



*L  
2t*

**Z Biblioteki**  
**c. k.**  
**OBSERWATORIUM**  
**astronomicznego**  
**w KRAKOWIE.**

*ND*  
Nr. B. *490*  
K. S. *III. 9. 94 L. 5*

Bibl. Obserwatorium Astr. UJ



1824003713





POCZĄTKI  
ASTRONOMII

TEORETYCZNEY I PRAKTYCZNEY.

*Wolno drukować pod warunkiem, ażeby przed zaczęciem sprzedaży, złożone były w Komitecie Cenzury exemplarze tej książki: jeden dla tegoż Komitetu, dwa dla Departamentu Ministerjum Oświecenia, dwa exemplarze dla IMPERATORSKIEY Publiczney Biblioteki, jeden dla IMPERATORSKIEY Akademii nauk, i jeden dla IMPERATORSKIEGO Uniwersytetu w Abo. Wilno dnia 27 augusta 1825 roku.*

*Cenzor Radca Stanu Ignacy Reszka.*

POCZĄTKI  
ASTRONOMII

TEORETYCZNEY I PRAKTYCZNEY,

P R Z E Z

PIOTRA SŁAWIŃSKIEGO

DOKTORA FILOZOFII, PROFESSORA NADZWYCZAJNEGO ASTRONOMII  
W CESARSKIM UNIWERSYTECIE WILEŃSKIM, TOWA-  
RZYSTWA ASTRON. LOND. CZŁONKA,



w W I L N I E.

W Drukarni Antoniego Marcynowskiego.

1 8 2 6.





---

## PRZEMOWA.

---

Nikomu nie jest tajnym, ile niedostatek dzieła w jakiej nauce, zmuszając uczniów do pracowitego przepisywania mniéy więcéy niepoprawnych sexternów, albo też zostawując ich pamięci lub naprędce robionym zapisóm, wykładaną na lekcjach publicznych naukę, utrudza i zraża ich na samym wstępie; a tém samém nabycie nauki opóźnia. Powołany od lat kilku do przewodniczenia uczącym się Astronomii w tutejszym Uniwersytecie, uczułem zaraz tę nieprzyzwoitość, i przeto chętnie wziąłem się do ułożenia w pewnym porządku téy nauki, tak, iżby jasny i zwięzły wykład naygłówniejszych jey zasad dał czytającemu dokładne rzeczy wyobrażenie, i razem za text w dawaniu lekczy mógł służyć.

W ogólnym tego pisma układzie wziąłem sobie za prawidło, iżby uczeń żadnego przypuszczenia, żadnéy prawdy za pewną przyjąć nie był obowiązany, dopokąd jey sam przez własne ob-

serwacye i rachunek dowieść nie jest zdolny. Przyłączona na początku dzieła wierna treść wyłożony w niém nauki, z której łatwo o szczegółowym jéy porządku dokładne powziąć można wyobrazenie, osobne zdawanie sprawy co do przyjętego planu dostatecznie zastąpić może. Co się tycze użytych dowodów i sposobów rozważania rzeczy, starałem się usilnie wynaleść takie, któreby naykrótszą drogą, i razem nayjaśnieyszą, do odkrycia szukanej prowadziły prawdy.

W kraju tak obszernym, którego rozpoczęte niedawno dokładne wymiary nie prędko ukończone zostaną, i przez czas długi usposobionych w Astronomii ludzi potrzebować będą; w kraju potężnym, otoczonym wielu morzami, w którym mądry Rząd pielęgnując wszystkie nauk gałęzie, nie szczędzi kosztów na odległe morskie podróże, szerzenie i doskonalenie nauki starożytney, i prawdziwie chlubą rozumu ludzkiego będącey, nie może być rzeczą obojętną. W wydaniu tego dzieła było moim zamiarem ułatwić, a przez to zachęcić młodzież naszą do téy nauki; jeżeli choć w części celu tego dostąpił, praca moja aż nadto wynagrodzoną została.

---

# TREŚĆ I PORZĄDEK NAUKI.

## R O Z D Z I A Ł I.

### *Pierwsze obserwacye nieba i ich wypadki.*

- I. Widok nieba, podział jego na gwiazdy stałe i błakające się; przedmiot nauki Astronomii . . . . . 1
- II. Poziom, Poziomość, Południk. Obszerność wschodnia i zachodnia. Obserwacye wschodu i zachodu gwiazd i ich przeyscia przez południk. Wysokość gwiazdy. Obserwacye te pokazują, że koła opisywane przez gwiazdy są równoległe . . . . . 4
- III. Ziemia jest okrągła. Zaćmienia księżyca, pokazywanie się naprzód wierzchołków przedmiotów odległych do których się zbliżamy, podróże około ziemi, i odmiana wysokości gwiazd w różnych punktach ziemi dowodzą téj prawdy . . . . . 8
- IV. Jak się oznacza położenie gwiazdy względem poziomu. 10
- V. Równoleżniki niebieskie, równik, jego bieguny, położenie gwiazd względem równika . . . . . 11
- VI. Południk, jego oś i bieguny. Górwanie gwiazd. Wysokość równika. Wyrażenie poziomości wschodzącej gwiazdy przez funkcją jej wysokości południkowój. Łuk pół-dniowy. Gwiazdy koło-biegunowe . . . . . 15

## R O Z D Z I A Ł II.

*Opisanie ważniejszych narzędzi astronomicznych, sposoby ocenienia i poprawienia ich błędów, oraz ich użycie do robienia obserwacyj.*

- VII. Co jest czas? Dzień gwiazdowy i jego podział. Skład

- i teorya zegarów. Na czém zależy jednostajność ich biegu? Różne sposoby kompensacyi pendulów. . . . 16
- VIII. Cel teleskopów. Teleskop holenderski, Teleskop astronomiczny. Lunety niekolorujące (achromatiques). Teleskop Gregorego. Teleskop Newtona, Cassaignain, i Herschela. Powiększanie Teleskopów ma swoje granice. Cel mikrometrów, to jest nici w ognisku lunet będących. 22
- IX. Luneta południkowa, jéy osadzenie, ustawienie do południka; mikrometr lunety południkowéy. Parallaxa nici, sposób odkrycia tego błędu, i jego zniszczenia. Ułożenie osi optyczney lunety pionowie do osi obrotu. Sposób ułożenia mikrometru . . . . . 27
- X. Sposób oświecania lunety w obserwacyach nocnych. Obserwacya gwiazd przez lunetę południkową, przykład. Bieg dzienny gwiazd jest doskonale jednostajny. Obserwacya powtórzona pokazuje czyli gwiazda jest stałą lub ruchomą. Oznaczenie dokładne dnia gwiazdowego. . . 30
- XI. Obserwacye gwiazd służą do poznania, czyli bieg zegaru jest jednostajny lub nie, przykład. Mając dobrze urządzony zegar możemy doskonale ustawić lunetę południkową przez obserwacye gwiazd kołobiegunowych. 33
- XII. Łuk równika wyrazić się może przez czas, i wzajemnie. Z czasu zegarowego wynaleśdź na moment dany czas gwiazdowy. . . . . 54
- XIII. Opisanie Kwadransa i jego różnych części. Sposób robienia obserwacyi. Ułożenie osi optyczney równoległe do płaszczyzny kwadransa. Wynalezienie błędu kollimacyi. 55
- XIV. Opisanie *Koła powtarzającego*. Sposób jakim się przezeń otrzymują kąty wielokrotne. Użycie jego do brania kątów między przedmiotami ziemskimi. . . . 59
- XV. Machina równikowa. Dowód jednostajności biegu dziennego nieba we wszystkich jego częściach . . . . . 43
- XVI. Mikrometr *Kassyniego*, *Bradleja* i *kołowy*. Sposób znalezienia przezeń różnicy wznoszenia się prostego i zniżenia między gwiazdą znaną i planetą. . . . . 44
- XVII. Mikrometr *niciowy* i *przedmiotowy* do mierzenia tarczy planet . . . . . 51
- XVIII. Oznaczenie dokładne biegunu świata. Nowy dowód jednostajności biegu dziennego nieba. Ziemia jest nieskończenie małą bryłą w porównaniu odległości gwiazd stałych. . . . . 52
- XIX. Środek ziemi uważać można za środek pozornéy kuli

- niebieskię. Równik, południki, i równoleżniki uważane na ziemi jako na doskonałej kuli. Ogólne wyobrażenie tych linii na jakąkolwiek figurę ziemi. . . . . 54
- XX. Różny widok nieba podług różnej pochylności równika do poziomu. Położenie sfery proste, równoległe i ukośne. 57

## R O Z D Z I A Ł III.

*Sposoby oznaczania rozmaitych punktów na powierzchni ziemi.*

- XXI. Figura ziemi. Długość i szerokość miejsca oznaczają jego położenie na powierzchni ziemi. . . . . 58
- XXII. Różnica w rachubie czasu na rozmaitych miejscach jest właśnie różnicą w długości tychże miejsc. Różne sposoby wynalezienia długości miejsca. Wynalezienie czasu na moment obserwacji. Różnica w długości i szerokości dwóch miejsc daje poznać odległość tychże miejsc od siebie w łuku i w miarach podłużnych . . . 60
- XXIII. Bieg dzienny nieba może się wytłumaczyć przez bieg wirowy ziemi. Fenomena dowodzące biegu wirowego ziemi . . . . . 62

## R O Z D Z I A Ł IV.

*Łamanie się promieni światła w atmosferze czyli Refrakcyja.*

- XXIV. Co jest *refrakcyja* w ogólności. Prawa jakim podlega promień światła wpadając do środka gęstości różnej. Wyprowadzenie zrównania na refrakcyę przez funkcją kąta złamanego, kiedy środek łamiący jest jednorodny wszędzie gęstości . . . . . 65
- XXV. Refrakcyja atmosferyczna. Cała linija promienia łamiącego się w Atmosferze leży na płaszczyźnie koła wierzchołkowego . . . . . 68
- XXVI. Sposoby dochodzenia ilości refrakcyi: *naprzód* przez obserwacyę wysokości gwiazdy i jej poziomułuku lub kąta godzinnego; *powtórę* przez obserwacyę gwiazd kołobiegunowych . . . . . 69
- XXVII. Przypuszczenie Kassyniego i z niego wyciągnięte zrównanie na refrakcyę. Zrównanie Bradleja . . . . . 72
- XXVIII. Zrównanie *Simpsona* przywieść się daje do kształtu

- zrównania Kassyniego; wyprowadzenie z niego łatwych do rozwiązania i dokładnych wzorów na refrakcyą. Jakim się sposobem oznaczają ilości stałe w tych wzorach? 77
- XXIX.** Uwagi nad wyrażeniem refrakcyi w zrównaniach Kassyniego i Simpsona, i nad oznaczeniem w tych zrównaniach ilości stałych . . . . . 81
- XXX.** Odmiana refrakcyi z przyczyny odmian gęstości powietrza wskazywanych przez barometr i termometr. Oznaczenie ilości stałej w poprawie refrakcyi co do odmian termometru. Jak się układają tablice refrakcyi na różne odległości od zenit, łącząc razem odmianę co do barometru i termometru. Trudność wynalezienia dokładnych zrównań na refrakcyą . . . . . 83
- XXXI.** Tłumaczenie mroków. Wysokość ostatniej warsty atmosfery zdolnej odbijać światło słoneczne. Trwałość zorzy od czego zależy. Znaleśdź czas zorzy całonocnej. Iskrzenie się gwiazd. Odmiana przez refrakcyą figury słońca i księżycy przy poziomie. . . . . 89

## R O Z D Z I A Ł V.

### *K a t a l o g g w i a z d.*

- XXXII.** Podział nieba co do gwiazd stałych. Jak się robi katalog tych gwiazd . . . . . 94
- XXXIII.** Uwagi w robieniu katalogu gwiazd. Poprawka przejścia gwiazdy przez południk wyciągniętego z obserwacyi do kilku nici, w przypadku, kiedy nici nie są doskonale w równej od siebie odległości . . . . . 96
- XXXIV.** Sposób Delambra wynalezienia zboczenia lunety od płaszczyzny południka. *16d* Obserwując różnicę w przejściu między dwiema gwiazdami, których wznoszenie się proste różnią się mało, a różnice zboczenia są wielkie. *2re* Za pomocą gwiazdy kołobiegunowej. *3cie* Przez obserwacyę dwóch gwiazd niezachodzących, których różnica wznoszeń prostych albo jest bardzo mała, albo bliska  $180^{\circ}$  . . . . . 99

## R O Z D Z I A Ł VI.

### *Parallaxa ciał niebieskich (parallaxe).*

- XXXV.** Co jest parallaxa? Parallaxa pozioma, parallaxa wysokości . . . . . 105

- XXXVI. Sposoby wynachodzenia parallaxy przez obserwacye. 107
- XXXVII. Parallaxa służy do wyrażenia promienia planety w częściach promienia ziemskiego, a stąd do wynalezienia stosunku jego bryłowatości do bryłowatości ziemi 110
- XXXVIII. Zrównania dające parallaxę we wznoszeniu się prostem i zboczeniu. . . . . 112
- XXXIX. Wpływ figury ziemi na odmianę parallaxy planet. Wyrażenie szerokości poprawney miejsca przez funkcyą szerokości pozornę. Zrównanie dające promień ziemi w częściach jednéj z osi ellipsoidy ziemskiej, wyrażony przez funkcyą szerokości pozornę i poprawnę. 116

## R O Z D Z I A Ł VII.

*Bieg roczny słońca.*

- XL. Fenomena okazujące bieg słońca od zachodu na wschód. Obserwacye tego biegu. Droga słońca jest kołem wielkiem . . . . . 121
- XLI. Oznaczenie pochyłości drogi słonecznej czyli ekliptyki do równika, i punktów gdzie się ekliptyka z równikiem przecina. Rachunek zastosowany do obserwacyi potwierdza, że droga słoneczna leży na płaszczyźnie przechodzącej przez środek ziemi. Punkta równonocne i przesileni. Zwrotniki, koła biegunowe, koła wrębne. Gromady gwiazd przez które przechodzi ekliptyka. 123
- XLII. Wynalezienie pochyłości ekliptyki za pomocą obserwacyi największej lub najmniejszej wysokości południkowej słońca. Oznaczenie położenia punktów równonocnych z dwóch obserwacyi słońca na jednymże równoleżniku. Długość i szerokość gwiazdy . . . . 126
- XLIII. Bieg słońca po ekliptyce przyczyną jest różnych por roku. Bieg ten pozorny jest skutkiem rzeczywistego biegu ziemi około słońca . . . . . 129

## R O Z D Z I A Ł VIII.

*Poprzedzanie punktów równonocnych (précession des equinoxes), i kołysanie się osi ziemskiej (Nutation).*

- XLIV. Rok gwiazdowy. Odmiana w położeniu gwiazd stałych. Jak się dochodzi jęj ilość? Przez kogo odkryta. Uwaga nad obserwacyami Ptolemeusza. Znaki zwierzyńcowe nie odpowiadają już gromadom zwierzyńcowym. 131

- XLV.** Cofanie się punktów równonocnych tłumaczy się przez bieg osi ziemskiej około osi ekliptyki. Poprawa katalogów co do poprzedzania punktów równonocnych. Długość roku zwrotnikowego w różnych wiekach jest różna z przyczyny małej odmiany w ilości cofania się punktów równonocnych . . . . . 154
- XLVI.** Kołysanie się osi ziemskiej czyli *nutacya*. Odmiana w pochyłości płaszczyzny ekliptyki do płaszczyzny równika. . . . . 156
- XLVII.** Wyciągają się zrównania za pomocą których ze znanego położenia gwiazdy na pewną epokę otrzytać można jej położenie co do wznoszenia się prostego i zboczenia na inną epokę daną . . . . . 159
- XLVIII.** Wyciągają się zrównania za pomocą których poprawuje się położenie gwiazd co do wznoszenia się prostego i zboczenia, z przyczyny odmian przez *nutacyą* słoneczną i *nutacyą* księżycową sprawionych. . . . . 148

## R O Z D Z I A Ł IX.

### *Bieg słońca eliptyczny.*

- XLIX.** Bieg jednostajny ziemi po kole nie zgadza się z obserwacyami, czy to uważamy słońce we środku lub za środkiem tego koła . . . . . 154
- L.** Jak się dochodzi figura drogi ziemskiej? Obserwacye potwierdzają, że ta droga jest *ellipsą*; jej mimośrodek. Punkta przysłoneczny i odsloneczny. Wyprowadza się z obserwacyi drugie prawo Keplera, że wycinki *elliptyczne* są proporcjonalne czasom na ich przebieżenie strawionym. Wypada stąd sposób mierzenia względnych odległości słońca od ziemi doskonalszy niż za pomocą wymiarów tarczy pozornéj słońca . . . . . 157
- LI.** Anomalia średnia, prawdziwa, i mimośrodkowa. Wyprowadzenie zrównań: 1° między anomalią średnią i mimośrodkową 2° między anomalią mimośrodkową i promieniem wodzącym. 3° między anomalią prawdziwą a mimośrodkową. Szeregi dające anomalią prawdziwą i promień wodzący przez funkcyę mimośrodu i anomalii średniej . . . . . 160
- LII.** Z danéj anomalii średniej dochodzi się anomalia prawdziwa i promień wodzący, bez użycia szeregów. Przykłady. . . . . 163



- LIII. Zrównanie największe środka kiedy przypada? Wy-  
prowadzone wzory na wyznaczenie anomalii prawdzi-  
wej i promienia wodzącego, w których anomalie liczy-  
ły się od punktu odśrodkowego, zamieniają się na inne  
w których za zero anomalii uważa się punkt przysło-  
neczny . . . . . 168
- LIV. Odmiana w położeniu punktu przysłonecznego. Rok ano-  
malistyczny. Sposób Lakajlla oznaczenia dokładnie po-  
łożenia punktów przysłonecznego i odśrodkowego. Przy-  
kład. Epoka kiedy oś ellipsy ziemskiej była pionowa  
do linii punktów równonocnych i kiedy się z nią zga-  
dzała. Odmiana długości por roku z przyczyny odmia-  
ny w położeniu osi wielkiej ellipsy co do linii punktów  
równonocnych. . . . . 169
- LV. Wyrażenie mimośrodu ellipsy drogi ziemskiej przez  
funkcją największego zrównania środka. Odmiana wie-  
kowa wielkości mimośrodu . . . . . 174
- LVI. Tablice słońca dające długość średnią słońca, długość  
punktu przysłonecznego i zrównanie środka na czas dany.  
Przykład rachunku miejsca słońca z takowych tablic.  
Miejsce słońca tak otrzymane nie zgadza się zupełnie  
z dobremi obserwacjami, ziemia więc nie idzie dosko-  
nale po ellipsie podług praw Keplera . . . . . 179
- LVII. Przyczyna wyżej znalezionej różnicy między po-  
łożeniem słońca obserwowanem, a wyciągniętym z tablic.  
Siła ciężkości uważana jako przyczyna biegu ziemi oko-  
ło słońca, poprzedzania punktów równonocnych, kołysa-  
nia się osi ziemskiej, i innych odmian w biegu ziemi  
dostrzeganych . . . . . 182

## R O Z D Z I A Ł X.

*Rozmaite sposoby uważania czasu, oraz zrównania dające  
związek między czasami różnego rodzaju.*

- LVIII. Z obserwacji przejścia przez południk gwiazdy zna-  
nej, otrzymuje się zrównanie między czasem zegaru a  
czasem gwiazdowym. Przykład . . . . . 186
- LIX. Czas prawdziwy słoneczny. Czas ten nie jest jedno-  
stajny. Czas średni słoneczny, zrównanie między cza-  
sem średnim i prawdziwym. Jak z obserwacji słońca  
lub gwiazdy znaleźć różnicę między czasem zegaru a

czasem prawdziwym lub średnim, i z tych ostatnich otrzymać czas gwiazdowy, i wzajemnie. . . . . 187

## R O Z D Z I A Ł XI.

### *Teorya biegów księżycy.*

- LX.** Bieg własny księżycy. Odmiany postaci tarczy księżycowej. Księżyc jest ciałem przez się ciemnym, okrągłym i oświeconym od słońca . . . . . 196
- LXI.** Odmiany światła księżycy zależą od jego położenia względem ziemi i słońca. Co się nazywa złączeniem i przeciwległością. Przyczyna światła popielatego (*lumière cendrée*), którym tarcza księżycy po nowiu oświecona bywa . . . . . 197
- LXII.** Co są węzły księżycy? Jak się dochodzi położenie węzłów i pochyłość drogi księżycowej do ekliptyki. Bieg węzłów. Mimosrod. aywiększe zrównanie środka. Położenie punktu przyziemnego i odziemnego. Bieg kierunkowy tych punktów . . . . . 199
- LXIII.** Wynachodzi się parallaxa księżycy sposobem Lakailla mając wzgląd na prawdziwą figurę ziemi. Parallaxa równikowa. Powiększenie się tarczy pozornéy księżycy w miarę jak się podnosi nad poziom. Sposob rachowania ilości takowego powiększenia się . . . . . 201
- LXIV.** Miesiąc gwiazdowy, zwrotnikowy, i synodyczny. Jak mając obrot synodyczny wyaleśdź zwrotnikowy, i wzajemnie? Jak się dochodzi długość obrotu synodycznego średniego? Miesiąc anomalistyczny. Okrąg księżycowy, liczba złota . . . . . 206
- LXV.** Zrównania wiekowe. Przyśpieszenie biegu średniego księżycy; jak było odkryte? i przez kogo? . . . 210
- LXVI.** Nierówności peryodyczne księżycy: (*Evection*), (*Variation*). Zrównanie roczne (*equation annuelle*). Zrównania podług których rachują się te nierówności księżycy. 211
- LXVII.** Ważenie się księżycy w długości (*libration en longitude*). Ważenie się w szerokości (*libration en latitude*). Ważenie się dzienne (*libration diurne*). . . . . 215
- LXVIII.** Góry i atmosfera księżycy. . . . . 217

## R O Z D Z I A Ł XII.

### *O Planetach.*

- LXIX.** Obserwacye biegu Wenusy i odmiany jego tarczy co do wielkości i światła. . . . . 220

- LXX. Fenomena w biegach obserwowanych Wenusa, tłumaczą się przypuszczając, że planeta krąży wkoło słońca, i że droga jego zajęta jest drogą ziemską. Złączenie wyższe i niższe . . . . . 222
- LXXI. Obserwacje Merkuryusza i innych planet. Bieg planet wyższych w różnych kierunkach dowodzi biegu ziemi, i przez ten bieg łatwo się tłumaczy. Miejsca śródziemne i śród-słoneczne planety. . . . . 223
- LXXII. Sposoby wynalezienia położenia śród-słonecznego węzłów planety. Jak się dochodzi pochyłość drogi planety do ekliptyki . . . . . 226
- LXXIII. Wynaleśdź czas obrotu peryodycznego planety Z obserwacji złączeń lub przeciwległości otrzymać można bieg kątowny planety w długości; nadto wywodzą się zrównania przez które mając znane położenie płaszczyzny drogi planety względem ekliptyki, otrzymuje się szerokość śród-słoneczna planety, promień wodzący i śród-słoneczna odległość planety od węzła . . . 228
- LXXIV. Mając znan położenie płaszczyzny drogi planety, wynaleśdź jego położenie śród-słoneczne z obserwacji długości i szerokości śródziemnej planety w jakimkolwiek jego położeniu . . . . . 230
- LXXV. Jak mając trzy położenia śród-słoneczne planety, oznaczyć oś wielką ellipsy; położenie punktu przysłonecznego, i mimośród Prawa biegu planet Nowy dowód, że ziemia jest także planetą wkoło słońca krążącym . . . . . 233
- LXXVI. Drugi sposób wynalezienia mimośrodu i położenia punktu przysłonecznego, z wiadomej odległości średniej od słońca i z obserwacji w przeysciach planety przez węzły . . . . . 236

## R O Z D Z I A L XIII.

*Bieg wirowy słońca, księżycy i planet.*

- LXXVII- Opisanie plam pokazujących się na słońcu; różne przypuszczenia co do ich natury . . . . . 237
- LXXVIII. Oznaczenie długości i szerokości śród-słonecznej plamy, a stąd wynalezienie pochyłości równika słonecznego do ekliptyki, długości węzła, i odległości plamy od równika słonecznego . . . . . 239
- LXXIX. Wynaleśdź czas obrotu wirowego słońca. Obrót

synodyczny. Wynałesdź oś mniejszą ellipsy pod jaką się droga plamy pokazuje w różnych ziemi względem węzłów równika słonecznego położeniach. . . . . 244

LXXX. Bieg wirowy księżycy i innych planet . . . . . 249

## R O Z D Z I A Ł XIV.

*O księżycach, czyli planetach drugiego rzędu.  
Atmosfera planet.*

LXXXI. Planety drugiego rzędu. Księżycy Jowisza; jak się dochodzi ich odległość od środka planety, i czas ich obrotu około planety głównego . . . . . 251

LXXXII. Wynałesdź pochyłość dróg księżycowych do drogi planety głównego, i położenie ich węzłów . . . . . 254

LXXXIII. Odmiany pierwiastków biegu księżyców Jowisza. Wielkość księżyców. Księżycy innych planet. Bieg wirowy księżyców. Pierścień Saturna. Atmosfera planet. 257

## R O Z D Z I A Ł XV.

*Aberracya światła i parallaxa roczna gwiazd stałych.*

LXXXIV. Chyżość światła wyciągniona z zaćmieni księżyców Jowiszowych i porównana z chyżością ziemi . . . . . 261

LXXXV. Odkrycie aberracyi Aberracya słońca, planet, i księżycy. Aberracya z chyżości biegu wirowego ziemi. 263

LXXXVI. Wyrażenie ogólnie łuku w przeciagu 8'. 13" ubieżonego przez ziemię . . . . . 267

LXXXVII. Aberracya we wznoszeniu się prostem i zboczeniu. 270

LXXXVIII. Aberracya w długości i szerokości; i oznaczenie ilości stałej w zrównania aberracyi wchodzącej. 279

LXXXIX. Parallaxa roczna gwiazd stałych, wyprowadzenie odmian stąd wynikających w długości, szerokości, wznoszeniu się prostem i zboczeniu . . . . . 282

## R O Z D Z I A Ł XVI.

*O K o m e t a c h.*

XC. Postaci w jakich się pokazują komety, i prawa którym w biegach swoich podlegają . . . . . 288

XCI. Jak mając pierwiastki biegu komety znajome, dochodzi się miejsce komety na jego drodze, to jest kierunek i długość promienia wodzącego . . . . . 291

- XCII. Komety których drogi nie zgadzają się z parabolą, rachują się podług ellipsy, której oś większa i mimośrod oznaczyć się może, i stąd się wyciąga obrot peryodyczny komety. . . . . 294
- XCIII. Komety tak jak planety są ciała przez się ciemne. Teorya ogonów komet. Azali kometa który nie może uderzyć o ziemię lub ją ogonem swoim ogarnąć? Massa komet . . . . . 297

## R O Z D Z I A Ł XVII.

*O zaćmieniach słońca i księżycy, i o zakryciu gwiazd przez księżyc.*

- XCIV. Porównywa się odległość księżycy od ziemi z osią cienia ziemskiego, i wielkość tarczy pozorney księżycy z wielkością przecięcia cienia pionowo do osi w odległości księżycy od ziemi. . . . . 300
- XCv. Jak się rachuje czas pełni księżycy. Pochyłość drogi względnej księżycy do ekliptyki. Wyrażenie czasu między pełnią a momentem odpowiadającym daney odległości środków cienia i księżycy przez funkcją tężże odległości. Podług tego zrównania oznacza się czas początku, środka i końca zaćmienia. . . . . 302
- XCVI. Jak się oznacza wielkość zaćmienia księżycy? przykład rachunku zaćmienia księżycy. . . . . 307
- XCvII. Rysunek zaćmienia księżycy, Światło księżycy zaćmionego. Jak się robi obserwacya zaćmienia księżycy. 309
- XCvIII. Jak się oznaczają wszystkie mieysca gdzie w czasie zaćmienia księżyc nad poziomem znajdować się będzie. 312
- XCIX. Porównywa się długość cienia księżycy z odległością jego od ziemi. Zaćmienie obrączkowe, zaćmienie środkowe. Dochodzi się wielkość przecięcia cienia księżycowego w odległości księżycy od ziemi. Fenomena zaćmień słonecznych ani są jednoczesne ani tężże samey postaci dla różnych mieszkańców ziemi . . . . . 314
- C. Wyrażenie na odległość środków ziemi i cienia księżycowego. Rachuje się czas kiedy księżyc wchodzi i porzuca ostrokrag światły, między ziemią a słońcem zajęty. 317
- CI. Dochodzi się długość i szerokość jeograficzna mieysca w którym początek zaćmienia słońca nypierwiy widzianym będzie. Wynaleśdź położenie mieysc innych,

- które będą widzieć początek zaćmienia, i oznaczyć linią na powierzchni ziemi, zajmującą wszystkie miejsca gdzie się trafi zaćmienie środkowe, oraz dać czas tego fenomenu na różne miejsca . . . . . 319
- CII. Jak wyznaczyć miejsce leżące na kole łączącym środki słońca i księżyca, które na pewny moment ma zaćmienie wielkości danej? Wykreślić na kuli sztucznej linią zajmującą wszystkie miejsca, dla których początek lub koniec zaćmienia widzianym będzie na poziomie. 324
- CIII. Wynałeśdź odległość pozorną środków słońca i księżyca na pewny punkt powierzchni ziemi, używając położenia punktu dziewiędziesiątego . . . . . 330
- CIV. Sposob Delambra otrzymania odległości pozornéj środków słońca i księżyca. . . . . 332
- CV. Ze znanych pozornych odległości środków słońca i księżyca wyciąga się czas początku, końca i środka zaćmienia. 336
- CVI. Rysunek figury początku, końca i środka zaćmienia objaśniony przykładem. Największa trwałość zaćmienia całkowitego i obrączkowego . . . . . 337
- CVII. Jakie się robią obserwacye w zaćmieniach słońca, i jak z nich wyciąga się czas nowiu prawdziwego i różnica długości miejsc w których ten fenomen był obserwowanym. Poprawka szerokości księżyca wziętęj z tablic, i odległości rogów skróconęj przez refrakcyą . 341
- CVIII. Z obserwacyi początku i końca zaćmienia, robionych w dwóch miejscach, których położenie jeograficzne dokładnie jest znane, wyciąga się błąd tablic co do długości, szerokości, parallaxy pozioméj i średnicy pozornéj księżyca, a mając poprawione tablicę dochodzi się poprawka długości jeograficzney miejsca gdzie obserwacya początku lub końca zaćmienia robioną była . 346
- CIX. Granice między któremi zaćmienia słońca i księżyca przypaść muszą koniecznie, i drugie za któremi fenomena zaćmień są niepodobne. Periođ po którym zaćmienia słońca i księżyca w tymże samym wracają porządku 348
- CX. Opisanie zaćmienia całkowitego w ogólności. Miejsca dla których zaćmienie obrączkowe 1820 r. było zaćmieniem środkowém . . . . . 350
- CXI. Rachunek zakrycia gwiazd stałych i planet przez księżyc, i użycie tych fenomenów do znalezienia długości jeograficzney miejsca. Uwagi w robieniu obserwacyi tego rodzaju . . . . . 351

- CXII. Jak się dochodzi różnica południków z obserwacyi przeyscia xiężyca przez południki dwóch miejsc. . . 354

## R O Z D Z I A Ł XVIII.

*Przeyscie planet niższych przez tarczę słońca.*

- CXIII. Peryody w których przypadają przeyscia Wenusu przez tarczę słońca . . . . . 361
- CXIV. Jak się rachuje przeyscie Wenusu przez tarczę słońca. Odmiana fenomenu na różne miejsca wynikająca z parallaxy słońca i Wenusu. . . . . 362
- CXV. Wyciąga się zrównanie dające różnicę parallax poziomych słońca i Wenusu wyrażoną przez różnicę w trwaniu przeyscia Wenusu przez tarczę słońca obserwowanem na różnych miejscach. . . . . 367
- CXVI. Zastosowanie zrównania dającego różnicę parallax słońca i Wenusu do obserwacyi przeyscia Wenusu w roku 1769 robionych; skąd się wyciąga parallaxa pozioma słońca na moment obserwacyi, potem parallaxa pozioma średnia, a z niej odległość średnia słońca od wszystkich planet. . . . . 373
- CXVII. Oznaczenie miejsc na powierzchni ziemi gdzie przeyscie Wenusu przez tarczę słońca może być obserwowane, i gdzie te obserwacye najkorzystniey do oznaczenia parallaxy słońca służyć mogą . . . . . 377
- CXVIII. Użycie obserwacyi przeyscia Wenusu przez tarczę słońca do znalezienia długości miejsca, i do oznaczenia położenia węzła drogi tego planety . . . . . 379
- CXIX. Przeyscie Merkuryusza przez tarczę słońca; peryody tych fenomenów . . . . . 381

## R O Z D Z I A Ł XIX.

*Różne sposoby oznaczenia szerokości jeograficznejey miejsca, i kąta jaki czyni południk miejsca z kołem wierzchołkowem danem.*

- CXX. Wywodzi się wzór dający poprawę wysokości branych blisko południka . . . . . 382
- CXXI. Ułatwienie dochodzenia poprawek wysokości obserwowanych kołem powtarzającym Poprawka obserwacyi słońca . . . . . 387
- CXXII. Oznaczenie biegu zegaru przez wysokości odpowia-

- dające i bezwzględne (*absolues*) słońca i gwiazd . . . 391
- CXXIII. Przykłady rachunku zrównania zegaru z wysokości odpowiadających słońca i wysokości bezwzględnych gwiazdy . . . . . 396
- CXXIV. Rozbiór błędów w obserwacjach kołem powtarzającym zażydź mogących . . . . . 400
- CXXV. Sposoby ułatwiające znalezienie gwiazdy w obserwacji kołem powtarzającym . . . . . 408
- CXXVI. Sposób oznaczenia szerokości jeograficznej miejsca za pomocą lunety południkowéy ustawionéy pionowo do południka miejsca . . . . . 410
- CXXVII. Obserwacje dające położenie południka miejsca względem danego koła wierzchołkowego . . . . . 416

## ♦ R O Z D Z I A L XX.

*Sextans zwierciadłowy* (Sextant de Réflexion).

- CXXVIII. Skład Sextansa zwierciadłowego i jak się przezeń mierzy odległość dwóch przedmiotów . . . . . 419
- CXXIX. Rozbiór i poprawa różnych błędów w obserwacjach Sextansem zwierciadłowym znajdować się mogących . . . . . 422





---

P O C Z ą T K I  
A S T R O N O M I I.

---

R O Z D Z I A Ł I.

Pierwsze obserwacye nieba i ich wypadki.

---

I. *Widok nieba, podział jego na gwiazdy stałe i błąkające się; przedmiot nauki Astronomii.*

**N**AUKA ASTRONOMII, równie jak każda nauka przyrodzenia jest nauką wyciągniętą z obserwacyi. Obserwowana pewna liczba fenomenów daje nam poznać zachodzący między nimi związek, czyli prawa, podług których jedne wynikają z drugich; i to właśnie stanowi naukę, tym pewniejszą, im te prawa z większoy liczby obserwacyi wyciągnięte zostały, i im dokładnięj obserwacye robione były; dla tego naukę Astronomii od obserwacyi nieba poczniemy.

Stanąwszy w czasie pogodnego wieczora na wyniosłym i otwartym mieyscu, tak żeby widok na wszystkie strony był wolny, postrzeżemy że niebo, w miarę zmniejszającego się światła po zachodzie słońca, coraz się większą liczbą punktów jaśnych pokrywa, punkta te zowią się gwiazdami któremi zawsze niebo jest pokryte, a których dla blasku słońca widzieć w czasie dnia nie mogliśmy. Gwiazdy

te, rozrzucone po niebie, mogą się poznawać i rozróżniać jedne od drugich, przez różność światła, pozorną wielkość, i rozmaite kształty jakie między sobą robią.

Jeżeli staniemy tak, że miejsce zachodu słońca będzie na stronie prawej, zobaczymy ze strony lewej nowe coraz gwiazdy wschodzące, te posuwają się w kierunku ukośnym, podobnie jak słońce podnoszą się, dochodzą pewnej wysokości, zniżają się potem i zachodzą. Gwiazdy które wschodzą bardziej na stronie lewej podnoszą się wyżej, dłużej dla nas są widzialne, i punkt ich zachodu pada dalej na prawo.

Z tej prostej obserwacji wniesć należy, że słońce, księżyc, i gwiazdy mają bieg rzetelny lub pozorny od wschodu na zachód, że czas między wschodem i zachodem różnych gwiazd jest różny, i że drogi gwiazd, jeżeli nie są równoległe, przynajmniej nie zdają się widocznie między sobą przecinać. Następujących nocy tenże sam prawie widok nieba zobaczymy; nadto, rozważając i porównywając położenie gwiazd jednych względem drugich, znajdziemy że to położenie jest nieodmienne, to jest, że gwiazdy robią jedne z drugimi i co do kształtu i co do wielkości statecznie też same figury, wyjąwszy małą ich liczbę, które się miejsce swoich nietrzymają, ale następnie od jednych gwiazd posuwają się do drugich. Dla tego podzielono niebo na *gwiazdy stałe* (étoiles fixes) nieodmieniające względego między sobą położenia, i gwiazdy błąkające się, *planety* (planètes), które się przenoszą z jednych punktów nieba na drugie. Liczba planet znanych dzisiaj wynosi dziesięć, nazwiska i znaki których do ich oznaczenia Astronomowie używają, są następujące :

Merkuryusz	♿		Uranus	♅
Venus	♀		Ceres	♁
Mars	♂		Pallas	♁
Jowisz	♃		Juno	♃
Saturn	♄		Westa	♁

Pierwsze pięć są gołym okiem widzialne, i znane były od najdawniejszych czasów. Uranus odkryty przez Herschela

13 marca 1781, za ledwo gołym okiem może być dostrzeżony. Cztery ostatnie są bardzo małe, widzieć ich bez pomocy dobrych teleskopów nie można, dla tego nazwane są planetami teleskopowymi. Odkryte zostały: *Ceres* przez Piacego (Piazzi) 1 stycznia 1801 w Palermo. *Juno* przez Hardinga 1 września 1803 w Lilienthal, *Pallas* i *Westa* znalezione były przez Olbersa w Bremen, pierwsza 28 marca 1802, druga 29 marca 1807.

Ruchy planet między gwiazdami stałymi zowią się *ruchy* lub *biegi własne* (mouvemens propres). Słońce i księżyc są obdarzone tym ruchem, który w nich łatwo podobnym sposobem jak w planetach odkryć można, porównywając każdego dnia ich położenie z gwiazdami stałymi.

Uważajmy w czasie wschodu i zachodu słońca gwiazdy które je poprzedzają, i te które po niem idą; po kilku dniach, gwiazdy które razem prawie wschodziły ze słońcem, będą wschodzić daleko pierwicy; te zaś które po zachodzie téj gwiazdy dawały się widzieć, zbliżają się coraz bardziej do słońca, i nareszcie gasną w jego promieniach, tak że słońce następnie idąc od zachodu na wschód w ciągu roku całe niebo zdaje się przebiegać; coraz inne gwiazdy wydobywając się z jego promieni stają się nam widzialne, a inne nikną, co nam tłumaczy dla czego w różnych porach roku, różny też widok nieba nam się przedstawia.

Oprócz słońca, księżycy, i wyliczonych wyżej dziesięciu planet, pokazują się czasem na niebie inne gwiazdy ruchem własnym obdarzone, światło ich z początku małe powiększa się potem, i doszedłszy do pewnego stopnia, znowu coraz bardziej maleje, tak że nareszcie gwiazda niknie z oczu naszych. Ciała te jakby przypadkowym sposobem jawiące się na kuli niebieskiej, przebiegają niebo w rozmaitych kierunkach, i są pospolicie otoczone pewną materią świecąca, która odmienia swój kształt w miarę jak te ciała zbliżają się lub odchodzą od słońca. Nazwano je kometami czyli gwiazdami ogoniastymi, z przyczyny rozwlekłego częstokroć światła, które im towarzyszy, i któ-

re się ogonem komety nazywa. Ogony te z subtelney ułożone materyi są przezroczyście tak, że przez nie gwiazdy wyraźnie widzieć można.

Oznaczyć dokładnie położenie tych wszystkich ciał niebieskich, poznawać ich biegi, a ztąd wyciągać i czyć się praw którym są poddane, tak iżby z nich można było wyrachować miejsca które na przyszłość zajmować będą, i miejsca które dawniey zajmowały, a ztąd przepowiadać rozmaite fenomena, które się na niebie jawić będą, dochoździć i oznaczać czas tych, które się już dawniey trafiły, jest celem nauki *Astronomii*. — Wyraz ten *Astronomija* pochodzi od greckiego *αστρονομος*, który oznacza zajmującego się gwiazdami i nauką ich ruchów. Z takiego prae astronomicznych wyszczególnienia, łatwo widzieć można, że nauka *Astronomii* składa się z obserwacyi i z rachunku. Uczyć się nam więc wypadnie nypierwiej sposobu robienia obserwacyi, ażebyśmy przez nie mogli otrzymać pewne wypadki, pewne prawa, które późniey rachunek rozszerzyć, uogólnić, i z nich nowe wyciągnąć może.

**II. Poziom, Poziomoluk, Południk.** *Obszerność wsechodnia i zachodnia. Obserwacye wschodu i zachodu gwiazd i ich przeyscia przez południk. Wysokość gwiazdy. Obserwacye te pokazują, że koła opisywane przez gwiazdy są równoległe.*

Chociaż niewątpliwą jest rzeczą że wszystkie ciała niebieskie nie są równie odległe od oka naszego, że jednak ich odległości patrząc na nie ani ocenić ani porównać nie możemy, wydają się nam wszystkie jak gdyby były osadzone na wklęstem sklepieniu niebieskiem, którego oko jest środkiem równie od wszystkich punktów tego sklepienia odległym. Bo jak tylko nie nas nie uczy że jedne ciała są nas bliższe, a drugie dalsze, tak widocznie żadney nie masz przyczyny dla czego byśmy o ich odległości różne robić mieli wyobrażenia, dla tego niebo wydaje się nam sklepieniem kulistém, na którym ciała niebieskie są umieszczone, miejsce zaś które zajmujemy, jest środkiem tey pozorney kuli. Koło gdzie ziemia zdaje się dotykać kuli niebieskiej, zowiemy *Poziomem* (horyzont), na nim widok

nieba i ziemi dla nas się kończy. Uważając gwiazdy ku północy, postrzeżemy, że niektóre z nich w pewnej wysokości są prawie nieruchome, oddalając wzrok od tych gwiazd w którąkolwiek stronę, napotykamy gwiazdy opisujące koła coraz większe, niektóre z nich dotykają tylko w biegu swoim poziomu, inne zanurzwszy się na chwilę, znowu się pokazują i podnoszą. Z tąd wniesiemy, że gwiazdy które dla nas zachodzą, odbywają podobny bieg pod poziomem, i jeżeli opisywane przez nie koła są równoległe, oś obrotu będzie jedna dla wszystkich kół, i jeden jej biegun przypadać musi ku północy.

Przecięcie powierzchni ziemi z pozorną kulą niebieską, którą w zwyczajnej mowie zwiemy poziomem lub widnokregiem, będąc co do swego kształtu różne na różnych miejscach, i zależąc wszędzie od mniejszej lub większej nierówności ziemi, i od przedmiotów jej powierzchnią pokrywających, nie może być użytym w obserwacjach astronomicznych. Do robienia więc dokładnie tych obserwacyi, obierzmy taką płaszczyznę, którąbyśmy w każdym miejscu z pewnością oznaczyć mogli, i któraby zależąc od statecznego prawa w przyrodzeniu upatrzonogo, była nieodmienną na jedno i toż samo miejsce. Doświadczenie uczy, że kierunek ciężkości wszędzie jest pionowym do powierzchni wody w spoczynku zostającej; oczywista bowiem jest rzecz, że cząstki wody sile ciężkości uległe, póty muszą się ruszać i nie być w równowadze, póki nie zrobią powierzchni pionowej do kierunku w którym ciężą. Do tej właśnie powierzchni, którą w małej rozległości za płaszczyznę uważać można, przywiązane jest nazwisko poziomu. Poziom więc w nauce Astronomii, jest to płaszczyzna przechodząca przez miejsce obserwatora; równoległa do powierzchni wody w spoczynku będącej, czyli, jest to płaszczyzna pionowa do kierunku ciężkości przedłużona aż do zbieżenia się ze sklepieniem niebieskiem. Płaszczyznę tę w każdym miejscu z wielką oznaczyć można łatwością, nie bowiem na której zawieszony jest ciężar, wskazuje linią pionową do tej płaszczyzny; do niej więc obserwacye nasze odnosić teraz będziemy.

Ułożmy na otwartém miejscu płaszczyznę kołową promienia jakiegokolwiek, równoległe do płaszczyzny poziomej za pomocą libelli lub gruntwagi, narzędzi powszechnie znanych, najdokładniej płaszczyznę poziomą oznaczających, których teorya na wyłożonym wyżey oparta jest początku, i postawmy się w pośrodku tego koła tak, żeby oko obserwatora doskonale w jego znajdowało się środku. Naznaczymy na tak zrobionym poziomie sztucznym punkta  $A, P, D$ , i punkta  $B, O, E$ , oznaczające miejsca wschodu i zachodu gwiazd obserwowanych, i zapisawszy czas pokazania się i zniknięcia każdej w szczególności gwiazdy, połączmy linijami prostymi punkta ich wschodu i zachodu.

Zastanawiając się nad wypadkami otrzymanych tym sposobem obserwacyi, widzieć łatwo będziemy, że gwiazda, która weszła w punkcie  $A$ , bawiła mniej czasu nad poziomem niż gwiazda która weszła w miejscu  $P$ , a ta mniej, niż gwiazda do której należy cięciwa  $DE$ , tak że gwiazda  $A$  widziana była np. przez godzin dziewięć, gwiazda  $P$  przez godzin dwanaście, a gwiazda  $D$  przez piętnaście. W ogólności czas bawienia nad poziomem będzie tym krótszy im cięciwa oddalać się będzie bardziej od punktu  $C$  ku południowi, i przeciwnie. Jeśli dwie, lub więcej gwiazd wschodzą w tymże samym punkcie poziomu, miejsce ich zachodu, i czas bawienia nad poziomem, będą też same. Powtórzmy te obserwacye nocy następnych, gwiazdy będą nam wschodzić i zachodzić w tych samych punktach naszego poziomu, i czas od wschodu do wschodu tuż następującego którejkolwiek gwiazdy będzie zawsze godzin 24. Mierząc łuki  $AP, BO$  i t. d. zawarte między cięciwami, znajdziemy je równe, cięciwy przeto  $AB, PO, DE$  są między sobą równoległe, linija więc  $MSN$  poprowadzona pionowie do jednej, będzie pionowa do wszystkich. Dwie średnice  $PO, MN$ , podzielą poziom na cztery główne części, a ich konce oznaczają punkta  $P, O, M, N$ , nazwane *punktami głównymi poziomu* (Points cardinaux de l'horizon)  $P$  jest punktem wschodu,  $M$  południa,  $O$  zachodu, a  $N$  północy. Łuk poziomu  $AO$  zajęty między

punktem południa, a punktem wschodzący gwiazdy nazywa się *Poziomo-łukiem* téj gwiazdy (azymut).

Poprowadźmy półkole  $MGN$  przez średnicę  $MN$  pionowo do cięciw  $AB, PO, DE$ ; ponieważ te cięciwy są równoległe i wyrażają przecięcia obrotów gwiazdowych z płaszczyzną poziomą, płaszczyzna  $MGN$  będzie pionową do kół opisywanych przez gwiazdy, i nazywa się *Południkiem* (meridien). Obserwujemy na téj nowéj płaszczyźnie gwiazdę  $G$ , która weszła w punkcie  $A$ , znajdziemy że czas między jéj wschodem a przejściem przez południk, równy jest czasowi między tém przejściem a zachodem téjże gwiazdy. Ocenivszy kąt  $MSG$  na płaszczyźnie  $MGN$ , który jest wysokością gwiazdy, i łuk  $AP$ , łatwo nam jest znaleźć kąt  $MmG$  pochyłości koła gwiazdy  $G$  do płaszczyzny poziomu. Uczynimy kąt  $MSG = h$ , będzie

$$\text{Sty } MmG = \frac{nG}{nm} = \frac{Wst h}{\text{dost } h - \text{wst } AP} = \frac{Wst h}{\text{dost } h - \text{dost } z}$$

gdzie  $z = 90^\circ - AP = AM =$  poziomolukowi gwiazdy.

Powtarzając obserwacją i rachunek na rozmaite gwiazdy, kąt ten pochyłości znajdziemy statecznie tenże sam, wszystkie więc gwiazdy obracają się po płaszczyznach sobie równoległych, i bieg ich możemy uważać, jako obrot kuli niebieskiej, około osi przechodzącej przez nasze oko, uoszący z sobą wszystkie ciała niebieskie. Oś obrotu jest osią wszystkich kół opisywanych przez gwiazdy w biegu który się obrotem dziennym nazywa, czas bawienia gwiazdy nad poziomem zowie się jey dniem, czas jey bawienia pod poziomem jest jey nocą.

Gwiazda która wschodzi w punkcie  $P$  a zachodzi w  $O$ , opisuje koło wielkie, które się zowie *Równikiem* (Equateur) od równości dni i nocy dla gwiazd które go w biegu dziennym opisują.  $AP$  zowie się *Obszernością wschodnią* gwiazdy wschodzącej w punkcie  $A$ , *amplitude orbitive*, jest to łuk poziomu zawarty między wschodzącą gwiazdą, a punktem wschodu:  $BO$  zowie się *Obszernością zachodnią* (*amplitude occase*). Poziomoluk liczy się od punktu  $M$  lub  $N$  od  $0^\circ$  do  $180^\circ$ . Obszerność gwiazdy jest

zawsze dopełnieniem poziomołuku wschodzący gwiazdy do  $90^\circ$  dając znak odjemny obszerności będący na północy, jeśli poziomołuk liczymy od punktu południa, i wzajemnie. Nim poznamy bliżey i rozszerzymy wiadomości nasze o płaszczyznach któreśmy sobie na poziomie sztucznym i na kuli niebieskiej uważali, zwróćmy uwagę na ziemię na której mieszkamy, i na której obserwacye nasze robimy. Chociaż dokładna znajomość figury ziemi przez dokładne tylko obserwacye i pracowite różnych części jey powierzchni wymiary, nabytą bydz może, gdy jednak fenomena okazujące przybliżoną do prawdy jey postać są łatwe do obserwacyi i powszechnie prawie znajome, i gdy z drugiej strony wiadomość o téj figurze robi wiele uwag wspólnemi niebu i ziemi, dla tego nie wahałem się o nię tu mówić pierwię nim naukę robienia dokładnych obserwacyy wyprowadzimy.

III. *Ziemia jest okrągła. Zaćmienia xiężycy, pokazywanie się naprzód wierzchołków przedmiotów odległych do których się zbliżamy, podróże około ziemi, i odmiana wysokości gwiazd w różnych punktach ziemi dowodzą tey prawdy.*

Gdybyśmy byli w pewney od ziemi odległości, figurę jey widzielibyśmy tak, jak widzimy figurę słońca, xiężycy, i innych ciał niebieskich. Nie mogąc wzrokiem naszym objąć jak tylko małą bardzo część powierzchni ziemi, żadnego wyobrażenia o jey figurze mieć nie możemy. Szukamy więc w naturze takich fenomenów, któreby od figury ziemi zależały, a obserwując je i zastanawiając się nad niemi, potrafimy może wyciągnąć jakie wnioski, które nam tę figurę poznać dadzą. *A naprzód*, jeżeli xiężyc znajduje się w położeniu zupełnie przeciwległém słońcu, tak że idące do niego promienie przejęte zostaną przez masę ziemi, naówczas cień ziemi padając na tarczę xiężycy robi jego zaćmienie. Obserwując ten fenomen, łatwo jest widzieć, że wtenczas kiedy się xiężyc w części tylko ponurzył w cień ziemi, świecąca część jego tarczy nie jest zakończona linią prostą, jakby to bydz powinno gdyby obwód ziemi był prostokreślny, ale owszem linija od-



dzielająca część światłą księżyca od części zaćmionéj jest linią kołową, któręj wypukłość obrócona jest ku stronie światley księżyca, co mu nadaje figurę podobną do téj jaką ma na dni kilka przed nowiem lub po nowiu. Podobną postać księżyca widzimy gdy się on z cienia wydobywa, i fenomena te w różnych obserwowane zaćmieniach co do figury cienia są zupełnie sobie podobne, tak że cień ziemi na księżyc rzucony w każdym położeniu zawsze jest okrągły, cień ten więc jest ostrokreśliem lub walcem, a zatém ziemia która go rzuca, musi mieć figurę okrągłą.

*Powtóre:* Żeglarze oddalający się od brzegów widzą budowy i góry zniżające się powoli i nareszcie nikiące, tak jak gdyby wodą zalane były, z wierzchołka masztu jeszcze je na chwilę zobaczyć można. Podobnie ludzie będący na brzegu widzą okręt, w miarę jak się oddala, ponurzający się w wodzie, niknie naprzód spód okrętu, dalej maszt, a nareszcie jego wierzchołek. Obserwacye te, które we wszystkich miejscach są zawsze też same pokazują widocznie że powierzchnia mórz jest wypukła, i przez tę wypukłość zakrywa nam przedmioty odległe. Gdyby bowiem ta powierzchnia była płaską, góra albo wieża od któręj się oddalamy byłaby ze wszęch stron widziana, aż póki jęj rozmiar optyczny dla wielkiej odległości nie stałby się nieznaczny. Podstawa wieży nie zniknęłaby pierwięj jak jęj wierzchołek; i nareszcie gdy przedmioty dla znaczney odległości zniknęły, nie możnaby już ich było widzieć z wierzchołka masztu.

*Potrzenie:* Ferdynand Magellan Portugalczyk opuszczając oyczyste brzegi skierował swą drogę ku zachodowi, natrafiwszy na Amerykę ląd dawniey odkryty i nie mogąc znaleźć przeyscia dla kończenia dalej podróży ku zachodowi, skierował się ku południowi wzdłuż brzegów Ameryki, objechał ją, i znalazł się na morzu południowém, zkąd do pierwszego wróciwszy kierunku trafił na wyspy Moluckie. Odtąd okręt jego płynąc zawsze ku zachodowi znalazł Europę i wszedł do portu z którego wypłynął, od któregooby się ciągle oddalał gdyby ziemia była płaską. Dzisiaj kiedy tysiące okrętów w różnych kierunkach bez-

przestannie po wszystkich krąży oceanach, podobne podróże stały się częstymi, tak że o kulistej figurze ziemi żadney mieć nie można wątpliwości.

Nareszcie odmiana wysokości południkowój gwiazd stałych, uważanych z różnych punktów powierzchni ziemskiej, nie może być inaczej pojętą, tylko w przypuszczeniu że ziemia ma figurę okrągłą. Jakoż kiedy się posuwamy w kierunku jednym *np.* ku południowi, czy to na morzu, czy na lądzie, gwiazdy na stronie południowój podnoszą się coraz wyżej, i łuki ich obrotu dziennego będące nad poziomem stają się coraz większemi, nadto pokazują się gwiazdy nowe których pierwiecy nie widzieliśmy, gdy tym czasem gwiazdy będące na północy coraz się zniżają zupełnie w tym stosunku jak się od nich oddalamy, co by nigdy być nie powinno, gdyby ziemia była płaską, owszem dla wielkiej bardzo gwiazd odległości wysokość ich zostałaby zawsze powinna taż sama (\*).

Z takowych obserwacyj wniesć nam nareszcie wypada, że wody i ląd formują masę okrągłą, do niczego nie przeciepaną; czyli że ziemia jest okrągła i odosobniona w przestrzeni świata. Dokładne rozmiary i obserwacye pokazały ile się ona różni od doskonałej kuli, ale o tém później mówić będziemy.

#### IV. Jak się oznacza położenie gwiazdy względem poziomu.

Jeżeli ziemia jest doskonałą kulą, za jaką ją tymczasem uważać będziemy, linija kierunku ciężkości przedłużona myślą przejdzie przez środek ziemi; przeciagniona w górę i w dół do sklepienia niebieskiego nazywa się *liniją wierzchołkową*, koniec jey górny na niebie zowie się *Zenit* (*Zenith*), punkt przeciwny z drugiej strony nieba nazywa się *Nadyr* (*Nadir*). Koło przechodzące przez li-

---

(\*) Gdyby ta odmiana w wysokości gwiazd stałych wypadła z niewielkiej ich od ziemi odległości, odmiana ta musiałaby być różna dla różnych gwiazd, i nie mogłaby zupełnie odpowiadać stosunkowi oddalenia się.

niją wierzchołkową jest pionowe do poziomą, i zowie się *kołem wierzchołkowym* (circle vertical). Na niem mierzy się odległość gwiazdy od zenit i od poziomą. Łuk koła wierzchołkowego zajęty między gwiazdą a zenit, zowie się odległością gwiazdy od zenit. Ponieważ linija wierzchołkowa jest osią poziomą, zenit jest o 90 stopni odległy od poziomą, wysokość gwiazdy jest dopełnieniem odległości od zenit do 90 stopni i wzajemnie. Łuk poziomą zawarty między południkiem i kołem wierzchołkowym przechodzącą przez gwiazdę jest poziomą łukiem téy gwiazdy. Poziomą prowadzony przez miejsce obserwatora zowie się *poziomą fizycznym* (horizon visuel ou physique), prowadzony równoległe do pierwszego przez środek ziemi zowie się *poziomą umyślową* (horizon rationnel). Poziomą fizyczny dzieli kulę niebieską na dwie połowy widzialną i niewidzialną, wszystko co jest nad poziomą jest dla nas widzialne, wszystko co jest pod poziomą jest dla nas ukryte. Łuki dzienne gwiazd są nad poziomą, łuki ich nocne są pod nim. Jak linija wierzchołkowa tak i poziomą jest stateczny dla jednego miejsca, różny zaś dla miejsc różnych, tak że przechodząc z miejsca na miejsce, i liniją wierzchołkową i poziomą odmieniamy, lecz że linija wierzchołkowa jest też sama dla dwóch przeciwległych punktów powierzchni ziemskiej przez które przechodzi, poziomą tych dwóch punktów są tegoż samego położenia. Koło małe prowadzone przez gwiazdę równoległe do poziomą zowie się *almikantarat* (almicantarat). Mając znaną wysokość czyli almikantarat gwiazdy i jéy poziomą łuk mamy znane położenie téy gwiazdy względem poziomą.

V. *Równoleżniki niebieskie, równik, jego bieguny, położenie gwiazd względem równika.*

Koła które w obrocie dziennym opisują gwiazdy nie przechodzą przez środek pozornéy kuli nieba, ich bowiem płaszczyzny w różnych punktach oś wspólną przecinają, są to więc koła małe, jedno tylko z nich, którego płaszczyzna przechodzi przez środek kuli, jest kołem wielkiem i zowie się *równikiem* (Equateur). Wszystkie inne koła opi-

sywane przez gwiazdy zowią się *równoleżnikami niebieskimi* (parallèles célestes). Równik jako koło wielkie przecina się z poziomem na dwie równe części, gwiazdy zatem będące na równiku tyle czasu bawią pod poziomem, co nad poziomem, czyli ich dzień i noc są równy długości. Linija przecięcia poziomu i równika, zowie się liniją wschodu i zachodu. Oś obrotu dziennego, albo oś świata jest osią równika, końce tej osi na niebie są jego biegunami, które się jeszcze nazywają biegunami świata. Pochyłość równika do poziomu, czyli wysokość równika, jest dopełnieniem pochyłości osi świata do poziomu czyli wysokości bieguna. Równik dzieli kulę niebieską na dwie równe części, północną i południową, biegun będący na stronie pierwszej nazywa się *północnym* (pôle arctique), na stronie drugiej zowie się *biegunem południowym* (pôle antarctique): odległość gwiazd od równika zowie się *zбочeniem gwiazd* (Déclinaison). Zбочenie jest północne (Boréale) lub południowe (australe), podług tego jak gwiazda znajduje się na półkuli północnej lub południowej. Poprowadźmy płaszczyznę kół wielkich przez bieguny świata; koła te będąc pionowe do równika służyć będą do mierzenia zбочeń gwiazd, i dla tego koło wielkie przechodzące przez biegun równika nazywa się *kołem zбочeń* (Cercle de déclinaison). Łuk koła zбочeń zawarty między równikiem a gwiazdą jest zбочeniem gwiazdy, łuk tegoż koła zawarty między gwiazdą a biegunem jest odległością gwiazdy od bieguna która jest dopełnieniem zбочenia do  $90^\circ$ . Zбочenie tak jak wysokość liczy się od zera do  $90^\circ$ . Jeżeli weźmiemy jaki punkt równika za zero, kąt w biegunie świata zawarty między kołem zбочeń przechodzącem przez punkt zera, a kołem zбочeń przechodzącem przez gwiazdę, zowie się *wznoszeniem się prostem* gwiazdy (Ascension droite). Punkt równika, który Astronomowie wzięli za zero, jestto punkt równonocy wiosenny, jeden z dwóch przecięć równika z ekliptyką, czyli pozorną drogą słońca, jak to później widziedź będziemy. Łuk równika zawarty między dwoma kołami zбочeń jest różnicą we wznoszeniu się prostem dwóch gwiazd przez które koła zбочeń przechodzą.

VI. Południk, jego oś i bieguny. Górowanie gwiazd. Wysokość równika. Wyrażenie poziomołuku wschodzącej gwiazdy przez funkcją jej wysokości południkowey. Łuk południowy. Gwiazdy kołobiegunowe.

Jeżeli koło zbieżeń przechodzi przez zenit, staje się wtenczas razem kołem wierzchołkowém, i przybiera nazwisko *Południka* (meridien). Południk tedy jest koło wielkie pionowe do równika i poziomu, oś jego leży na przecięciu tych dwóch płaszczyzn, i jest linią wschodu i zachodu, końce téj linii są jego biegunami. Koła dzienne i nocne równika i wszystkich kół równoległych podzielone są przez południk na dwie równe części, tak że gwiazdy przychodząc do południka nad poziomem są w połowie dnia swego, i w najwyższej wysokości, moment ten zowie się górowaniem gwiazd (culmination). Czas przeýścia gwiazdy przez południk pod poziomem jest najwyższém pograżeniem i środkiem jej nocy. Niech *OZQ* (fig. 2) wyraża koło południka, *S* środek kuli, *Z* zenit, *P* biegun północny, *P'* biegun południowy. *AQ* jest przecięciem równika z południkiem (jestto rzut pionowy równika na płaszczyznę południka). Kąt *ASO* jest wysokością równika i wysokością południkową gwiazdy opisującej w biegu dziennym równik, kąt ten jest równy pochyłości płaszczyzny równika i wszystkich równoleżników do poziomu, jak to zrównanie § 2 pokazuje, gdzie mamy:

$$\text{sty. pochył} = \text{sty } I = \frac{\text{wst } h}{\text{dost } h - \text{dost } Z}$$

ponieważ poziomołuk gwiazdy równikowey  $= 90^\circ$ , (fig. 1)

$$\text{dost } Z = 0. \quad I = h.$$

Wysokość tedy gwiazdy jakiegokolwiek będącej na równiku, wzięta w czasie jej przeýścia przez południk, daje pochylenie równika, a ztąd odległość zenit od bieguna, albowiem  $ZP = AO$ , tak jak  $AZ = PI =$  podniesieniu bieguna nad poziom.

Linija *OI* jest linią południową: punkt *O* jest pun-

ktym południa, punkt  $I$  punktem północy: są to bieguny świata przeniesione na poziom miéysca. Niech  $E$  oznacza punkt gwiazdy na południku; łuk  $OE$  wyrażać będzie wysokość jéy południkową, ponieważ ta wysokość, mniejszą jest niż wysokość gwiazd równikowych, poziomołuk jéy w czasie wschodu będzie także mniejszy. Z wywiedzionego bowiem pod § 2 zrównania,

$$\text{sty } I = \frac{\text{wst } h}{\text{dost } h - \text{dost } Z}$$

łatwo jest wyciągnąć wartość na dost  $Z$  przez funkcją  $h$ , i uważać, jak za odmianą  $h$ , odmienia się  $Z$ .

Jakoż:

$$\text{sty } I \text{ dost } h - \text{dost } Z \text{ sty } I = \text{wst } h.$$

$$\text{dost } Z = \text{dost } h - \text{wst } h \text{ dosty } I = \frac{\text{wst. } I \text{ dost } h - \text{wst. } h \text{ dost } I}{\text{wst. } I}$$

$$\text{dost } Z = \frac{\text{wst}(I-h)}{\text{wst } I}$$

Widzimy, że poziomołuk wschodzącéy gwiazdy tym jest większy, im wysokość jest większa, i że  $Z$  nie może być  $= 90^\circ$ , tylko kiedy  $h = I$ ; jeśli  $h = 0$

$$\text{dost } Z = 1, \quad Z = 0.$$

Gwiazda w biegu dziennym coraz poziomołuk swój odmienia, dla oznaczenia jego prowadzi się jakieśmy mówili koło wierzchołkowe, a łuk poziomu zawarty między południkiem i kołem wierzchołkowym prowadzoném przez gwiazdę jest poziomołukiem gwiazdy. Poziomołuk tedy gwiazdy w czasie jéy przechodu przez południk jest zero. Uważając figurę 2 jako rzut pionowy półkuli niebieskiey na płaszczyznę południka, linije  $EF$ ,  $BI$  i t. d. będą rzutami pionowemi kół równoległych. Linija  $EM$  jest rzutem części półkola, która się zowie *Łukiem pół-dniowym* (arc semi-diurne), łuk  $MF$ , jest łukiem *Półowy nocy* (arc semi-nocturne). Ponieważ linija  $ME$  jest mniejszą od  $MF$ , łuk półdniowy i dzień téy gwiazdy krótszym jest niżeli jéy

noc; przeciwnie dzień gwiazdy  $BD$  jest dłuższym od jej nocy. Ponieważ zaś  $AS = SQ$  dni i nocy gwiazd będących na równiku uważane z jakiegokolwiek bądź miejsca, są sobie równe.

Uważając gwiazdy między zenit a południem łatwo jest widzieć, że ich wysokość tym bardziej się zmniejsza, im więcej się oddalają od bieguna północnego, i jeżeli ta odległość równa jest  $PO$ , gwiazda w czasie przeyścia przez południk będzie na poziomie, czyli jej wysokość będzie równa zero; gwiazdy zatem których odległość od bieguna północnego równa jest lub większa od  $90^\circ +$  odległość bieguna od zenit, nigdy dla nas nie wędą. Przeciwnie gwiazdy  $B$ , cały równoleżnik  $BI$  leży nad poziomem, gwiazda więc ta nigdy dla nas nie zaydzie. W ogólności, gwiazdy których odległość od bieguna północnego mniejsza jest od wysokości tegoż bieguna nad poziom miejsca, nigdy dla tego miejsca nie zaydą. Naypierwszą z tych gwiazd będzie ta której odległość od bieguna północnego równa jest wysokości tegoż bieguna, jak to łatwo jest widzieć i na figurze, i ze zrównania:

$$\text{dost } Z = \frac{\text{wst}(I-h)}{\text{wst } I.}$$

czyniąc bowiem w tém zrównaniu

$$Z = 180^\circ$$

otrzymamy zrównanie na gwiazdę która w czasie kiedy jest na poziomie, znajduje się razem na południku ze strony północnej

$$-1 = \frac{\text{wst}(I-h)}{\text{wst } I.}$$

$$h = 2I.$$

Zboczenie więc tej gwiazdy równe jest  $I$  czyli wysokości równika nad poziom. Inne gwiazdy, które są jeszcze bliższe bieguna, jak np. gwiazda  $v$  mają dwie wysokości południkowe  $vI$  i  $xI$ . Przeyście gwiazdy przez punkt  $v$  nazywa się *Przeyściem wyższém* (passage supérieur),

przechód zaś pod biegunem w punkcie  $x$  zowie się *Prześciem niższym* (passage inférieur). Mamy tedy gwiazdy jedne, które nam nigdy nie wschodzą, i drugie które mając odległość biegunową równą lub mniejszą niż wysokość bieguna, nigdy nie zachodzą, jedne i drugie zowią się gwiazdy niezachodzące albo *Kołobiegunowe* (Étoiles circumpolaires). Obserwacye przechodu gwiazd przez południk, ich wschodu i zachodu, pokazują, że dzień czyli część widzialna równoleżników opisywanych w biegu dziennym podzielona jest przez południk co do czasu na dwie równe części, obserwacye przechodów wyższych i niższych gwiazd kołobiegunowych dowodzą że południk dzieli cały czas ich obrotu na dwie równe połowy, to oczewiście prowadzi nas do wniosku, że obrot ten odbywa się ruchem jednostajnym. W nauce Astronomii przypuszczamy wszędzie jednostajność w biegach gdzie żadna nierówność nam się nie jawi, aż póki jakie fenomena lub obserwacye nierówności téy postrzedz i poznać nie dadzą; lecz że jednostajność biegu dziennego nieba jest rzeczą bardzo ważną, należy nam ją przez pewniejsze wypróbować obserwacye, do tego potrzeba nam piérwiéy poznać narzędzia jakie się do robienia dokładnych obserwacyi używają.

---

## R O Z D Z I A Ł II.

Opisanie ważniejszych narzędzi astronomicznych, sposoby ocenienia i poprawienia ich błędów, oraz ich użycie do robienia obserwacyi.

---

VII. *Co jest czas? Dzień gwiazdowy i jego podział. Skład i teoria zegarów. Na czém zależy jednostajność ich biegu? Różne sposoby kompensacyi pendulów.*

Ponieważ się chcemy przekonać o jednostajności obrotu kuli niebieskiej, oczywista więc jest rzecz, że do tego



mieć powinniśmy narzędzie jak najszybciej czas wymierzające. Wyobrażenie czasu rodzi się w nas z obserwacji różnych fenomenów jedne po drugich odbywających się. Obserwując dwa fenomena  $A$  i  $B$ , jeżeli widzimy, że między początkiem i końcem fenomenu  $A$ , fenomen  $B$  powtórzył się pięć razy, wnosimy, że czas na odbycie się fenomenu  $A$  jest pięć razy dłuższy, jak fenomenu  $B$ , i tym sposobem nabywamy wyobrażenia czasu w jakim się skutecznia fenomen  $A$ . Dla mierzenia czasu powinniśmy upatrzyć w przyrodzeniu, lub sztucznie zrobić fenomen, któregoby czas trwania był zawsze tenże sam, kiedy go tylko powtórzyć zechcemy; czas trwania tego fenomenu oznaczy pewną chwilę, która porównana z innemi, da nam wyobrażenie i miarę czasu, w jakim się inne odbyły zdarzenia. Najbardziej nam dający się czuć fenomen w przyrodzeniu jest obrót nieba około ziemi, bo nam sprowadza dzień i noc kolejną. Przeciąg ten czasu, który się nazywa dniem gwiazdowym, dzieli się na 24 godziny, godzina na 60', minuta na 60". Napełnimy jakiekolwiek naczynie rozciekiem, któryby otworem umyślnie na to zrobionym mógł z niego wybiegać; jeżeli rozciek w przeciągu dnia gwiazdowego wybiega 24 razy z naczynia, oczywista jest, że trwałość takowego wybieżenia mierzyć nam będzie  $\frac{1}{24}$  część dnia

gwiazdowego, czyli jedną godzinę. Dawni nie znano innego sposobu mierzenia czasu, jak tylko przez wybieganie z naczynia piasku lub jakiego płynu, którego ilość zachowując zawsze jednostayną, otrzymywano blisko jednostayny przeciąg czasu; narzędzia te zwane są *Klepsydry* (Clepsydres). Łatwo jest widzieć niewygodę i niedoskonałość przywiązane do takowych narzędzi.

Wystawmy sobie koło (fig. 3) mogące się obracać wolno około osi swojej. Ciężar  $P$ , zawieszony na sznurze okręconym na walcu, spadając, ruch koła  $m$  nadaje, ale ruch ten, chociaż go tak powolnym, jak sami chcemy, uczynić można, wcale nie będzie jednostaynym: ciężar bowiem biegąc ruchem przyspieszonym, szybkość kręcącego się koła coraz powiększać musi. Zapobieżono temu wstrzy-

mając bieg koła, a przeto niszcząc za każdym razem nabytą szybkość. Niech  $LM$  wyobraża pręt metalowy mający na końcu dolnym ciężar  $M$ , pręt ten przyczepiony w punkcie  $l$  do pręta poziomego  $la$ , może się za nadaniem mu ruchu wahać około punktu zawieszenia, wciągając w ten ruch walec  $la$  oparty w punktach  $A$  i  $a$ , z którym nierozdzielnie jest złączony. Gdyby tarcie i opór powietrza nie niszczyły ciągle nadanej wahadłu siły, wahadło to wiecznieby się ruszało i liczbą kołysań swoich czas mierzyłyby nam mogło: gdyż wahania się te jak wiemy są jednoczesne, nawet wtenczas kiedy nie są równe, byleby kąty oddalenia się wahadła od linii pionowej były bardzo małe. Lecz w rzetelnym rzeczy stanie ruch ten dla tarcia i oporu powietrza trwać ciągle nie może; obaczymy zaraz jak łącząc takowe wahadło z kołem poruszaniem spadającym ciężarem zyskano bieg jednostajny.

Przy punkcie  $N$  są dwie zaczepki  $Nb$ ,  $Nb'$  zakrzywione w punktach  $b$  i  $b'$ ; wahadło przychodząc do punktu  $L$  zaczepia jedną z nich za ząb kręcącego się koła, i wstrzymuje go na chwilę; lecz że koło było w biegu, ząb zaczepiony nadaje część siły wahadłu, i nagradza to co straciło przez tarcie lub opór powietrza, wahadło powraca nazad, i uwalniając ząb koła, wznosi się nabytą szybkością do punktu  $L'$ , gdzie zaczepka druga zapada podobnie za ząb następujący i bieg wstrzymuje. Ztąd widzimy że w przeciągu przechodu wahadła z położenia  $LL$  do  $LL'$  i znowu z tego położenia do  $LL$  też same zawsze działają siły; fenomena tedy jednostajnie się odbywają, i chwile wszystkie między sobą są równe.

W rysunku do tego opisanie przyłączonym, koło  $m$  i oś  $al$  są na płaszczyźnie papieru, na płaszczyznach zaś pionowych do niej leżą zaczepki  $Nb$  i  $Nb'$ , jako też droga odbywana przez wahadło. Długość pręta wahającego się jest dowolna, lecz jeżeli chcemy aby czas przeyscia wahadła od  $L$  do  $L'$ , czyli, co to samo jest, aby spadnienia następne zębów wskazywały nam chwilę równą  $\frac{1}{86400}$

dnia gwiazdowego, czyli równą jednę sekundzie gwiazdowey, długość pręta powinna bydź na Wilno 440,80 lin. stopy paryz. (Jeogr. J. Sniadeckiego k. 166). Ciężar  $L$  nazywa się soczewką, gdyż zazwyczaj dla łatwiejszego rozdzielenia powietrza kształt ma soczewki. Jeżeli do koła  $m$  mającego zębów 60, dodamy inne dwa, którychby obroty były jednego 60, a drugiego 1440 razy powolniejsze niżeli koła  $m$ , i na osiach kół umieścimy skazówki oznaczające biegiem swoim godziny, minuty, i sekundy, będziemy mieć wszystko co stanowi zegary, jakie dzisiay są używane, wyjąwszy że w nich postać i umieszczenie zaczepki jest iniey więcéy różne, ale teoria na któręy się użycie ich zasa-dza, zawsze taż sama.

Bieg opisanego tu zegaru póty będzie jednostayny, póki z odmianą temperatury nie odmieni się długość wahadła. Jakoż jeśli wahadło stanie się *np.* dłuższem przez ciepło, dłuższego potrzebować będzie czasu do przeniesienia się z punktu  $L$  do  $L'$ , chwile wahania się zegaru nie będą równe, i będą się miały na łuki bardzo małe, jak pierwiastki drugiego stopnia z długości wahadła.

Zrównanie na trwałość wahań jest

$$T = \pi \sqrt{\frac{a}{g}}$$

Gdzie  $T$  wyraża czas całkowity jednę oscyllacyi,  $\pi$  stosunek obwodu do średnicy,  $a$  długość wahadła, a  $g$  siłę ciężkości różną na różne miejsca powierzchni ziemskięy, któręy dzielność na Paryż wyraża się przez  $9^m,8088$ . Sekundy tedy wskazywane na zegarze odmieniając się za odmianą temperatury nie będą jednostaynéy długości. Tym sposobem bieg zegaru ciągłym podlegałby odmianom, gdyby nie znaleziono sposobu zapobieżenia téy nieprzyzwoitości.

Figura 4ta wystawia wahadło złożone z prętów żelaznych  $AD$ ,  $GH$ ,  $SC$ ,  $rR$ ,  $G'H'$ ,  $AD'$ , i czterech miedzianych  $EF$ ,  $KI$ ,  $K'I'$   $E'F'$ ; punkt  $S$  jest punktem zawieszenia. Daymy, że pręt żelazny długości  $L$ , w temperaturze topniejącego lodu, rozszerza się na każdy stopień o

ilość  $n$  swojej długości, czyli o  $nL$ ; w temperaturze  $t$  przedłużenie jego wyrazi się przez  $nt.L$ . Podobnie jeżeli pręt miedziany przedłuża się na każdy stopień o ilość  $np.m$  swojej długości, przedłużenie się całkowite w temperaturze  $t$  pręta tyleż długiego, ile żelazny, wyrazi się przez  $mt.L$ .

Jeżeli się temperatura podnosi, pręt żelazny  $AD$  przedłuża się, i punkt  $D$  zniży się o ilość  $nt.AD$ , za czém pójdzie zniżenie się punktu  $E$ . Punkt  $E$  spadając ciągnie za sobą punkt  $F$ , lecz z drugiej strony pręt miedziany  $EF$  rozszerza się w górę i punkt ten podnosi, tak, że odmiana w położeniu punktu  $F$  będzie równa różnicy tych dwóch skutków, to jest  $=nt.AD - mt.EF$ ; punkt  $G$  o tyleż się odmieni. Odmiana położenia punktu  $H$  jest summą odmiany punktu  $G$  i przedłużenia się pręta miedzianego  $GH$ , równa więc będzie  $nt.AD - mt.EF + nt.GH =$  odmianie w położeniu punktu  $I$ ; podobnie gdy pręt  $IK$  przedłuża się o  $mt.IK$ , odmiana punktu  $K$  wyrazi się przez  $nt.AD - mt.EF + nt.GH - mt.IK$ ; cały ten skutek wpłynie na odmianę położenia punktu  $r$  i punktu  $R$ . Nadto pręt  $rR$  przedłużając się ściąga punkt  $R$  na dół o ilość  $nt.rR$ ; dodawszy więc jeszcze do tego  $nt.SC$ , przedłużenie się pręta  $SC$ ; cała odmiana w położeniu punktu  $R$  wypada

$$nt(SC + AD + GH + rR) - mt(EF + IK).$$

Jednostayność biegu zegaru zależy na tém, aby punkt  $R$  jako środek wahanja się był zawsze w równy odległości od punktu zawieszenia, do tego potrzeba aby

$nt(SC + AD + GH + rR) - mt(EF + IK)$  było równe zero.

Ztąd

$$\frac{m}{n} = \frac{SC + AD + GH + rR}{EF + IK} = \frac{a}{c} \dots (1).$$

Idzie o znalezienie długości czterech prętów żelaznych i dwóch miedzianych, którychby summy były między sobą w stosunku  $m:n$ . Jeżeli wahanja się pręta mają bydz róż-

wne każde jednę sekundzie czasu gwiazdowego, pręt  $SR$  w Wilnie jakieśmy mówili, powinien być długi na 440,80 linii st. par. Oznaczmy tę długość przez  $p$ .

$$\begin{aligned} SR &= SC + (AD - EF) + (GH - IK) + rR = \\ &= SC + AD + GH + rR - (EF + IK) = a - c. \end{aligned}$$

$$p = a - c \dots (2).$$

Ze zrównań (1) i (2) łatwo wyciągniemy  $a$  i  $c$ , to jest sumę długości prętów żelaznych i miedzianych; jakoż

$$a = \frac{mp}{m-n}, \quad c = \frac{np}{m-n}.$$

Opuściliśmy w naszym rachunku pręty będące ze strony prawej, ale łatwo jest widzieć, że ich uwaga, ani naszego rozumowania nieodmienia, ani też wpływa na ilość otrzymanych wypadków.

W niektórych zegarach do pręta  $CR$  przydany jest równoległoscian  $aefb$  (fig. 5) złożony z dwóch sztab metalowych nierówną mających sposobność rozszerzania się; sztaba  $ef$  mająca sposobność mniejszą powinna być na wierzchu drugiego; do tych sztab przyłączone są dwa ciężary  $O$  i  $Q$ ; pręt  $CR$  i sztaba  $ef$  może być żelazną, a sztaba  $ab$  miedzianą. Skoro dla podniesioney temperatury pręt  $CR$  przedłuża się, punkt  $R$  oddala się od punktu  $C$ , ale z drugiej strony sztaby  $ef$  i  $ab$  przedłużają się także, lecz że sztaba żelazna przedłuża się mniej niż miedziana, a końce ich mocno są z sobą złączone, kształt sztab musi z linii prostey przejść na figurę łuku, gdzie sztaba  $ab$  jest zewnętrzną. Ztąd wypadnie koniecznie podniesienie się ciężarów  $Q$  i  $O$ , a przez to podniesienie się środka ciężkości. Jeżeli temperatura spada, pręt  $CR$  skraca się, i środek ciężkości podnosi się, ale za to sztaby wychylają się w stronę przeciwną, i zniżając ciężary  $Q$  i  $O$ , zniżają punkt  $R$ .

W wielu obserwatoryach, szczególnie angielskich, wahadło zegaru ma u spodu walec napełniony żywem srebrem, jakto fig. 6 wystawia, jeżeli pręt przez ciepło roz-

szerza się, żywe srebro postępuje w górę, i podnosi opadający środek ciężkości, i na odwrot. Wreszcie rozmaite są sposoby zapobiegania, aby środek ciężkości (\*) położenia swojego względem punktu zawieszenia nie odmieniał, ale opisanie ich szczegółowe miéysca tu znaleźć nie może. Pierwszy i ostatni z wyżéy opisanych naypospoliciey są używane.

VIII. *Cel teleskopów. Teleskop holenderski, Teleskop astronomiczny. Lunety niekolorujące (achromatiques). Teleskop Gregorego. Teleskop Newtona, Cassaignain, i Herschela. Powiększanie Teleskopów na swoje granice. Cel mikrometrów, tojest nici w ognisku lunet będących.*

Teorya teleskopów właściwie należy do optyki, przeto ją tylko pokrótce tu wyłożymy.

Celem teleskopów jest *naprzód* wystawić obraz przedmiotu pod kątem widzenia większym od kąta pod którym się pokazuje sam przedmiot, co się nazywa *powiększeniem* (amplification); *potwóre*: nadadź obrazowi zakończenie wyraźne; *potrzecie*, czynić widzialnemi te przedmioty, które dla wielkiey odległości, lub słabego światła gołym okiem widziane bydź nie mogą. Za pomocą teleskopu, który powiększa 200 razy, możemy widzieć xiężyc pod kątem 200 razy większym, zupełnie tak jak gdybyśmy 200 razy bliżéy jego byli. Szkło teleskopu obrócone do przedmiotu formuje w miéyscu zwaném *ognisko* (foyer), obraz przedmiotu, który się za pomocą szkła wypukłego podług upodobania powiększać może, tak jak się powiększają wszelkie

---

(\*) W wyrażeniu długości wahadła uważaliśmy odległość punktu zawieszenia od środka ciężkości, właściwie mówiąc, należy uważać odległość punktu zawieszenia od punktu który się zowie środkiem wahanja się (centre d'oscillation), i ta odległość powinna pozostać nieodmienną, wszakże to rozumowania naszego nie odmienia, gdyż w wahadłach zegarowych środek wahanja się jest blisko pod środkiem ciężkości i razem z nimi podnosi się i opada. (Mécan. de Poisson § 572).

przedmioty przez takowe szkło uważane; i ta jest teoria teleskopów.

Teleskopy do widzenia przedmiotów odległych, są dwójakie: jedne w których malują się obrazy tychże przedmiotów przez promienie złamane za pomocą szkieł, i te nazywają się *dyoptryczne* (*lunettes dioptriques*); drugie w których się obrazy rzeczy malują przez promienie odbite za pomocą zwierciadeł, i te nazywają się *katoptryczne* (*lunettes catoptriques*), albo *teleskopy zwierciadlane* (*télescopes à miroir*). Pierwszego rodzaju są dwa gatunki: jeden nazywany teleskopem *holenderskim*, zawiera w sobie dwa szkła, z których jedno albo z obudwóch stron wypukłe, albo płasko-wypukłe obrócone jest do przedmiotu, i nazwane *szkłem przedmiotowém* (*Lens objectiva*), drugie wklęsło-płaskie, nazwane *szkłem okowém* (*Lens ocularis*). W tym teleskopie przedmioty pokazują się co do swego położenia tak jak są rzeczywiście.

Drugi gatunek teleskopów dyoptrycznych jest ten, który *astronomicznym* nazywają jaki nam (fig. 7) wystawia: złożony on jest z dwóch szkieł *A* i *B* z obu stron wypukłych, z których pierwsze jest przedmiotowém, drugie okowém, oba te szkła mają wspólną oś *AB*, ich ogniska przypadają w témże samém miejscu gdzie się przedmiotu *PQR* obraz *pqr* maluje wywrotnie tak, że oko patrząc przez szkło *B* widzi ten obraz odmalowany na wspak. Chcąc przez ten teleskop widzieć przedmioty, tak jak są rzeczywiście, potrzeba jeszcze dwa szkła przydać, jak się to robi w lunetach do przedmiotów ziemskich. Wszakże takowe przydanie zmniejsza wyraźność obrazu gdyż wiele promieni traci się przechodząc przez znaczną szkieł liczbę. Tak w teleskopie holenderskim, jak i astronomicznym wielkość przedmiotu przez nie widzianego, jest w stosunku prostym odległości ognisk szkieł przedmiotowych, a w stosunku odwrotnym odległości ognisk szkieł okowych, i dla tego długość zbytnia tych teleskopów, którą im dają dla zwiększenia przedmiotu, jest jedną z niewygód przywiązanych do tego narzędzia.

Naywiększą dotąd było przeszkodą do wydoskonalenia

lunet, nierówne łamanie się promieni różnego koloru, jakoż w lunecie zwyczajnej obrazy przedmiotów są otoczone kolorem tęczy; ztąd wypada, że ognisko lunet staje się nie pewne, a przedmioty źle zakończone. Newton, Euler, Jan Dollond, sławny optyk i artysta, chcąc zapobiedz takowym nieprzyzwoitościom, myśleli nad różnemi sposobami zebrania rozłamanych promieni różnego koloru w jedno: co też późnię szczęśliwie do skutku przywiedziono. Euler piérwszy uważając, że promienie rysujące obraz w oku naszym nie rozdzielają się na promienie kolorowe chociaż się tam łamią, wniósł przeciwko zdaniu Newtona, że promienie mogą się łamać, a jednak się nie rozdzielać na promienie kolorowe. Myśl ta dała powód do licznych bardzo doświadczeń. Dollond z początku sprzeciwił się zdaniu Eulera uważając, że się ono nie zgadza z prawem refrakeyi przez Newtona w teoryi o kolorach dowiedzioném, podług którego rozdzielanie się promieni w ciałach różnej natury powinno byđz proporcjonalne łamaniu się tychże promieni, a stąd promień wypadający wtenczas tylko może byđz biały, kiedy jego kierunek jest równoległym kierunkowi promienia wpadającego; ale późnię przekonany o mylności tego prawa przedsięwziął w tym celu liczne doświadczenia (\*). Robił on graniastosłupy małe ze szkła żółtawego zwanego pospolicie weneckiem, ze szkła angielskiego znanego pod imieniem (crown-glass), *verre en couronne*, i z kryształu białego, nazwanego (Flint-glass). Przez te doświadczenia wielokrotnie powtórzone, znalazł, że graniastosłupy złożone ze szkła zielonego (crown-glass), i szkła białego (Flint-glass), łamiąc promienie światła nie rozkładają ich na promienie kolorowe; ztąd wypada, że szkło przedmiotowe złożone w pewny sposób z tych dwóch gatunków szkła, powinno dać obraz wolny od kolorów rozdzielających się promieni, które sprawują niewyraźność jego.

---

(\*) Obszerniéyszą historyą wynalazku szkieł achromatycznych znajdzie czytelnik w notach do karty 555 Optyki Smita (*Traité d'Optique par M. Smith traduit de l'anglais*).



Po różnych doświadczeniach robionych przez ludzi uczonych i artystów, a szczególnie przez Dollonda, otrzymano szkła przedmiotowe dające obraz dobrze zakończony. Lunety tym sposobem robione stały się bardzo sławnymi; nazwano je lunetami *achromatycznymi*, czyli *niekolorującymi* (lunettes achromatiques); w nich szkło przedmiotowe pospolicie się składa z dwóch albo z trzech szkieł, z których jedno jest z kryształu białego (flint-glass) z obu stron wklęsłe, położone między dwoma szklami z obu stron wypukłemi, wyrobionemi z kryształu angielskiego (crown-glass) (\*).

Zaradza się jeszcze kolorowaniu obrazów przez teleskopy zwierciadlane, w których zwierciadła wklęsłe są wprawione, i zastępują miejsce szkieł przedmiotowych. Różne są gatunki takowych teleskopów; jeden wynalazku *Gregorego*, jaki nam wyraża figura 8, złożony jest naprzód ze zwierciadła wklęsłego  $BCB'$  przedrażonego na osi w  $C$ , i z drugiego zwierciadła małego  $FF'$  także wklęsłego; oba zaś te zwierciadła mają oś spólną, przedmiot  $PQ$  bardzo odległy rzuciwszy swe promienie na zwierciadło  $BB'$  maluje się w jego ognisku, stamtąd promienie tego obrazu rozchodząc się trafiają na zwierciadło  $FF'$ , i tu odbite idą zgromadzić się blisko zwierciadła  $BB'$  w miejscu  $pq$ , robiąc na téj samej osi obraz drugi, gdzie przypada ognisko szkła okowego  $N$ ; oku więc patrzącemu przez jedno lub dwa wypukłe szkiełka, obraz ten drugi maluje się tego samego położenia co i przedmiot.

Drugi teleskop zwierciadłowy jest *Newtona*, jaki nam wystawia fig. 9. Ten składa się z jednego zwierciadła wklęsłego  $A$  mającego swoje ognisko w miejscu  $p$ : oprócz tego jest jeszcze zwierciadło małe płaskie  $MN$  nachyłone o  $45^\circ$  do osi; odbite od niego promienie formują w ognisku szkła okowego obraz  $p'q'$ , który oko widzi z boku przez

---

(\*) Jak się oznaczają warunki achromatyzmu (les conditions de l'achromatisme) znaleźć czytelnik w Fizyce Biota (Traité de Ph. Tome III p. 479).

szkło wypukłe  $D$ . Jeżeli się obraz od zwierciadła przedmiotowego oddala za zbliżeniem się do niego przedmiotu, zwierciadło płaskie  $MN$  także się odsuwać powinno, aby się zawsze obraz w ognisku szkła okowego malował: dla tego więc, posuwając do oka takowe zwierciadło, szkło też okowe w tę samą stronę posuwać się musi.

*Cassaigrain* zamiast zwierciadła wklęsłego  $FF'$  (fig. 8) wprawił zwierciadło wypukłe, na które promienie odbite od zwierciadła wielkiego padają pierwięcy nim dóyda do swego ogniska, i stamtąd odbite dążą do szkła okowego, przed którym formują obraz wywrócony. Zwierciadło wypukłe ma lekką bardzo wypukłość tak że nie rozprasza promieni schodzących się, ale tylko punkt ich zejścia się oddala.

Naywiększy teleskop Herschela 40 stop długi, składa się ze zwierciadła wklęsłego dwóch stóp średnicy, od którego odbite promienie formują w ognisku obraz przewrócony, który obserwator przez szkło powiększające obserwować może. Ten teleskop ma tę korzyść, że promienie raz jeden tylko odbijają się, a przeto jak najmnięcy ich przez odbicie traci się, lecz z drugiey strony, ponieważ mięysce obserwatora jest między przedmiotem a zwierciadłem, część przeto zwierciadła zakryta jest dla przedmiotu, dla tego teleskopy tego rodzaju przy bardzo wielkich tylko zwierciadłach mają swoję korzyść, tak jak w teleskopie Herschela lub w teleskopie Schrötera, który w obserwatorium Gettyngskiém jest umieszczony. W tych teleskopach ós narzędzia kieruje się nieco ukośnie do przedmiotu, skąd wypada, że się obraz maluje z boku osi i obserwator w położeniu takim małą tylko część zwierciadła zakrywa, tak że strata promieni tym sposobem może być mnieysza, niżby była przez podwójne odbicie.

Teleskopy katoptryczne tak jak i dioptryczne mają także swoję nieprzyzwoitości: bo naprzód, figura kulista zwierciadeł nie zgromadza doskonale promieni w ognisku, i wiele się ich przez odbicie traci, pozostałe odbite znowu o drugie zwierciadło, podobną stratę ponoszą; obraz więc osłabiony przez dwojakie odbicie się promieni, traci na swo-

jéy jasności; powtóre powietrze i wilgoć psuje zwierciadła, których naprawa niezmiernie jest trudna.

Chociaż astronomowie używając mocniéy powiększających szkieł okowych, mogą podług upodobania obraz przedmiotu powiększać, w użyciu jednak powiększenie to ma swoje granice. Obraz bowiem w naydoskonalszych lunetach nie jest matematycznie doskonały, co do swego zakończenia: gdyż dla trudności zniesienia kolorowania obrazu, i wybrania doskonale jednorodnego szkła przedmiotowego, promienie jednego punktu przedmiotu nie zbierają się matematycznie w punkt jeden; im bardziéy tedy powiększamy obraz, tym więcéy się odkrywają jego niedoskonałości, nareszcie obraz staje się wprawdzie większym, ale coraz mniéy jasnym, i mniéy wyraźnym. Po bardziéy szczegółowy wykład składu i teoryi teleskopów dioptrycznych i katoptrycznych odsyłam czytelników do traktatów Fizyki.

Żeby za pomocą lunet można było oznaczyć położenie ciał niebieskich, lub ich wielkość pozorną, potrzeba żeby te lunety połączone były z kołami metalłowemi, ćwiartkami kół lub ich częściami, nadto, ponieważ ciała niebieskie odnoszą się do pewnych płaszczyzn, należy więc nam mieć pewne znaki w lunetach, któreby nam rysy tych płaszczyzn na kuli niebieskiéy pokazywały; do tego wprawują się w lunetę nici zwane *siatką* (réticule) które są rozmaitego kształtu podług różnego celu, do którego użyte bydź mają, i w szczególności przy każdym narzędziu się opiszą. Że zaś nici te mają bydź razem widziane z przedmiotem, zawsze więc wprawują się w ognisku lunety, gdzie się przedmiot maluje. Nici te w ognisku lunet wprawiane nazywają się jeszcze *drobnomierzami*, albo *mikrometrami* (micromètres).

IX. *Luneta południkowa, jéy osadzenie, ustawienie do południka; mikrometr lunety południkowéy. Parallaxa nici, sposób odkrycia tego błędu, i jego zniszczenia. Ułożenie osi optycznéy lunety pionowie do osi obrotu. Sposób ułożenia mikrometru.*

Jednym z nayważniéyszych narzędzi astronomicznych jest tak nazwana *Luneta południkowa* (Lunette méridien-

ne), która służy do obserwowania czasu przéycia gwiazd przez południk, dla tego nazywają ją jeszcze *narzędziem przéycia* (Instrument des passages); kształt jéy wystawia figura 10). Narzędzie to składa się z lunety astronomicznej osadzonej pionowo do osi na któręj się obraca. Os obrotu zachowuje zawsze położenie poziome, każdy z dwóch jéy końców opiera się na dwóch ścianach schodzących się wyrobionych z metalu, doskonale wypolerowanych, i przytwierdzonych do słupów kamiennych. Słupy te wielkiey pospolicie masy albo są przytwierdzone do podstawy albo same ciężarem swoim utrzymują się: w obu razach ważną bardzo jest rzeczą aby grunt za posadę służyący był mocny, tak iżby słupy żadnéj w położeniu swójem nie doznawały zmiany.

Dla ustawienia lunety południkowéj rysuje się pod nią na posadzee linija południowa, za pomocą *np.* sposobu powszechnie znajomego, szukając równych cieniów jakiego przedmiotu, przed południem i po południu; luneta ustawia się w kierunku téj linii i przytwierdzają się do muru sztuki metalowe, na których narzędzie spoczywa, lecz że tak w rysowaniu linii południowéj, jak i w osadzeniu lunety błąd mógł byđz popełniony, dla tego zawsze są przy osadzie osi śruby, zapomocą których ós, a ztąd i luneta posuwać się może, i tym sposobem doskonalej ustawić. W ognisku szkła przedmiotowego w lunecie osadza się mikrometr, złożony z kilku nici pionowo do kierunku osi lunety osadzonych, tych może byđz trzy, pięć, siedn, lub więcéj, pospolicie przestaje się na pięciu w równéj od siebie odległości. Nici te wszystkie są przecięte przez środek nicią poziomą, i to stanowi mikrometr lunety południkowéj (fig. 11). Nici do tego użyte są metalowe, albo jedwabne, albo też ciągnione z pajęczey tkaniny; ostatnie są najcieńsze, ale zato bardziey czułe na odmiany stopnia wilgoci w powietrzu, i w obserwacyach nocnych gwiazd małych, kiedy się światła mało wpuszcza do lunety, trudno je widzieć.

Żeby się upewnić czy nici mikrometru są doskonale w ognisku szkła przedmiotowego, wykierujemy lunetę na

jaki przedmiot bardzo odległy, tak żeby go nie pozioma mikrometru zakrywała; spuszczaając naówezas oko pod środek szkła okowego, a potem go podnosząc, łatwo jest widzieć, azali przedmiot zawsze przez nie jest zakrytym, w tym przypadku nie jest zupełnie w ognisku szkła przedmiotowego, lecz jeśli za niżeniem oka przedmiot niża się, a za podwyższeniem podwyższa się, jest to znakiem że nie jest dosunięta do ogniska, w przeciwnym wypadku nici mikrometru są za ogniskiem, czego łatwo jest widzieć przyczynę. Błąd ten znany pod nazwiskiem *Parallaxy nici* (*Parallaxe des fils*), łatwo może być poprawionym, posuwając w jedną lub drugą stronę szkło przedmiotowe, albo też sam mikrometr. Linija prowadzona od środka szkła przedmiotowego do przecięcia linii poziomej z nicią środkową, nazywa się osią optyczną. Ponieważ ós optyczna ma w obrocie swoim opisywać płaszczyznę koła, istotną więc jest rzeczą, żeby ta ós była pionową do osi lunety, w przeciwnym bowiem przypadku, luneta zamiast płaszczyzny, opisywałaby powierzchnią ostrokągu. Dla odkrycia tego błędu, jeśli się znajduje, wykiernujemy lunetę na przedmiot odległy, tak aby obraz przedmiotu malował się we środku nici, podjąwszy teraz i przewróciwszy lunetę, tak aby koniec osi jej obrotu, który był na wschód, ułożył się na zachód, szukamy przez nią tegoż samego przedmiotu; jeśli przecięcie nici znowu trafi na przedmiot, ós optyczna jest pionową do osi lunety; w przeciwnym razie należy posunąć mikrometr za pomocą śruby w tę stronę w którą się obraz przedmiotu odsunął od nici; ilość posunięcia powinna być równa połowie odległości między środkiem mikrometru, i obrazem przedmiotu. Jeśli ta ilość dokładnie utrafiła została, ós optyczna jest już pionową do osi obrotu; pospolicie kilka razy lunetę obracać trzeba w jedną i drugą stronę, aby dobrze ós optyczną ułożyć.

Urządziwszy tym sposobem lunetę należy jeszcze ułożyć mikrometr tak aby ós pozioma przecinająca nici inne, była doskonale pionową do koła wierzchołkowego, czyli żeby nie pionowa leżała na płaszczyźnie koła wierz-

chołkowego opisywanego przez lunetę. Czy luneta zadość czyni temu warunkowi łatwo jest sprawdzić tym sposobem.

Za pomocą libelli układa się oś lunety tak iżby doskonale była poziomą; wykierowawszy potem lunetę na przedmiot jaki nieruchomy, ruszamy nią w dół i w górę obserwując, azali wszystkie punkta niei przechodzą przez te same punkta przedmiotu, albo też z nich schodzą w jedną lub drugą stronę, w pierwszym razie nie jest na płaszczyźnie koła wierchołkowego opisywanego przez oś optyczną, w drugim razie błęd się ten naprawuje dając całemu mikrometrowi ruch kołowy niesprowadzając go jednak z płaszczyzny na której się wszystkie niei znajdują. Można się jeszcze przekonać czy nie jest doskonale poziomą, uważając czy się zupełnie zgadza z równoleżnikiem gwiazdy w czasie jej przeyscia przez południk, to jest czy gwiazda idąca po niei doskonale się jej trzyma lub nie. Do tego wybierać należy gwiazdy najbliżej równika leżące.

*X. Sposób oświecania lunety w obserwacjach nocnych. Obserwacja gwiazd przez lunetę południkową, przykład. Bieg dzienny gwiazd jest doskonale jednostajny. Obserwacja powtórzona pokazuje czyli gwiazda jest stałą lub ruchomą. Oznaczenie dokładne dnia gwiazdowego.*

Urządzona luneta podług podanego w § poprzedzającym sposobu, opisywać będzie płaszczyznę południka, jeżeli niedokładnie, to przynajmniej z dostatecznym do celu, do którego użyć ją teraz chcemy, przybliżeniem. Wykierujemy ją w czasie pogodnej nocy na niebo, i zaczniemy obserwacje od gwiazd południowych.

Ponieważ w lunetach astronomicznych przedmioty pokazują się wywrotnie, gwiazda weydzie ze strony prawej i raz wprowadzona na nie poziomą, ciągle będzie się jej trzymać, przebiegając prędko całe pole lunety, i nareszcie wychodząc ze strony lewej. W obserwacjach nocnych niei mikrometru są prawie zupełnie niewidzialne, do ich oświecenia służy blacha metalowa posrebrzana, lub tyl-

ko papierem białym naklejona, która się przyczepia do lunety przed szkłem przedmiotowém; światło powinno być tak ustawione, i płaszczyzna odbijająca taką mieć pochyłość, aby promienie odbite od niej przechodziły do lunety. Użyta do odbijania światła powierzchnia powinna być albo bardzo małą, albo w przeciwnym przypadku wyrzniętą we środku, iżby środkując między przedmiotem a szkłem przedmiotowém jak najmniej przejmowała idących od przedmiotu do lunety promieni. Naówczas pole lunety pokazuje się w kształcie koła lekko oświetconego, przerywniętego przez nici czarne; gwiazdy 8cy do 9tey wielkości dobrze są widzialne razem z niemi, lecz niektóre planety i komety mają częstokroć światło tak słabe, że gasną przy małym nawet lunety oświetleniu, w tym przypadku światło zupełnie usunąć należy, i obserwować moment krycia się planety za nią. Sposób ten obserwacyi dobrze się udaje kiedy nici są metalowe, i mają pewną grubość. Zamiast stawienia światła przy szkłe przedmiotowém, pospolicie dzisiaj przepuszczają się promienie światła przez oś lunety, i tam odbite od płaszczyzny pod 45 stopniami do osi pochyłoney, oświetcają pole lunety, jak taż sama figura pokazuje.

Znaczmy pilnie na dobrze zrobionym zegarze z wahadłem nieodmieniającem swojej długości, czas dotknięcia gwiazdy do nici środkowey, to jest godzinę, minutę, sekundę, i dziesiątne sekundy; a jeżeli nici są równoległe doskonale, obserwujemy czas przeyscia gwiazdy przez wszystkie pięć nici, summa tych wszystkich czasów rozdzielona przez pięć, da czas przeyscia gwiazdy przez nią środkową z większą dokładnością niż jedna tylko obserwacya do tęży nici dać może. Nazwiemy bowiem przez  $T$  czas przeyscia gwiazdy przez nią środkową, przez  $t$  czas którego gwiazda potrzebuje w przechodzie od nici jedney do drugiey, czas przeyscia kolejną przez nici wszystkie wyrazi się następnie przez  $T - 2t$ ,  $T - t$ ,  $T$ ,  $T + t$ ,  $T + 2t$ , z których czas średni jest  $T$ .

Obserwując tym sposobem gwiazdę tęż samą przez kilka noczy, znajdziemy przeciąg czasu między dwoma na-

stępnemi przeysciami gwiazdy przez południk tenże sam zawsze; daymy tego przykład:

<i>Obserwacye przeyscia przez południk Syriusza robione przez lunetę Kaniweta w Wilnie 1823 na zegarze HARDEGO.</i>				
Dni miesiąca		Czas średni z obserwacyi do trzech nici.		Spożnienie dzienne ze- garu.
Maja	20.	6 <sup>g</sup> .	30'. 41",41.	— 0",45.
—	22.	6.	30'. 40,50.	— 0",51.
Czerwca.	5.	6.	30'. 34,33.	— 0",62.
—	5.	6.	30'. 33,08.	— 0",55.
—	10.	6.	30'. 30,33.	

Z tych obserwacyi pokazuje się, że czas między dwoma następnemi przeysciami przez południk Syriusza wskazywany na zegarze jest 24 godzin mniej połowa sekundy, to jest 86399",5; i że ten czas jest prawie doskonale jednostajny.

Obserwacye gwiazd różnych robione przez różnych obserwatorów, na różnych punktach ziemi, podobne dały wypadki, i lubo te wypadki różnią się zazwyczaj w małych częściach sekundy, różnice te jednak są tak małe, iż je błędóm obserwacyi i zegaru przypisać można, a jednostajność przeciągu czasu między dwoma następnemi przeysciami uważać za zupełnie dowiedzioną.

Wypadek ten jest fundamentem całej astronomii. Jeżeli zamiast płaszczyzny południka, weźmiemy jakąkolwiek płaszczyznę koła wierzchołkowego, jeszcze powroty następne gwiazdy do téj płaszczyzny będą się odbywać w tych samych przeciągach czasu.

Jeżeli w ciągu podobnych obserwacyi natrafimy na jakiego planetę lub kometę, znajdziemy różnicę znaczną między trwałością ich obrotu dziennego a obrotu gwiazdy; trwałość ta będzie dłuższą, lub krótszą, podług tego, jak bieg własny planety jest ku wschodowi, lub ku zachodowi, i różna dla różnych planet, podług różney szybkości



ich biegu własnego; tym to właśnie sposobem astronomowie rozróżniają ciała niebieskie, mające ruchy własne od innych, które się zawsze trzymają jednego miejsca, jakimi są gwiazdy stałe.

Trwałość obrotu dziennego nieba stwierdzona obserwacjami wielu wieków, i w rozmaitych krajach, służyć nam będzie za jedność w mierzeniu czasu; fenomen ten bowiem wspólny jest całej ziemi, łatwy do obserwowania, a co najważniejsza, doskonale nieodmienny. Przeciąg czasu od przejścia gwiazdy stałej przez płaszczyznę koła wierzchołkowego do przejścia tuż następnego przez tęż samą płaszczyznę, nazywa się *dniem gwiazdowym* (jour sidéral) (\*). Dzień ten dzieli się zwyczajnie na 24 godzin, godzina na 60', minuta na 60".

*XI. Obserwacje gwiazd służą do poznania, czyli bieg zegaru jest jednostajny lub nie, przykład. Mając dobrze urządzony zegar możemy doskonale ustawić lunetę południkową przez obserwacje gwiazd kotobiegunowych.*

Dowiodłszy jednostajność trwałości dnia gwiazdowego i wzięwszy go za jedność, bieg zegarów astronomicznych z nim odtąd porównywać będziemy. Jeżeli mamy zegar i dokładność jego wypróbować chcemy, obserwujemy przechód gwiazdy jakiegokolwiek stałej przez płaszczyznę koła wierzchołkowego; albo przez południk, jeżeliśmy ułożyli lunetę naszą do południka. Robmy obserwacją do nici pięciu i wyciągamy z nich przechód średni przez południk, jakieśmy to pierwsi robili. Jeżeli zegar dnia każdego pokazuje tenże sam moment przechodu, zegar urządzony jest do czasu gwiazdowego, i bieg jego jest jedno-

---

(\*) Dokładnie mówiąc, przeciąg ten czasu powinien być poprawiony co do poprzedzenia punktów równonocnych, aberracji, i nutacji czyli kołysania się osi ziemskiej (nutation) o czem w swoim miejscu mówić będziemy, ale odmiany ztąd wynikające, bylebyśmy gwiazd blizkich bieguna niebrali, na dziesiętne ledwo części sekundy wpływ mieć mogą, jak to, z obserwacji wyższych wnosić możemy.

stajny. Zegar który pospiesza lub spóźnia jest także dokładnym, byleby ta różnica była zawsze proporcjonalną czasowi: jeżeli ta różnica jest bardzo wielka można ją zmniejszyć posuwając w górę lub zniżając soczewkę wahadła podług tego jak zegar późni lub spieszy. Lecz jeżeli różnice między robionemi obserwacyami nie są proporcjonalne czasowi; jeżeli zegar raz spieszy, drugi raz późni, taki zegar do użycia astronomicznego jest niezdatny. Biorąc pod rozbiór te same obserwacye któreśmy pierwsi otrzymali, widzimy że bieg zegaru *Hardego* różni się nieco od czasu gwiazdowego, to jest, że w przeciągu dnia gwiazdowego zegar wyhija  $86399''.5$ ; późni więc od czasu gwiazdowego codzień o  $0''.5$ ; lecz że to spóźnienie jest prawie zupełnie każdego dnia toż samo, dla tego zegar ten za bardzo dokładny uważany być może.

Mając dokładnie urządzony zegar, możemy go bardzo dobrze użyć do ustawienia dokładnięj lunety południkowey, następującym sposobem: ponieważ południk dzieli koła przez gwiazdy opisywane, czyli równoleżniki gwiazd, na dwie równe połowy, obserwujemy przeto gwiazdę jaką niezachodzącą nigdy, w przeyściu jęj wyższem i niższem przez południk, to jest raz kiedy jest bliżey zenit, drugi raz kiedy zrobiwszy połowę obrotu dziennego przechodzi znowu przez południk, będąc wtenczas między poziomem a biegunem obrotu dziennego; jeżeli przeciąg czasu którego potrzebuje gwiazda na zrobienie jedney i drugiey połowy drogi są sobie równe, luneta opisuje płaszczyznę południka, jeżeli nie, łatwo jest widzieć w którą stronę lunetę skierować, aby temu warunkowi zadosyć uczynić. Inne sposoby ustawienia lunety do południka wyłożą się niżej.

**XII.** Łuk równika wyrazić się może przez czas, i wzajemnie.  
Z czasu zegarowego wynaleźć na moment dany czas gwiazdowy.

Przypuszczając że obrot dzienny we wszystkich swoich częściach jest jednostajny, jak tego późnieysze obserwacye zupełnie nam dowiodą, możemy z zegaru sądzić łatwo

o łuku, jaki gwiazda na swoim kole w pewnym czasie przebiega; nadto ponieważ we 24ch godzinach gwiazdowych punkt równika przebiega  $360^\circ$ , możemy tedy czas gwiazdowy wyrazić przez łuk równika i wzajemnie. Ponieważ biegun obrotu dziennego nieba o  $90^\circ$  odległy od równika jest jego biegunem, więc miarą kątów zrobionych w biegunie przez koła zboczeń są części równika temi kołami objęte, ztąd czas jeszcze możemy wyrazić przez te kąty, dla tego kąty te nazywają się *Kąty godzinne* (angles horaires). A że wznoszenie się proste gwiazd rachuje się na równiku, przeto wyrazić się może albo przez te kąty, albo przez czas, to jest:  $1^s = 15^\circ$  łuku,  $1'$  czasu  $= 15'$  ł.  $1''$  czasu  $= 15''$  ł. W takowey rachubie widoczna jest, iż za zero wznoszeń prostych i czasu gwiazdowego wziąć wypada jeden i tenże sam punkt równika. Jakoż czas gwiazdowy rachuje się od czasu przeyscia punktu równonocnego wiosennego czyli zero Barana przez południk, to jest zegar urządzony do czasu gwiazdowego powinien w czasie tego przechodu pokazywać  $0^s$ .  $0'$ .  $0''$ . Lecz daymy że czas zegarowy nie zgadza się z gwiazdowym, i tę różnicę dzienną wyrażmy przez  $\pm p$ , jakże z pewney ilości  $np$ .  $t$  sekund zegarowych, wyuaydziemy odpowiadającą liczbę sekund czasu gwiazdowego.

$$\begin{aligned} \text{Dzień gwiazdowy} &= 86400'' \\ \text{dzień zegarowy} &= 86400 \pm p \end{aligned}$$

$$86400 \pm p : 86400 = t : \frac{t \cdot 86400}{86400 \pm p} = t \mp \frac{pt}{86400 \pm p}$$

Znaki wyższe służą, kiedy zegar pośpiesza nad czas gwiazdowy, znaki niższe kiedy spaźnia;  $t$  jest czas który się liczy od momentu na który różnica czasu gwiazdowego i zegarowego jest znaną z obserwacyi.

XIII. *Opisanie kwadransa i jego różnych części. Sposób robienia obserwacyi. Ułożenie osi optyczney równolegle do płaszczyzny kwadransa. Wynaalezienie błędu kollimacyi.*

*Kwadrans* jest narzędzie służące do brania wysokości gwiazd czyli kąta między poziomem a linią prowadzoną

od oka do gwiazdy. Jestto czwarta część koła wyrobiona z mosiądzu, podzielona na stopnie i jego części, ten który tu opisujemy jest to kwadrans Ramsdena, ustawiony w zachodniéj wieżycze obserwatoryum wileńskiego, *brzeg* jego (le limbe) podzielony jest na stopnie z których każdy dzieli się na 6 części; za pomocą Werniera czyli Noniusza przyłączonego do narzędzia, można czytać podziały 20' w łuku, noniusz bowiem tak jest podzielony, że kiedy wyrazimy przez  $N$  jeden podział jego, a przez  $B$  jeden podział brzegu, będzie:

$$29 B = 30 N. \quad \text{Ztąd} \quad N = \frac{29}{30} B$$

$$B - N = \frac{1}{30} \cdot B = \frac{10'}{30} = 20''.$$

Nić metalowa  $AC$  na której ciężar  $C$  jest zawieszony oznacza kierunek ciążenia czyli *nić wierzchołkową*, (fil à plomb) przechodzącą przez punkt  $A'$  i przez punkt  $D$ , który jest punktem zera. Całe narzędzie powinno być na płaszczyźnie koła wierzchołkowego, co się otrzymuje za pomocą śruby układając płaszczyznę narzędzia równoległe do nici  $AC$ . Luneta  $AL$  jest ruchomą około środka koła i ma przy sobie śrubę mikrometryczną  $M$ , służącą do dania powolnego ruchu lunecie; ilość tego ruchu oznacza się przez małe koło ze skazówką przy śrubie będące. W ognisku lunety jest mikrometr złożony z trzech nici poziomych, przeciętych pośrodku pionowo przez czwartą. Skoro gwiazda wejdzie do lunety, należy ją posunąć tak, iżby gwiazda była blisko nici poziomej, po czém kiedy gwiazda przychodzi do nici wyrażającej koło wierzchołkowe, przecina się na ówczas nicią środkową poziomą, która za pomocą śruby mikrometrycznej razem z lunetą powolnie posuwać się może, i obserwacja jest skończona; przeczytana na brzegu kwadransa liczba stopni minut i sekund daje wysokość gwiazdy nad poziom, albo daje kąt  $OAZ$  wyrażający odległość gwiazdy od zenit, która jest dopełnieniem wysokości do  $90^\circ$ .

Ale nim się to narzędzie do robienia obserwacji uży-

je, potrzeba *naprzód* przekonać się czy ós optyczna jest równoległa brzegowi narzędzia, co się wykonywa za pomocą lunety na ten koniec zrobioney, zwaney *lunetą do próby* (lunette d' épreuve). Jestto luneta zwyczajna przechodząca przez dwa równoległościany z mosiądzu, których przeciwne ściany są sobie doskonale równoległe (fig. 13), i mająca w ognisku dwie nici pionowo przecinające się. Kładnie się luneta na poziomę płaszczyźnie i kieruje się na jaki odległy przedmiot; jeżeli po obroceniu lunety na ściany przeciwne przecięcie nici poziomey z wierzchołkową pada jeszcze na przedmiot w tém samym miejscu, jest to dowodem, że ós optyczna téy lunety jest równoległa do ścian na których luneta kładziona była, w przeciwnym przypadku ós optyczną ułożyć należy posuwając środek mikrometru tak, jakśmy to w mikrometrze lunety południkowey robili. Położmy wyprobowaną już lunetę temiż samemi ścianami na płaszczyźnie kwadransa tak, aby jeden jéy koniec był na brzegu kwadransa, drugi przy jego środku, wykierujemy ją na przedmiot jaki odległy, i uważamy jakiemu punktowi nie wierzchołkowa odpowiada, jeżeli nie wierzchołkowa lunety kwadransa nie przerzyna przedmiotu w témże samym miejscu, wtedy się nań za pomocą śruby naprowadza, i ós optyczna kwadransa jest urządzona.

*Powtóre*, potrzeba żeby ós optyczna była doskonale linią wierzchołkową wtenczas, kiedy luneta ustawiona jest na zero. Warunek ten jest jeszcze istotniwszy od pierwszego, ponieważ błąd ten który astronomowie nazywają *Kollimacją* (collimation) wpływa w całej swojej wielkości na wypadek obserwacyi. Do wynalezienia tego błędu daje się zwyczajnie łukowi kwadransa kilka stopni więcej nad  $90^\circ$ , które występują z drugiey strony zera; oprócz tego kwadrans ma pod sobą koło poziome (cercle azimutal) do brania poziomoluków.

Zróbmy obserwacyą jakiey gwiazdy będącey blisko zenit, to jest, weźmy jéy odległość od zenit, obróćmy potem kwadrans około osi wierzchołkowej o  $180^\circ$ , co nam pokaże koło poziomolukowe, i znówu dnia drugiego obser-

wuymy tę samą gwiazdę w czasie kiedy przechodzi przez toż samo koło wierzchołkowe; jeżeli obserwacya druga da tę samą odległość od zenit, narzędzie nie ma kollimacyi, w przeciwném zdarzeniu połowa różnicy między dwiema obserwacyami jest ilością kollimacyi.

Ustawmy kwadranś dla lepszego wyobrażenia mnięć więćey do płaszczyzny południka za pomocą lunety południkowey lub innym sposobem, i daymy że obserwacya gwiazdy na łuku zwyczajnym, to jest między  $0^{\circ}$  a  $90^{\circ}$  dała na jęć odległość od zenit ku stronie południowey  $0^{\circ}.3'.0''$ . Obserwacya druga na łuku wychodzącym z drugiey strony zera, dała na tę odległość ku tężyż stronie  $0^{\circ}.6'.10''$ . Kąt prawdziwy odległości gwiazdy od zenit będzie:

$$\frac{0^{\circ}.3'.0'' + 0^{\circ}.6'.10''}{2} = 4'.55''; \quad \text{Kollimacya} = 1'.55''.$$

Ztąd wypada że odległości gwiazd od zenit na łuku zwyczajnym brane, są mnięysze niż prawdziwe, powinny więc być powiększone o  $1'.55''$ .

W ogólności jeśli odległość od zenit prawdziwą nazwiemy przez  $O$  odległości obserwowane przez  $O'$  i  $O''$ , kollimacyą przez  $K$ , będzie:

$$O' = O - K$$

$$O'' = O + K$$

Ztąd 
$$O = \frac{O' + O''}{2}, \quad K = \frac{O'' - O'}{2}$$

Błąd ten kollimacyi można zniszczyć podwyższając lub zniżając nie poziomą w kwadransie, lecz pospolicie astronomowie przestają na wynalezieniu doskonale tego błędu i poprawieniu robionych obserwacyi.

Widoczna jest, iż zamiast czwartęy części można użyć całych kół, które tak jak kwadransie albo są przenośne, albo się nazawsze do płaszczyzny południka utwierdzają, i nazywają się wtenczas *kwadransie* albo *koła murowe* (Quart de cercle mural, Cercle mural). Koła ułożone na zawsze do południka osadzają się albo na jednęć ścianie,

jak jest osadzone koło sześciu stóp średnicy w *Greenwich*, robione przez *Trautona* (Troughton) i jak jest to które w 1822 r. w Paryżu zrobione było przez *Fortina* (Fortin); albo między dwa słupy naksztalt lunety południkowéj jak je robi *Reichenbach* w *Munich*. Ponieważ koło murowe jakie jest w *Greenwich* nie może się obrócić około osi wierzchołkowéj, błąd kollimacyi tego koła wynajduje się, porównywając wysokość gwiazdy nad poziomem, z wysokością otrzymaną przez odbicie jéj obrazu w poziomie sztucznym, np. w powierzchni żywego srebra w spoczynku zostającego. Koła *Ramsdena* nie są murowe, mają przy sobie koło poziomołukowe i mogą się w koło osi wierzchołkowéj obracać, takie jest koło w *Palermo* którem obserwował *Piazzi* mające pięć stop średnicy (\*).

XIV. *Opisanie koła powtarzającego. Sposób jakim się przezeń otrzymują kąty wielokrotne. Użycie jego do brania kątów między przedmiotami ziemskimi.*

Wielkie te i drogie narzędzia służące do obserwowania wysokości gwiazd, zastąpione być mogą częstokroć przez tak nazwane *koła powtarzające* (cercles répétiteurs), które chociaż są daleko mniejszego promienia, równą jednakże obserwacyom mogą nadadź dokładność, teoria tego narzędzia jest następująca. Na fig. 14. *ABNA* wyraża brzeg koła podzielony na stopnie i ich części. Koło to osadzone jest wierzchołkowie na trzech nogach mogących się za pomocą śrub podnosić lub zniżać. Niech *ZN* wyraża oś wierzchołkową koła, około której narzędzie może się obracać, luneta *AS* osadzona jest we środku koła w punkcie *S*. W czasie kiedy jeden obserwator kieruje lunetę na gwiazdę *G* tak żeby się ta znajdowała na nici poziomej w pośrodku lunety, drugi obserwator powinien uło-

---

(\*) Koło w Dublińskim obserwatoryum jest jedno z największych dotąd robionych, ma ośm stop średnicy; w r. 1820 polecono robić *Trautonowi* téż wielkości koło murowe na wzór koła w *Greenwich* dla obserwatoryum w *Kembrydż* (Cambridge).

żyć libellę z bulką powietrza przyczepioną do linii poziomey *LM*. Skoro to się zrobiło, obróćmy narzędzie około linii wierzchołkowej na  $180^\circ$ , w tym ruchu libella pokazuje czyli narzędzie co do osi wierzchołkowej zostaje w tém samym położeniu, co pierwicy; jeżeli nie, wtedy nietykając już śruby należący do libelli, całe narzędzie za pomocą osobney śruby przyprowadza się do pierwszego położenia. Widoczna jest, że luneta która pierwicy była w kierunku *SA* ku stronie *np.* południowey względem linii wierzchołkowej, będzie teraz w kierunku *SB* ku stronie północney, chcąc ją wrócić do pierwszego jęj położenia, potrzeba ją posunąć o kąt *GSB*. Jeżeli więc posuniemy lunetę tak iżby gwiazda *G* była znowu we środku lunety, i przeczytamy na kole za pomocą Werniera noszonego przez lunetę łuk *AB*, będziemy mieć podwóyną odległość gwiazdy od zenit. Zamiast czytania wypadku obróćmy narzędzie około osi wierzchołkowej. a luneta znowu weźmie kierunek *SB*. Nietykając teraz lunety daymy bieg kołu całemu po płaszczyźnie wierzchołkowej, tak żeby luneta wzięła kierunek *SA*, to jest żeby przedmiot znowu się na nici poziomey znalazł; urządziwszy teraz libellę za pomocą śruby do nięj należący, znajdziemy się w tém samym położeniu, jak na początku obserwacyi, obróćmy więc znowu narzędzie na  $180^\circ$  wkoło osi wierzchołkowej, i przywiódłszy je do pierwszego położenia, co do linii wierzchołkowej, posuńmy lunetę która teraz wzięła położenie *SB*, tak żeby wzięła kierunek *SA*, tym sposobem luneta przebieży znowu łuk podwóynę odległości od zenit. Summa więc dwóch łuków przebieżonych przez lunetę, będzie to cztery razy wzięta odległość gwiazdy od zenit. Tym sposobem postępując otrzymamy kąt który będzie 10, 20, lub 30 razy większy od kąta odległości od zenit, dzieląc więc go przez tę liczbę, otrzymamy odległość gwiazdy od zenit tym prawdziwszą, im więcej razy powtórzyliśmy obserwacyę; tym bowiem sposobem błędy obserwacyi będąc z różnemi znakami, po większey części niszczą się, a pozostały błąd rozdzielony przez liczbę powtórzonych kątów staje się zupełnie nieznacznym.



Nadto ponieważ w obserwacyach tego rodzaju luneta przebiega wciąż całe koło, błędy tedy podziału koła, i te które wynikają ztąd, że oś obrotu lunety może nie przechodzić doskonale przez środek koła, równie z błędami obserwacyi niszczą się lub się przywodzą do ilości bardzo małej. Do czytania kątów luneta ma przy sobie dwa lub cztery werniery.

Widoczna jest że w obserwacyach tu rozbiéraných przypuściliśmy, że przedmiot obserwowany w przeciągu czasu użytego na obserwacye, zachowuje zawsze tę samą wysokość, jak to ma miejsce kiedy obserwujemy przedmioty ziemskie. W obserwacyach na niebie, gwiazdy ciągle wysokości swoje odmieniają, i na tę odmianę względ mieć koniecznie należy, jak o tém niżej mówić będziemy. Koła powtarzające używane do przedmiotów niebieskich mają jedną tylko lunetę, jakie są w Paryżu i w *Münich*, robione przez Reichenbacha. W zwyczajnych zaś kołach powtarzających, służących do wymiarów ziemi, z drugiey strony koła razem z libellą jest druga luneta: za pomocą tych dwóch lunet biorą się odległości kątowe przedmiotów ziemskich; koło wtedy całe układa się do płaszczyzny na której się znajdują przedmioty, których się odległość kątowa wymierza. Niech  $S$  (fig. 15) będzie stanowisko z którego chcemy mierzyć kąt  $OSO'$  między przedmiotami  $O$  i  $O'$ . Wykierujemy lunetę wyższą na przedmiot  $O'$  niższą na przedmiot  $O$ , obróćmy potem całe koło tak, aby luneta niższa  $SB$  wzięła kierunek  $SA$  do przedmiotu  $O$ , luneta wyższa odbieży od swego położenia o kąt  $XSA = ASB$ , jeśli więc nie ruszając koła przyprowadzimy lunetę wyższą do położenia  $SB$  i nakierujemy na przedmiot  $O'$ , łuk który przebiegła ta luneta przeczytany na kole, da nam podwójny kąt  $ASB$ . Ruszając całym kołem naprowadzimy lunetę wyższą na przedmiot  $O$ , a potem lunetę niższą na przedmiot  $O'$ , nietykając w tym drugim przypadku koła. Dając teraz ruch całemu kołu wykierujemy lunetę niższą na przedmiot  $O$ , a przytwierdziwszy koło posuńmy po niem lunetę wyższą do przedmiotu  $O'$ . Tym sposobem ilość całkowita przebieżonego na kole przez lu-

netę wyższą łuku będzie poczwórną odległością kątową przedmiotów  $O$  i  $O'$ . Powtarzając obserwacyą otrzymuje się kąt 6, 8, i t. d. razy większy.

Koła powtarzające opatrzone są kołem poziomofukowém, mogącém służyć do brania poziomofuku, to jest kąta między dwoma kołami wierzchołkowemi. Jest jeszcze z drugiej strony brzegu libella osadzona poziomie, pionowo do płaszczyzny narzędzia, za pomocą której ustawia się narzędzie do płaszczyzny koła wierzchołkowego. Dalsze szczegóły dotyczące się użycia i błędów koła powtarzającego, dane są w rozdziale XIX tego dzieła.

Pierwsza myśl otrzymywania wielokrotnych kątów należy się Mayerowi i była podana w Pamiętnikach Gettyngskich na r. 1752: ale koło powtarzające wydoskonalone, jakie się teraz używa, wymyślone było przez *Borda* w roku 1789 i znane jest pod jego nazwiskiem. Największe koła powtarzające jakie dotąd zrobione były, są koła *Reichenbacha* mające trzy stopy w średnicy. Koła powtarzające tak wielkie, mogą bez wątpienia zastąpić z korzyścią koła murowe dwa razy większego promienia, lecz że w tego rodzaju obserwacyach, i same obserwacye, i rachowanie poprawek wymagają znacznego czasu, dla tego w pospolitych obserwacyach użycie ich nie jest powszechné; używają tylko Astronomowie tych narzędzi do znalezienia najważniejszych elementów astronomicznych, jak np. wysokości bieguna, pochyłości ekliptyki do równika i t. p.

*Sektor* (*Secteur*), narzędzie służące do brania odległości gwiazd od zenit, jest zazwyczaj wielkiego promienia, ale za to łuk jego pospolicie nie wynosi jak 10 lub 20 stopni; co je czyni lekkim, mniej kosztowném i do użycia wygodnem. Całe narzędzie obraca się około osi wierzchołkowej, tak jak kwadrans ruchomy, i tymże samym sposobem wynajduje się w nim błąd kollimacyi. Narzędzie to w obserwatoryach gdzie jest kwadrans murowy służy bardzo dobrze do wynalezienia jego błędu kollimacyi (\*).

---

(\*) Sektor w obserwatoryum Wileńskim stop sześć promienia, ma łuk wynoszący stopni 60 podzielony na części równe

XV. *Machina równikowa. Dowód jednostajności biegu dziennego nieba we wszystkich jego częściach.*

Wyobraźmy sobie pręt metalowy ułożony stałe do osi świata którego koniec dolny przechodzi przez środek koła pionowo do osi świata osadzonego: przy górnym zaś końcu jest koło pionowe do równika, czyli koło zboczeń podzielone na stopnie i minuty; utwierdzmy lunetę na tęg płaszczynie, a będziemy mieć narzędzie nazwane *Machiną równikową* (Equatorial, Machine parallactique). Jeżeli wykierujemy lunetę na jaką gwiazdę, gwiazda ta ciągle w luncie widziana będzie, bylebyśmy tylko w kierunku obrotu nieba obracali lunetę około osi świata; gdyż luneta raz ustawiona na zboczenie gwiazdy, w obrócie swoim pochyłości do osi świata nie odmienia, a zatem ciągle do równoleżnika opisywanego przez gwiazdę wykierowaną zostanie. Machina ta bardzo dobrze służyć może do przesvědzenia nas o jednostajności biegu dziennego we wszystkich jego częściach; podzielmy bowiem koło równikowe na  $360^\circ$  i naznaczymy czas kiedy gwiazda przeszła przez pewne koło zboczeń, wyobrażone przez nić w ognisku lunety zaciągnioną; dajmy że wtenczas skazówka idąca razem z obrotem osi pokazywała zero stopni na ko-

---

20'. Lunety *AB* i *DC* (fig. *a*) są dosiebie pionowe i przytwierdzone nazawsze do narzędzia tak, że ich ruchy całemu narzędziu są wspólne. Luneta *CD* służy do brania odległości od Zenit, od zera do  $60^\circ$ , luneta zaś *AB* do brania wysokości od zera do  $60^\circ$ . Przez tę sztukę można obserwacyę robić od Zenit aż do poziomu, chociaż łuk narzędzia wynosi tylko stopni 60. Przed obserwacyą narzędzie ustawia się na wysokość gwiazdy tak, żeby nić wierzchołkowa odpowiadała dokładnie podziałowi brzegu, ilość zaś która się ma do wysokości nastawioney dodać lub odciągnąć. otrzymuje się z obserwacyi za pomocą mikrometru, którego nić jedna jest ruchoma i przez śrubę dociąga się na gwiazdę, która weszła pod nicią lub nad nicią środkową. Liczba obrotów śruby mikrometryczney oznacza właśnie różnicę między wysokością gwiazdy obserwowaną, a wysokością na którąśmy narzędzie nastawili; opisanie mikrometru niciowego w tem narzędziu używanego, dane jest w § 17.

le równikowém; po upłynieniu godziny, kiedy nie lunety znowu na tęż samę naprowadzimy gwiazdę, skazówka pokaże stopni 15, po dwóch godzinach stopni 30 i t. d. Co nam widocznie pokazuje że bieg dzienny nieba nie tylko co do trwałości całego obrotu, ale nawet w częściach swoich jest jednostajny, to jest, że ten obrót jest doskonale proporcjonalny upłynionemu czasowi. Skład machin równikowych może być rozmaity ale główny, początek na którym się opiera, zawsze jest taki jakiśmy tu opisali.

XVI. *Mikrometr Kassyniego, Bradlaja, i kołowy. Sposób znalezienia przezeń różnicy wznoszenia się prostego i zboczenia między gwiazdą znaną i planetą.*

Mikrometra jakie się najpospoliciey do lunety równikowéy używają są następujące: Mikrometr *Kassyniego* jaki nam wystawia fig. 16, gdzie koło *ACBE* zwyczajnie zrobione z metalu i w ognisku lunety osadzone, ma na sobie cztery nici zaciągnięone, z których nie *AB* wyobraża rys równoleżnika, czyli kierunek biegu dziennego gwiazd; nie *EC* do pierwszej pionowa oznacza płaszczyznę koła zboczeń, inne zaś dwie *NO*, *LM* robią z pierwszemi kąty  $45^\circ$ . Dla znalezienia różnicy wznoszenia się prostego między dwiema gwiazdami, z których jedna tylko jest znaną co do położenia, ustawia się nie *AB* tak, aby pierwsza gwiazda jak naydoskonaley po nię się posuwała, i kiedy ta przychodzi do środka czyli przecięcia się nici, czas ten naznacza się na zegarze. Kiedy późnię druga gwiazda lub planeta posuwa się przez lunetę opisując inną linię *VFDGR* równoległą do *APB* naznacza się czas przyścia jego do punktu *D*, czyli do tego samego koła zboczeń na którym gwiazda pierwsza obserwowaną była, różnica tych dwóch czasów daje różnicę wznoszeń prostych. Dla znalezienia zaś różnicy w zboczeniu między gwiazdą a planetą, czyli pionowey *PD* zajętey między *AB* i *VR*, obserwuemy czas kiedy planeta przechodzi przez nici w punktach *F* i *G*, przeciąg czasu między temi przechodami obrócony na stopnie, minuty i sekundy, daje kąt w biegunie świata; kąt ten rozmnożony przez dostawę zbo-

czenia gwiazdy daje (\*), w podziałach koła wielkiego łuk  $FDG$  którego połowa równa jest  $DP$ , ponieważ kąt  $FPD$  z wykreślenia równy jest  $45^\circ$ . Mnożymy zaś kąt w biegunie świata, czyli łuk równika, przez dostawę zboczenia szukając odpowiadającego łuku równoleżnika dla tego, że koła i łuki równoleżników mają się do kół i łuków odpowiadających równika, jak wstawy odległości od bieguna, czyli jak dostawy zboczenia; i tak

$$E : t = 1 : \text{wst } \Delta = 1 : \text{dost } \beta. \text{ Stąd } t = E \text{ dost } \beta.$$

$E$  jest łuk równika;  $t$  łuk równoleżnika tyleż stopni co łuk  $E$  zawierający;  $\Delta$  odległość równoleżnika od bieguna;  $\beta = 90^\circ - \Delta =$  zboczeniu gwiazdy.

Drugiego gatunku mikrometr znany pod nazwiskiem *Mikrometru Bradleja* jest częściej od Astronomów używany. Figura 17 wystawia nam ten mikrometr, w którym  $BEDF$  jest kształtu kwadratu ukośnego; ale tak, że w nim jedna z przekątnych jest dwa razy większa od drugiej: do zrobienia takowego mikrometru bierze się kwadrat  $AGHC$  którego boki  $AC$  i  $GH$  są podzielone na dwie części równe w punktach  $D$  i  $B$ ; od punktów tych prowadzą się dwie linie do kątów przeciwległych, to jest od  $B$  linie  $BA$  i  $BC$ , a od  $D$  linie  $DG$  i  $DH$ ; linie te przez wzajemne przecięcie się uformują kwadrat ukośny  $BEDF$ , gdzie  $EF$  jest połową linii  $AC$ , a zatem i połową linii  $BD$ , jeżeli więc w jakimkolwiek miejscu tego mikrometru poprowadzimy linią  $ef$ , równoległą podstawie  $EF$ , zawsze pionowa  $Bd$  równą będzie podstawie  $ef$ .

Porównywając więc planetę lub kometę z gwiazdą jaką stałą, wykierujemy lunetę tak, aby gwiazda stała w biegu dziennym doskonale posuwała się po nici  $EF$ ;

(\*) Bierzemy zboczenie gwiazdy znanéj zamiast zboczenia planety którego nieznamy, ale błąd ztąd wypadający jest nieznaczny, gdyż w podobnych obserwacjach różnica między zboczeniem planety i gwiazdy zawsze jest bardzo mała. Wreszcie wynalazłszy tym sposobem zboczenie planety, można z niém powtórzyć rachunek i otrzymać poprawniejszą różnicę zboczeń.

czas strawiony przez gwiazdę na opisanie nici  $EF$  zamienia się na stopnie, minuty i sekundy dla znalezienia łuku równika czyli kąta w biegunie, któremu odpowiada  $EF$ ; ten zaś łuk mnoży się przez dostawę zboczenia téj gwiazdy dla otrzymania wartości łuku  $EF$ . Obserwujemy potem planetę bieżącą w lunecie od punktu  $e$  do  $f$ , i podobnym sposobem oznaczymy wielkość  $ef$  czyli  $Bd$ . Różnica tych dwóch wynalezionych ilości da nam wielkość  $Md$  co jest różnicą zboczenia dwóch gwiazd obserwowanych. I tak dajmy, żeśmy obserwowali gwiazdę znaną którą zboczenie połnocne jest  $3^{\circ}. 10'. 0''$  w punktach  $E$  i  $F$ , i że wypadki obserwacyi były następujące:

Gwiazda do punktu  $F$ ...  $8^{\text{g}}. 12'. 14''$  czasu gwiazdowego.  
 $E$ ... —  $15'. 16''$

przeciąg czasu od  $F$  do  $E = 3'. 2'' = 45'. 30''$  w łuku.

$$\begin{aligned} l(45'. 30'') &= l(45', 5) = 1,65801 \\ l.\text{dost}(3^{\circ}. 10'. 0'') &= 9,99934 \\ \hline &1,65735. 45', 43. \end{aligned}$$

Łuk więc  $EF$  wyrazi się w częściach koła wielkiego przez  $45', 43$ .

Kometa był obserwowany:

$$\begin{aligned} \text{w punkcie } f \dots &8^{\text{g}}. 22'. 35'' \\ e \dots &— 23'. 36'' \\ \hline &1'. 1'' = 15'. 15'' \text{ w łuku.} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} l.(15'. 15'') &= l.15'25 = 1,18327 \\ l.\text{dost}(3^{\circ}. 10'. 0'') &= 9,99934 \\ \hline &1,18261 = 15', 23. \end{aligned}$$

Łuk  $ef$  zamieniony na stopnie koła wielkiego wynosi  $15', 23$ . Różnica w zboczeniu gwiazdy i komety wyrazi się przez

$$EF - ef = 45', 43 - 15', 23 = 30', 2 = 30'. 12''$$

Ponieważ kometa przechodził w lunecie nad gwiazdą, a zatem rzeczywiście był niżej gwiazdy, zboczenie więc

jego jest mniejsze, odejmując zatem  $30'. 12''$  od zboczenia gwiazdy otrzymamy zboczenie komety

$$\delta = 2^{\circ}. 59'. 48''.$$

Zamiast podwójnój zamiany łuków  $EF$  i  $ef$  na stopnie koła wielkiego, dosyć jest wziąć różnicę między czasami strawionymi na przebieżenie  $EF$  i  $ef$ , i tę zamienioną na łuk rozmnożyć przez dostawę zboczenia gwiazdy dla znalezienia różnicy między zboczeniem gwiazdy i komety. I tak nazywając przez  $T$  i  $T'$  czasy na przebieżenie  $EF$  i  $ef$  strawione, mamy:

$$T = 5'. 2''$$

$$T' = 1'. 1''$$

$$T - T' = 2'. 1'' = 30'. 15'' \text{ w łuku}$$

$$l.(30'. 15'') = l(30', 25) = 1,48073$$

$$l.\text{dost.}(30'. 10'. 0'') = 9,99934$$

---


$$1,48007. 30', 2 = 30'. 12''.$$

Jakoż widoczną jest rzeczą że

$$\begin{aligned} Md = EF - ef &= 15. T. \text{dost } D - 15. T'. \text{dost } D \\ &= 15. \text{dost } D (T - T'). \dots \dots (\alpha) \end{aligned}$$

gdzie  $D$  wyraża zboczenie gwiazdy.

Zrównanie  $(\alpha)$  daje łatwy sposób znalezienia różnicy między zboczeniem gwiazdy znaney i komety lub w ogólności jakiegokolwiek gwiazdy nieznaney. Nadto, w obserwacyach tak przez mikrometr *Kassyniego* jak i przez mikrometr *Bradleia* niekonieczną jest rzeczą żeby gwiazda znana posuwała się po nici, widoczna bowiem jest rzecz że różnica w czasach na opisywanie odpowiadających przestrzeni *np.*  $ef$  i  $ef'$  strawionych, rozmnożona przez 15 i przez dostawę zboczenia gwiazdy, wyraża zawsze różnicę zboczeń gwiazd obserwowanych. Co się tycze różnicy wznoszeń prostych, ta się wyciąga następującym sposobem. Z przeyscia gwiazdy przez punkta  $F'$  i  $E$  otrzymuje się czas jey przeyscia przez nie środkową mikrometru, który wypada:

$$\begin{array}{r} 8^{\text{g}}. 13'. 45''. \\ \text{Przechod komety} \quad ,, \quad 25'. 5'',5 \end{array}$$

Różnica przechodów =  $0^{\text{g}}. 9'. 19'',5$   
 Różnica wznoszeń prostych którą nazwiemy przez  $a$  będzie :

$$a = 9'. 19'',5 = 2^{\circ}. 19'. 52'',5.$$

Różnica ta powinna być dodaną do wznoszenia się prostego gwiazdy, dla otrzymania wznoszenia się prostego komety, gdyż kometa później przechodził przez nie środkową mikrometru wyrażającą koło zboczeń, a przeto wznoszenie się jego jest większe; lecz jeśliby po dodaniu różnicy wznoszeń do wznoszenia się gwiazdy wypadek przewyższał  $360^{\circ}$ , naówczas widoczna jest rzecz że tę przewyżkę uważać należy za wznoszenie się proste komety.

Niedawno wymyślony, wydoskonalony przez P. Köhler, a najprostszy ze wszystkich jest Mikrometr tak zwany *Kołowy* (micromètre circulaire) najwięcej dzisiaj w Niemczech używany, jaki nam wystawia figura 18, gdzie  $ABCD$  i  $rbes$  są koła wyrobione z metalu jak najdokładniej. Nim gwiazda wchodząca do lunety  $np.$  w  $a$  przyjdzie do  $b$ , obserwator ma czas przygotować się do obserwacyi; jeżeli kółko metalowe  $rbes$  mało jest grube, obserwuje się czas gdzie ono przecina gwiazdę na dwie równe części przy wejściu w  $b$ , i przy wyjściu w  $c$ ; jeśli pierwszy czas wyrazimy przez  $t'$ , drugi przez  $t''$ ,  $\frac{t' + t''}{2}$  będzie czas przejścia gwiazdy przez koło z-

boczeń przechodzące przez środek mikrometru, czyli przez linię którą sobie myślą poprowadzić możemy ze środka koła  $k$  pionowie do linii opisaney przez gwiazdę  $be$ . Gdybyśmy obserwowali jaką gwiazdę znaną co do położenia, któraby doskonale przeszła przez środek koła  $k$ , otrzymalibyśmy  $ik$  czyli różnicę zboczeń tym sposobem:

$$\text{wst. } ikb = \frac{ib}{kb} = \frac{15. (t'' - t') \text{ dost. } (D \pm ki)}{2. 15\tau'. \text{ dost. } D} = \frac{t'' - t'}{2\tau'}$$

$$ki = kb. \text{ dost. } ikb = 15\tau'. \text{ dost. } D. \text{ dost. } ikb.$$



$\tau'$  wyraża czas, jakiego gwiazda potrzebowała na opisanie promienia koła,  $D$  jest zboczenie gwiazdy znané; wzięliśmy tu dla małości łuku  $ki$ , dost  $(D \pm ki)$  za równą dost  $D$ . Lecz nayeczęściej gwiazda użyta do porównania nie przechodzi przez środek koła, jakże więc wyciągniemy różnicę zboczeń wtenczas kiedy obie gwiazdy opisują cięciwy? Do tego potrzeba naypiérwiéy wynaleźć wartość promienia  $kr$  w stopniach koła wielkiego. Obserwujemy którąkolwiek z gwiazd na równiku lub blisko bardzo téy płaszczyzny leżących, i oznaczmy czas jakiego potrzebuje gwiazda do przebieżenia średnicy koła  $rs$ , który nazwiemy przez  $2\tau$ , promień  $kr$  wyrazi się w podziałach koła przez  $15.\tau$ . Wreszcie z obserwacyi jakieykolwiek bądź gwiazdy którey zboczenie  $\delta$  jest znane, można otrzymać łuk koła wielkiego zakryty przez średnicę  $sr$ , mnożąc czas na przebieżenie téy średnicy użyty przez  $15.$  dost  $\delta$ . Daymy teraz że gwiazda, z którą porównujemy planetę, ma zboczenie  $D$  i opisuje cięciwę  $m\alpha n$  w przeciągu czasu  $\frac{h'' - h'}{2}$ , gdzie  $h'$  i  $h''$  wyrażają czasy dotknięcia gwiazdy do punktów  $m$  i  $n$ . Planeta lub gwiazda, którey położenia szukamy, idzie cięciwą  $be$ , i czas na jéy przebieżenie strawiony wyrazi się przez  $\frac{t'' - t'}{2}$ ; jakież jest zboczenie gwiazdy nieznané?

$$kx = km. \text{ dost } xkm = 15\tau. \text{ dost. } x'km$$

$$\text{wst } xkm = \frac{xm}{km} = \frac{15(h'' - h') \text{ dost } D}{15 \cdot 2 \cdot \tau} = \frac{(h'' - h') \text{ dost } D}{2\tau}$$

podobnie

$$ki = km. \text{ dost } ikb = 15\tau. \text{ dost } ikb$$

$$\text{wst } ikb = \frac{bi}{kb} = \frac{(t'' - t') \text{ dost } D}{2\tau}$$

W tém zrównaniu dla małości łuku  $xi$  wzięliśmy dost  $D$  za dost  $(D \pm xi)$

$$xi = ki - kx.$$

Na wynalezienie więc różnicy w zboczeniu służą ostatecznie następujące zrównania:

$$\text{wst } xkm = \frac{(l'' - h') \text{ dost } D}{2\tau}$$

$$\text{wst } ikb = \frac{(l' - t') \text{ dost } D}{2\tau}$$

$$xi - 15\tau(\text{dost } ikb - \text{dost } xkm)$$

gdzie wszystkie ilości albo są znane, albo z tych zrównań oznaczyć się mogą.

$$\text{Zboczenie planety} = D \pm xi.$$

W obserwacji gwiazdy północnej znak wyższy bierze się wtenczas kiedy planeta w lunecie przechodzi niżej gwiazdy, znak niższy kiedy przechodzi nad gwiazdą; lunety bowiem astronomiczne jak wiemy przewracają położenie przedmiotów. W obserwacji gwiazdy leżącej ze strony południowej równika prawo na znaki wypada odwrotne.

Mikrometr kołowy w tém jest wygodny, że może być użytym w rozmaitych położeniach, i niema potrzeby ustawiać go do pewnych kół, jak się ustawiają inne mikrometra, dla tego nie tylko w machinę równikową, ale w każdą lunetę wprawionym i do obserwacji użytym być może. Naywiększą nieprzyzwoitością tego mikrometru jest to, że czasem nie można ocenić, czy gwiazda przeszła pod środkiem czy nad środkiem mikrometru. Jeżeli jedna z gwiazd przechodzi nad środkiem mikrometru opisując cięciwę  $mn$ , a druga pod środkiem i opisuje cięciwę  $pq$ , naówczas różnica zboczeń wyraża się przez następujące zrównanie:

$$xo = kx + ko = 15\tau(\text{dost } okp + \text{dost } xkm)$$

jak to łatwo jest widzieć na figurze.

XVII. *Mikrometr niciowy i przedmiotowy do mierzenia tarczy planet.*

Wystawmy sobie dwie nici równoległe osadzone w ognisku lunety, z których jedna jest statecznie utwierdzona, druga zaś może się posuwać za pomocą śruby mikrometrycznej. Tak urządzone nici stanowią *mikrometr niciowy* (micromètre filaire), służący do brania różnicy w zboczeniu, i do mierzenia tarczy planet; na ten koniec ustawia się luneta tak, aby nie stateczna była styczną do jednego brzegu planety, nie zaś ruchoma posuwa się póty, póki się niestanie styczną do drugiego brzegu.

Z liczby obrotów, jaką śruba mikrometryczna odwodząc nie ruchomą od brzegu jednego do drugiego zrobiła, wypada wielkość pozorna mierzonego przedmiotu. Wartość zaś obrotów śruby mikrometrycznej i podziałów koła po których skazówka bieży, łatwo się dochodzi, wymierzając przez mikrometr wielkość pozorną jakiego przedmiotu, i liczbę obrotów wypadającą porównywając ze znajomym skądinąd kątem optycznym tegoż przedmiotu; z takiego zrównania wypadnie wartość obrótu, a ztąd i podziałów na kolę śruby mikrometrycznej porobionych.

Drugim gatunkiem mikrometru do mierzenia tarczy planet jest tak nazwany *mikrometr przedmiotowy* (micromètre objectif, ou héliomètre de Bouguer), stanowi go soczewka szklana przecięta na dwie równe połowy, jak to figura 19 wystawia. Mikrometr tego rodzaju albo wkłada się na koniec lunety, tak, że środkując między szkłem przedmiotowym a przedmiotem, łamie zwolna wchodzące promienie i przez to skraca odległość ogniska szkła przedmiotowego, albo też sam jest szkłem przedmiotowym. Póki środki obu części mikrometru zostają w jednimże miejscu, formują pojedynczy tylko obraz przedmiotu, lecz jeśli rozsuwając te połowy rozdzielimy ich środki, otrzymamy dwa obrazy przedmiotu, dane przez dwie połowy szkła przedmiotowego. Niech odległość środków dwóch obrazów będzie  $CC'$ ; jeśli ta odległość równa jest obrazowi słońca, będziemy mieć dwa obrazy tej gwiazdy sty-

kające się z sobą brzegami. Między dwiema połowami mikrometru jest linija  $AB$  podzielona na części i wskazująca ubieżoną przestrzeń między środkami  $C$  i  $C'$ ; jeżeli wartość jęj podziałów znajoma jest w sekundach łuku koła wielkiego, otrzymamy z obserwacyi mikrometrem wielkość średnicy słońca; wzajemnie, kiedy średnica słońca jest znana, ta porównana z liczbą podziałów mikrometru da nam poznać ich wartość; wreszcie do oznaczenia wartości podziałów mikrometru służyć może każdy przedmiot wyraźnie zakończony, i którego kąt optyczny albo z wiadomęj odległości i wielkości rzetelnęj przedmiotu, albo skądinąd jest znany. Mikrometr ten nayeczęściej się używa do mierzenia w czasie zaćmienia słońca *odległości rogów* (*distance des cornes*).

Te są ważniejsze narzędzia do obserwacyi astronomicznych słuzące, daliśmy tylko krótkie ich tu opisanie, zostawując resztę ustnemu tłumaczeniu, jedno bowiem spojrzenie na narzędzie więcéj pospolicie uczy, niż długie jego na figurze opisywanie.

Należałoby nam wyłożyć teraz naukę łamania się światła w powietrzu, czyli *refrakcyi* (*réfraction*), lecz chcąc nieprzerywać ciągu rozumowań, któreśmy przed wykładem narzędzi astronomicznych zaczęli, i przyysć prędczy do poznania ziemi i do pewnych wniosków względem obrótu dziennego nieba, wstęszymujemy się na chwilę od wykładu téj nauki; przestaniemy tym czasem na ostrzeżeniu czytelników że wszystkie wysokości gwiazd otrzymane przez obserwacyą powinny być zmniejszone ilością refrakcyi.

XVIII. *Oznaczenie dokładne bęguna świata. Nowy dowód jednostayności biegu dziennego nieba. Ziemia jest nieskończenie małą bryłą w porównaniu odległości gwiazd statych.*

Poznaliśmy że gwiazdy powracając statecznie do południka mieysca, i do téj samęj wysokości w przeciągu dnia gwiazdowego, opisują koła, a zatęm zachowują tęż samę od bęguna odległość: wyobrazivszy tedy tróykąt

*ZPS* (fig. 20) gdzie *Z* jest zenit, *P* biegun, a *S* gwiazda, będziemy mieć dwa boki trójkąta *ZP* i *PS* stałeczne na każdy moment. Jeśli znamy *PZ* odległość bieguna od zenit, i *PS* odległość gwiazdy od bieguna, możemy obserwować w różnych czasach odległość gwiazdy od zenit, a z trzech boków trójkąta *ZPS* rachować na moment obserwacji kąty godzinne *ZPS*, i uważać czyli rosnąć tak jak czasy upłynione po przeysciu gwiazdy przez południk. Trzeba więc nam naprzód oznaczyć odległość zenit od bieguna świata, to jest *PZ*.

Do tego obierzmy jaką gwiazdę której równoleżnik całej znajduje się nad naszym poziomem, a obserwując tę gwiazdę odległość od wierzchołka w czasie wyższego i niższego jej przeyscia przez południk, otrzymamy:

$$\text{w przeysciu wyższém } N = PZ - \Delta$$

$$\text{w przeysciu niższém } N' = PZ + \Delta$$

gdzie *N* i *N'* są odległości gwiazdy od zenit,  $\Delta$  jest jej odległość od bieguna świata. Ztąd

$$N + N' = 2PZ. \quad PZ = \frac{1}{2}(N + N')$$

$$2\Delta = N' - N. \quad \Delta = \frac{N' - N}{2} \text{ albo}$$

$$\Delta = PZ - N = N' - PZ.$$

Wybraliśmy tu gwiazdę między biegunem a zenit; gdyby gwiazda w przeysciu wyższém przechodziła ze strony południowej zenit, w zrównaniach wyższych potrzebaby brać tę odległość od zenit ze znakiem odjemnym.

Tak tedy mając w trójkącie *ZPS* dwa boki *PS* i *PZ* stałeczne dla jedné gwiazdy, i bok trzeci *ZS* znany na pewny moment przez obserwacyę, łatwo za pomocą zrównania fundamentalnego trygonometrii kulistey wyciągniemy wartość na kąt godzinny *ZPS*.

Powtarzane takowe obserwacye i rachunki pokażą nam, że kąt godzinny każdej gwiazdy stałey w godzinę po jej przeysciu przez południk jest  $15^\circ$ , we dwie godziny  $30^\circ$  i t. d. co nam nowy i dostateczny daje dowód, że gwiaz-

dy stałe opisują koła ruchem jednostajnym tak dalece, że kąty w biegunie świata rosną zupełnie proporcjonalnie czasom. Ponieważ odległości gwiazdy od bieguna świata obserwowane z jednego miejsca są w ciągu całego obrótu gwiazdy też same, wypada koniecznie że oś obrótu nieba przechodzi przez oko obserwatora; od punktów bowiem tylko osi poprowadzone promienie widzenia do równoleżników gwiazd formować mogą powierzchni ostrokątków prostych, których osią jest oś obrótu dziennego. Lecz w jakimkolwiek bądź miejscu robiono obserwacje, wszędzie postrzegano statecznie, że wszystkie gwiazdy w przycięciu wyższem i niższem przez południk, równo się oddalały od bieguna tak dalece, że oś obrótu wszędzie zdawała się przechodzić przez oko obserwatora.

Ten dziwny fenomen nie może się inaczej wytłumaczyć, tylko przypuszczając, *naprzód*, że oś obrótu nieba przechodzi przez ziemię, *powtóre*, że wielkość ziemi porównana z odległością gwiazd stałych daje stosunek nieskończenie mały. Naówczas promienie widzenia prowadzone z różnych punktów ziemi do téżże samej gwiazdy, powinny nam się wydać równoległymi, czyli że ziemia widziana z odległości takiej jak są gwiazdy, wydawać się musi w przestrzeni świata jak punkt, którego wielkość dla małości ocenioną być nie może.

XIX *Środek ziemi uważać można za środek pozorny kuli niebieskiej. Równik, południki, i równoleżniki uważane na ziemi jako na doskonałej kuli. Ogólne wyobrażenie tych linii na jakąkolwiek figurę ziemi.*

Ponieważ ziemia tak jest małą, że jej wymiary nikną w porównaniu odległości gwiazd stałych, możemy przeto uważać kulę niebieską jako zakreśloną promieniem nieskończenie wielkim, którego środkiem jest środek ziemi; położenie gwiazd stałych i prawa ich biegu, wyciągnięte z obserwacji wyższych, zostaną dla małości promienia ziemskiego też same na środek ziemi, jakie były na pewny punkt jej powierzchni. Pamiętajmy jednak że takie wyobrażenie kuli niebieskiej jest tylko projekcją Astro-

nomów ułatwiającem naukę; gwiazdy bowiem są bez wątpienia w różnicy od nas odległości, lecz gdy my téy odległości nie szukamy, lecz tylko porównujemy kąty rozmaite robione w oku obserwatora przez promienie widzenia, widoczna jest, że takowe przypuszczenie ani stosunku, ani wielkości tych kątów bynajmniey nie odmienna.

Nadto, ponieważż ziemia jest okrągłą, i jak wymiar jéy w różnych miejscach robiony pokazuje, mało się różni od doskonałéy kuli, nim tedy do odkrycia tych małych nierówności przyjdziemy, uważamy teraz środek ziemi jako środek dwóch kul, prawdziwéy ziemskéy i pozornéy niebieskiéy.

W tém przypuszczeniu oś obrotu dziennego nieba przechodzi przez środek ziemi, a jéy końce uważane na powierzchni są *biegunami ziemi* (pôles de la terre).

Płaszczyzna równika niebieskiego przecinając ziemię przez jéy środek, narysuje na jéy powierzchni koło wielkie, które się zowie *Równikiem ziemskim* (Equateur terrestre). Koła godzinne utworzą podobne koła na powierzchni ziemi, które się zowią *Południkami* (méridiens), te wszystkie przechodząc przez bieguny ziemi przecinają się w linii, która jest osią ziemską.

Jeżeli przez oba bieguny ziemskie poprowadzimy płaszczyzny równoległe do równika, obie te płaszczyzny trafią dla małości ziemi na tę samą gwiazdę i na równik niebieski, płaszczyzny więc równoleżników niebieskich nie przerzynają ziemi, lecz jeśli wyobrazimy sobie ostrokągi, któreby miały wierzchołek spólny we środku ziemi, a za podstawy rozmaite równoleżniki niebieskie, powierzchnie tych ostrokągów, przecinając się z powierzchnią ziemi, narysują koła małe, których płaszczyzny będą równoległe do równika, koła te nazywają się *równoleżnikami ziemskimi* (parallèles terrestres). Gdyby ziemia nie była kulistą, tedybyśmy równikiem ziemskim nazwali linią na powierzchni ziemi zajmującą te punkta, których linije wierzchołkowe są równoległe do równika czyli pionowe do osi świata, końce linij wierzchołkowych prze-

dłużone, dla małej powierzchni ziemi trafiają na równik niebieski, ale punkta których linije wierzchołkowe są równoległe do płaszczyzny równika, mogą na powierzchni ziemi formować liniją, która się jedną płaszczyzną zająć nie może, naówczas równikiem ziemskim będzie linija podwójnój krzywizny. Jeżeli ziemia jest kulą, lub powierzchnią wypadającą z obrotu jakiej linii około osi świata, równik ziemski będzie liniją płaską i kołową.

Podobnie południkiem ziemskim będzie to linija przechodząca przez punkta, których linije wierzchołkowe spotykają południk niebieski, linija ta w ogólności jest liniją podwójnój krzywizny; w przypadku kiedy powierzchnia ziemi jest obrótową, południki ziemskie będą to linije leżące na jednój płaszczyźnie, których figura jest też sama co linii rodzącej powierzchnią ziemi. Bieguny ziemskie w ogólności są to punkta, których zenit wypada w biegunie świata, a które mogą być, lub nie, na jednój linii równoległej do osi świata.

Nakoniec równoleżniki ziemskie będą w ogólności uformowane przez punkta, których linije wierzchołkowe padają na tenże sam równoleżnik niebieski, chociaż linija łącząca te punkta na powierzchni ziemi, jest liniją pojedynczej lub podwójnój krzywizny. Można tedy rozróżnić równoleżniki ziemskie jedne od drugich, podług zboczeń odpowiadających im równoleżników niebieskich, czyli podług kąta jaki linija wierzchołkowa robi z płaszczyzną równika niebieskiego. Kąt ten nazywa się *szerokością równoleżnika* (latitude du parallèle) i wszystkich miysc na tym równoleżniku będących. Niech na (fig. 21)  $OO'$  wyraża równoleżnik miysca  $O$ ,  $ZO$  liniją wierzchołkową tegoż punktu. Kąt  $ZOE = E'NZ$  jest szerokością miysca. Jeśli ziemia jest doskonałą kulą punkt  $N$  będzie we środku  $C$ , gdyż w tym przypadku wszystkie linije wierzchołkowe przecinają się we środku kuli. Jakakolwiek jest figura ziemi, szerokość miysca na równiku jest zero, ponieważ linija wierzchołkowa znajduje się na płaszczyźnie równika niebieskiego jeśli ziemia jest kulą; albo jest równoległą do tej płaszczyzny w przypadku figury jakiegokolwiek. Na



biegunie, gdzie linija wierzchołkowa  $CP$  jest równoległą osi świata, szerokość miejsca jest  $=90^\circ$ . Granice tedy ubywania i rośnienia szerokości miejsce są:  $0^\circ$  i  $90^\circ$ . Miejsca położone ze strony północnej równika mają szerokość północną (latitude boreale), położone ze strony południowej mają szerokość południową (latitude australe). Ponieważ umiemy znachodzić odległość bieguna od zenit podług N. 18, znajdziemy tedy przez obserwacyą jakiey gwiazdy kołobiegunowey kąt  $ZOP$ ;  $90^\circ - ZOP = EOZ =$  wysokości bieguna nad poziom miejsca  $=$  szerokości tegoż miejsca.

Równik ziemski przechodzi przez Etyopią, Sumatrę, Borneo, nową Gwineę; przeryna morze południowe, Peru, wchodzi na ocean Atlantycki, i przechodząc przez wyspę ś. Tomasza kończy swój obwód na brzegach Etyopii. Biegun południowy leży ku stronie południowej nowy Hollandyi; północny, którego okolice nieco lepiej są znane leży między Grenlandyą i Rosyą północną. Oba do tego czasu dla ciągłych lodów żeglarzóm przystępnymi nie były.

*XX. Różny widok nieba podług różnej pochyłości równika do poziomu. Położenie sfery proste, równoległe i ukośne.*

Ponieważ oś biegu dziennego różną ma pochyłość do poziomu w różnych miejscach, stąd też niebo i bieg dzienny gwiazd różnie się dla różnych krajów wydawać powinien. I tak: mieszkaniec znajdujący się na równiku widzi oba bieguny świata na swoim poziomie; gwiazdy wszystkie opisują koła pionowe do poziomu bawiąc tyle nad poziomem ile pod poziomem. Dla mieszkańca położonego między równikiem a biegunem, jeden tylko biegun będzie widziany, podniesiony tyle nad jego poziom, jaka jest szerokość jego równoleżnika; gwiazdy będą jedne dłużey, drugie króćey bawić nad poziomem, niektóre z nich będą ciągle widziane inne nigdy nad poziom nie weyda. Nareszcie mieszkaniec będący na biegunie ziemi, widzi ten biegun u zenit, i bieg dzienny gwiazd wszystkich jest

równoległy jego poziomowi. Dla tego różnego widoku nieba, Jeografowie nadali nazwiska trojakiemu położeniu równika względem poziomu rozmaitych krajów; i tak miysce ma *sferę prostą* (sphère droite), *ukośną* (sphère oblique), lub *równoległą* (sphère parallèle), podług tego jak równik jest pionowy, pochyły, lub równoległy do poziomemu tego miysca. (patrz Jeogr. J. Sniadeckiego k. 84).

### R O Z D Z I A Ł III.

#### Sposoby oznaczania rozmaitych punktów na powierzchni ziemi.

**XXI.** *Figura ziemi. Długość i szerokość miysca oznaczają jego położenie na powierzchni ziemi.*

Żeby wiedzieć czyli ziemia jest kulą doskonałą albo nie, należy porównać między sobą długości łuków zawierających tęż samą liczbę stopni i mierzonych w różnych częściach powierzchni ziemskiej. Rozmiary te, z wielkim kosztem w wielu już skutecznione krajach, dały poznać, że ziemia jest ellipsoidą spłaszczoną przy biegunach a wydętą przy równiku (\*). Różnica między osią większą i mniejszą ellipsoidy rozdzielona przez oś większą daje spłaszczenie ziemi (applatissment de la terre). Spłaszczenie wyciągnione z łuku mierzonego na równiku przez *PP. Bouguer* i *Lacondamine*, i z łuku mierzonego we Francyi przez *Méchain* i *Delambre* jest  $\frac{1}{308,65}$ . Wymiary też same dały na wielkość promienia ziemskiego

na równiku  $6376984^{\text{metr}} = 1434,8$  {  
 na biegunie  $6356324 = 1430,1$  { mil fran. (*lieues communes*).

(\*) Patrz Jeogr. J. Sniadeckiego, tudzież *Delambre Traité d'Astronomie* T. III, k. 512.

Wielkość promienia, średnia w szerokości  $45^\circ$  wynosi:  $6366745. \text{ metr} = 1432,4$  mil francuz. (\*). Inne wymiary łuków porównywane z sobą dają na spłaszczenie ziemi wartość jednę większą drugie mniejszą od wyżey wymienioney, co pokazuje, że figura ziemi nie jest doskonałą powierzchni z obrotu ellipsy powstałą. Lecz wymiary wszystkie dają zawsze na spłaszczenie ziemi ilość tak małą, że ją w wielu zagadnieniach astronomicznych i we wszystkich jeograficznych za doskonałą kulę bez znacznego błędu uważać można. I tak: na kuli blisko 12 cali promienia mającay, chcąc wydać figurę ziemi, należałoby zrobić promień przy biegunie krótszy od promienia równikowego o pół linii, ilość którą dokładnie oznaczyć bardzo jest trudno. Dla tego w robieniu kul sztucznych wyobrażających ziemię, spłaszczenie zupełnie się opuszcza, tak jak się opuszcza w rachunkach na morzu gdzie wszystkie stopnie szerokości uważają się za równe, gdyż różnica wypadająca z tego błędu jest bardzo małą i niknie między innemi błędami, które w podobnych robotach są nieuchronne. Nie wchodząc tu w naukę robienia kart jeograficznych, zastanówmy się tylko nad sposobami astronomicznemi oznaczenia położenia miejsca na kuli ziemskiej. Chcąc wiedzieć na ziemi położenie jakiego miejsca, znać potrzeba równoleżnik tego miejsca, i punkt równoleżnika na którym się to miejsce znajduje. Równoleżnik łatwo się wynaydzie przez obserwacyą szerokości miejsca sposobami wyżey podanemi; nadto wysokość południkowa jakiegokolwiek gwiazdy znaney co do zboczenia, da nam tę szerokość. Dla znalezienia punktu na tym równoleżniku trzeba wiedzieć ką jak czyni południk tego miejsca z południkiem znanym. Do tego potrzeba obrać południk jakiego miejsca, od którego byśmy kąty, jakie z nim robią inne południki, rachować mogli. Tak obrany południk nazywa się *południkiem pierwszym* (premier méridien). Obranie południka za pierwszy jest dowolne, francuzi pro-

(\*) *Astronomie phys. de Biot* T. 1, k. 171.

wadzą go przez obserwatoryum Paryskie, Anglicy przez obserwatoryum w *Greenwich*. Poprowadźmy myślą południki przez rozmaite punkta jednego równoleżnika, południki te zrobią różne kąty z południkiem pierwszym; i każdy punkt równoleżnika będzie rozróżniony od innych przez kąt, jaki jego południk robi z południkiem pierwszym. Kąt ten między południkiem pierwszym a południkiem mieysca zawarty, nazywa się *długością mieysca* (*longitude du lieu*), miarą tego kąta jest łuk równika między południkami zajęty. Długość jest wschodnia lub zachodnia, podług tego jak mieysce jest położone na wschód lub na zachód względem południka pierwszego.

**XXII.** *Różnica w rachubie czasu na rozmaitych mieyscach jest właśnie różnicą w długości tychże mieysc. Różne sposoby wynalezienia długości mieysca. Wynalezienie czasu na moment obserwacyi. Różnica w długości i szerokości dwóch mieysc daje poznać odległość tychże mieysc od siebie w łuku i w miarach podłużnych.*

Ponieważ łuk równika wyraziliśmy przez czas, więc i długość jeograficzną także przez czas wyrazić możemy, licząc  $15^{\circ}$  łuku na jedną godzinę gwiazdową. Jeżeli wszyscy mieszkańcy ziemi liczą czas od przeyscia téżże samey gwiazdy przez południk, widoczna jest że mieszkańcy mający różną długość, różną też mieć będą rachubę czasu; i tak mieszkańcy położeni na wschód względem południka pierwszego o  $15^{\circ}$ , będą mieć przechód jednéjże gwiazdy przez południk o godzinę wcześnię; położeni o  $15^{\circ}$  na zachód, o godzinę późnię, niżeli mieszkańcy pod południkiem pierwszym, i różnica w rachubie czasu daje różnicę w długości jeograficzney mieysc.

Gdybyśmy więc mieli jaki fenomen na niebie momentalny i jednoczesny dla różnych mieszkańców ziemi, różnica między czasami tego fenomenu rachowanemi w rozmaitych mieyscach, dałaby ich różnicę w długości. Fenomenami takimi są zaćmienia księżycy ziemskiego i księżyców Jowiszowych. Zaćmienia słońca i zakrycia gwiazd przez księżyc (*occultations*) nie są wprawdzie fenomenami jedno-

czesnymi, ale Astronomowie umieją z nich wyciągnąć czas fenomenu jednoczesnego, i ztąd tego gatunku zaćmienia lepiej jeszcze niż pierwsze do wynalezienia długości służyć mogą; sposoby te wyłożymy wtenczas kiedy poznamy biegi słońca i księżyca. Obserwacya odległości gwiazd od księżyca służy także do znalezienia długości jeograficznej. Odległość księżyca od gwiazd ciągle się odmienia, i ta odmiana w stosunku do czasu jest dosyć znaczną; daymy że w Wilnie obserwowaliśmy dokładnie odległość księżyca od jakiej gwiazdy znakomitey, i zaznaczyliśmy czas téy obserwacyi; jeżeli zkadkolwiek wiemy jaki jest czas w Paryżu, kiedy odległość księżyca od téy gwiazdy jest właśnie taka, jakąśmy znaleźli, wyciągniemy łatwo różnicę w długości między Wilnem a Paryżem. Dla tego to odległości księżyca od słońca i gwiazd znaczniejszych, rachowane są w kalendarzach astronomicznych co sześć lub co trzy godzin. W kalendarzach francuzkich (*Connoissance des tems*) rachuba ta jest na południk paryżki, w angielskich (*Nautical Almanac*) na południk obserwatorium w *Greenwich*. We wszystkich tych sposobach nayważniejszą jest rzeczą znać dokładnie w momencie obserwacyi czas jaki się powinien liczyć pod tym południkiem na którym się znajdujemy. Łatwo tego dóydzimy mając znaną szerokość miejsca, i zboczenie słońca lub jakiej gwiazdy znaney. Obserwując bowiem odległość od zenit téy gwiazdy; to jest  $ZS$ , (fig. 20), w trójkącie  $ZPS$  będziemy mieć trzy boki znane, a więc znajdziemy kąt  $ZPS$  (\*). Kalendarze astronomiczne dają wznoszenie się proste gwiazd czyli czas o którym gwiazda jaka przechodzi przez południk; jeżeli ten czas wyrazimy przez  $\tau$ , a kąt godzinny  $ZPS$  zamieniony na czas przez  $t$ , będzie  $\tau \pm t$  czas jaki zegar wskazywać powinien w czasie obserwacyi wysokości gwiazdy. I tak niech będzie:  $\angle AK = 45^\circ$ .

(\*) Kąt ten wynaydzie się ze zrównania

$$\text{wst } \frac{1}{3} A = \sqrt{\frac{\text{wst } \frac{1}{3} (a + b - c) \text{wst } \frac{1}{2} (a + c - b)}{\text{wst } b \text{wst } c}} \quad (\text{Tryg. kul. kar. 6}).$$

15'.  $0'' = 3^s$ . 1'.  $0'' =$  wznoszeniu się prostemu gwiazdy  $S$ , wyrachowany na moment obserwacji z trójkąta  $ZPS$  kąt  $P = 16^\circ = 1^s$ . 4'. Uważając tedy gwiazdę ku stronie zachodniej od południka, czas gwiazdowy na moment kiedy odległość gwiazdy od zenitu była  $ZS$ , wyrazi się przez  $AK + KPZ = 3^s$ . 1'. +  $1^s$ . 4' =  $4^s$ . 5'. różnica między tym czasem, a czasem zegarowym jest właśnie zrównaniem i poprawą czasu zegarowego.

Znając szerokość geograficzną i różnicę w długości dwóch miejsc na powierzchni ziemi, łatwo można rachować ich odległość od siebie. I tak niech  $A$  i  $B$  (fig. 22) będą te dwa miejsca,  $AB$  jest łuk koła wielkiego wyrażający ich najkrótszą odległość, w trójkącie  $APB$  gdzie  $P$  jest biegunem równika, będą znane  $AP$  i  $PB$ , jako dopełnienia szerokości, i kąt  $APB$ , który jest różnicą w długości: ztąd otrzymamy łuk  $AB$  za pomocą analogii Nepera lub zrównania ( $m$ ) (Tryg. kul. k. 25). Łuk ten w stopniach zamienia się na miary podłużne i wypadek daje odległość punktu  $A$  od  $B$  w milach lub metrach.

### XXIII. Bieg dzienny nieba może się wytłumaczyć przez bieg wirowy ziemi. Fenomena dowodzące biegu wirowego ziemi.

Nim porzucimy naukę o ziemi zwróćmy jeszcze uwagę na ten powszechny eiał niebieskich obrót około ziemi w przeciągu 24 godzin. Gdyby ziemia, którą dotąd uważaliśmy w spoczynku, była obdarzoną ruchem w stronę przeciwną obrótowi dziennemu gwiazd, to jest od zachodu na wschód, wtenczas widoczna jest że całe niebo zdawałoby się obracać od wschodu na zachód. Obrót więc ten dzienny eiał niebieskich możemy równie wytłumaczyć przez ruch całego nieba jak i przez bieg ziemi około swojej osi w stronę przeciwną. (Jeog. J. Sniadeckiego k. 62). Nie jest że prościej i łatwiej poymować ruch ziemi, która jakęśmy poznali jest tylko punktem w przestrzeni świata, a niżeli ten bieg przypisywać eiałom w nieskończonej prawie odległości od nas położonym? Odmiana wielkości pozornej rozmaitych gwiazd pokazuje że te raz są bliższe

drugi raz dalsze od ziemi. Tarcze słońca, księżyc, planet i komet uważane przez Teleskopy, pokazują się większe, gdy tym czasem gwiazdy przez najmocniejsze Teleskopy widziane, nie pokazują się jak tylko w kształcie punktu bez znacznego rozmiaru, co dowodzi, że gwiazdy stałe bez porównania dalej są położone niż słońce, księżyc, planety i komety, a ztąd sądzić wypada że wszystkie ciała niebieskie chociaż je na powierzchni jedynéże mieścimy kuli, są rzeczywiście w bardzo różnéj od siebie odległości. Ciała te tak po przestrzeni świata w różnych i tak wielkich od siebie odległościach rozrzucone, muszą w przypuszczeniu biegu nieba opisywać rozmaite koła, z taką każde szybkością, aby w przeciągu 24 godzin obrót ten ukończyć. Możnaż rozsądnie przypuścić tę szczególną szybkości kombinacją, i naginać, że tak powiem, umysł do pojęcia sposobem trudnym i zawikłanym fenomenem, który przez bieg ziemi z taką się łatwością i prostotą poymuje? Wszelki ruch niedaje się uczuć, tylko porównywając go z innemi ciałami ruchu tego pozbawionemi, i dla tego pozorny spoczynek ziemi nie dowodzi wcale, że ziemia rzeczywiście jest nieruchomą. Zostając na powierzchni ziemi, podlegli razem z powietrzem spólnemu biegowi, biegowi tego nie czujemy, ale bieg ten widocznie pokazują ciała niebieskie zdające się biec w stronę przeciwną, tak jak biega brzegi ziemi dla płynącego okrętem. Wiele moglibyśmy przytoczyć przykładów pozornego ruchu i spoczynku które oko widzi, gdy tym czasem rozwaga głębsza oczywiście błęd świadectwa zmysłów wyjawia; ale te przykłady powszechnie są znajome.

Jeżeli ziemia ma bieg wirowy, cząstki jej dla siły odśrodkowéj większej na równiku niż pod biegunami, powinny tak się ułożyć, iżby promień ziemi przy równiku, gdzie ciężkość ciał zmniejsza się przez siłę odśrodkową, był większym od promienia przy biegunie; ziemia tedy, przypuszczając bieg wirowy, powinna być spłaszczoną przy biegunach, a wydętą przy równiku. Spłaszczenie więc ziemi odkryte przez dokładne wymiary dowodzi jej biegu wirowego.

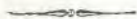
Bieg ten okazuje się jeszcze przez zboczenie z kierunku pionowego ciał spadających z wielkich wysokości. Zawieśmy u wierzchołka wysokiey wieży ciężar na nici, ciężar ten na ziemi wskaże punkt, który jest końcem linii wierzchołkowej przechodzącej przez punkt zawieszenia: zaznaczmy dobrze to miejsce, i podniosłszy w górę ciężar, spuścimy go potem z miejsca zawieszenia nici. Jeśli ziemia jest nieruchomą, ciężar spadnie po linii wierzchołkowej na punkt zaznaczony, lecz jeśli ziemia ma bieg wirowy, ciało będące u góry mając w momencie spuszczenia szybkość większą niżeli spod wieży, gdyż jest dalej oddalone od osi kręcenia się, spadać będzie w kierunku złożonym z kierunku poziomego, i kierunku ciężkości; trafić więc powinno nieco na wschód od punktu naznaczonego. Doświadczenia te były probowane w Bolonii przez P. *Gugliemini*, w Niemczech przez P. *Benzenberga*, w Hollandyi przez PP. *Breda* i *Heyneberger*, i chociaż te doświadczenia nie zupełnie tę samę dają wartość oddalenia się jaka była rachowaną podług praw Mechaniki na różną wysokość i szerokość jeograficzną, wypadki jednak wszystkie mówią za biegiem ziemi.

Opuszczamy wiele innych dowodów biegu dziennego ziemi powszechnie dziś przez Astronomów przyjętego. W ciągu dalszym téy nauki napotkamy fenomena, które przez biegi ziemi innego rodzaju łatwo się tłumaczą; inne znowu, które uważając ziemię za nieruchomą, żadną miarą pojętemi byź nie mogą.





## R O Z D Z I A Ł IV.

Łamanie się promieni światła w atmosferze  
czyli *Refrakcyja*.

XXIV. Co jest refrakcyja w ogólności. Prawa jakim podlega promień światła wpadając do środka gęstości różnćy. Wyprowadzenie zrównania na refrakcyą przez funkcyą kąta złamanego, kiedy środek łamiący jest jednostaynćy wszędy gęstości.

Wiemy że światło przechodząc ze środka gęstości pewnćy do środka innćy gęstości, odmienia swóy kierunek. I tak wyobraźmy sobie (fig. 25) płaszczynę  $AB$ , oddzielającą nam środek rzadszy od środka gęstszego znajdującćego się pod płaszczyną  $AB$ . Promień  $DC$  natrafiwszy na środek gęstszy w punkcie  $C$ , odmieni swóy pićrwszy kierunek  $DCE$  na kierunek  $CLG$ , zbliżając się do linii  $ZCM$  pionowćy do płaszczyny  $AB$ . W ogólności promienie światła wpadając ze środka rzadszego do gęstszego łamią się do linii pionowćy, przeciwnie zaś oddalają się od tćy linii jeźeli przechodzą ze środka gęstszego do rzadszego. Kąt promienia wpadającćego z pionową do powiérzchni środka gęstszego w punkcie wpaćnienia, zowie się *kątem wpaćnienia* (angle d'incidence), kąt promienia złamanego z tą samą pionową, zowie się *kątem złamanym* (angle rompu); różnica zaś między temi dwóma kątami, zowie się *kątem złamania* (angle de réfraction). I tak kąt  $DCZ$  jest kątem wpaćnienia, kąt  $FCZ$  jest to kąt złamany, a kąt  $FCD$  jest kątem złamania, czyli ilością refracyi. Po Ptolemenszu, którego optyka była zaginęła, Snelliusz i Karteziusz nappiiewsi postrzegli, iż zachodził stosunek stały między wstawą kąta wpaćnienia  $DCZ$ , a wstawą kąta złamanego  $FCZ$ . Stosunek ten jest  $\frac{4}{3}$  kiedy promień przechodzi z powietrza do wody, jest zaś  $\frac{5}{2}$  jesli przechodzi z powietrza do szkła.

Skutek ten łamania się promieni światła zależy od at-

trakcyi proporcjonalnéj gęstości środków. Jakoż bieg promienia  $CK$  można uważać jako wypadkowy z dwóch szybkości składających, z jednéj w kierunku  $CH$  równoległym do płaszczyzny  $AB$ , i z drugiey w kierunku  $CN$  pionowym do téj płaszczyzny. Szybkość w tym drugim kierunku przyspieszoną jest przez atrakcyę środka gęstszego wtenczas właśnie, kiedy promień wpadający dotyka się tego środka, i staje się równą  $CM$ , ztąd kierunek promienia wypadkowy zamienia się na  $CL$ . Ponieważ podług doświadczeń wstawa kąta wpadania do wstawy kąta złamanego jest w stosunku statecznym, nazywając więc ten stosunek przez  $n$  będzie:

$$n = \frac{\text{wst } ZCD}{\text{wst } ZCF} = \frac{\text{wst}(ZCF + FCD)}{\text{wst } ZCF} = \frac{\text{wst}(N + r)}{\text{wst } N}$$

gdzie  $N = ZCF$ , a  $r = FCD$

$$\begin{aligned} n &= \frac{\text{wst } N \cdot \text{dost } r + \text{wst } r \cdot \text{dost } N}{\text{wst } N} \\ &= \text{dost } r + \text{wst } r \cdot \text{dosty } N. \end{aligned}$$

Kładąc w tém zrównaniu za  $\text{dost } r$ , i  $\text{wst } r$ , ich wyrażenia przez  $\text{sty } \frac{1}{2} r$ . otrzymamy:

$$n = \frac{1 - \text{sty}^2 \frac{1}{2} r}{1 + \text{sty}^2 \frac{1}{2} r} + \frac{2 \text{sty } \frac{1}{2} r}{1 + \text{sty}^2 \frac{1}{2} r} \cdot \text{dosty } N$$

Zkąd :

$$\text{Sty}^2 \frac{1}{2} r - \frac{2 \text{sty } \frac{1}{2} r \cdot \text{dosty } N}{1 + n} = \frac{1 - n}{1 + n}$$

Dopełniając kwadratu i wyciągając pierwiastek wypadnie

$$\text{Sty } \frac{1}{2} r = \frac{\text{dosty } N}{1 + n} \pm \sqrt{\left\{ \frac{1 - n}{1 + n} + \frac{\text{dosty}^2 N}{(1 + n)^2} \right\}}$$

Ponieważ wartość na  $\text{sty } \frac{1}{2} r$  nie może rosnać nieskończenie, i ta wartość zmniejszać się musi kiedy się kąt  $N$  zmniejsza, czyli kiedy rośnie  $\text{dosty } N$ , wypada przeto że w wyrażeniu

otrzymaném nie można brać summy dwóch wyrazów, z których każdy stać się może bardzo wielkim, ale należy wziąć ich różnicę; z dwóch więc znaków przy pierwiastku będących, znak tylko odjemny przyjętym być może. Nadto rozwijając na szereg wyrażenie pierwiastku mieć będziemy :

$$\begin{aligned} \text{Sty}^{\frac{1}{2}} r &= \frac{\text{dosty } N}{n+1} - (1 + (1-n^2) \text{sty}^2 N)^{\frac{1}{2}} \frac{\text{dosty } N}{n+1} \\ &= \frac{\text{dosty } N}{n+1} - \frac{\text{dosty } N}{n+1} \left\{ 1 + \frac{1}{2}(1-n^2) \text{sty}^2 N + \frac{\frac{1}{2}(1-n^2)}{1 \cdot 2} (1-n^2)^2 \text{sty}^4 N + \text{i t. d.} \right. \\ &= - \left\{ \frac{1}{2}(1-n^2) \frac{\text{sty}^2 N}{n+1} - \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{4} (1-n^2)^2 \frac{\text{sty}^4 N}{n+1} + \text{i t. d.} \right\} \\ &= \frac{1}{2}(n^2-1) \frac{\text{sty}^2 N}{n+1} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{4} (n^2-1)^2 \frac{\text{sty}^4 N}{n+1} + \text{i t. d.} \end{aligned}$$

Wyrażenie więc na refrakcyą jest w ogólności pod tym kształtem :

$$\text{Sty}^{\frac{1}{2}} r = A \text{sty} N + B \text{sty}^3 N + C \text{sty}^5 N + \text{i t. d.}$$

Za pomocą tego zrównania gdzie  $A, B, C$  są funkcyami ilości  $n$  moglibyśmy rachować refrakcyą na każdą wielkość kąta złamanego. Szereg ten mógłby służyć na rachowanie refrakcyi atmosferyczney, gdyby atmosfera ziemską zakonczona była płaszczyzną i gdyby jednostayneý wszędzie była gęstości.

Skutki łamania się światła bardzo już dobrze Ptolemeuszowi znajome były, jakoż na początku dziewiętnastego wieku Delambre z optyki jego w bibliotece znalezioneý, krótką treść czytał instytutowi francuzkiemu, gdzie powiada, że Ptolemeusz dokładną posiadał wiadomość o refrakcyach atmosferycznych, i dalej w tém postąpił jak Tycho, Kepler i inni Astronomowie przed Kassynim; że równie dokładnie znał, jak znają dzisiay, łamanie się promieni wpadających z powietrza do wody i szkła, podaje nawet tablice takowego łamania się na wszystkie kąty wpadania, co dziesięć stopni wyrachowane, zgadzające się

prawie z tablicami jakie z doświadczeń Newtona wypadają.

**XXV. Refrakcja atmosferyczna.** *Cała linija promienia łamiącego się w Atmosferze leży na płaszczyźnie koła wierzchołkowego.*\*

Ziemia oblana jest ze wszystkich stron powietrzem rozciągającym się do pewnej wysokości, które tym jest gęstsze im się bliżej ziemi znajduje, tak dalece że wynosząc się coraz bardziej nad powierzchnią ziemi, gęstość powietrza zmniejsza się, nareszcie niknie, lub staje się weale nieznaną. Promienie światła idąc od gwiazd do oka naszego, wpadają na wszystkie te stopnie i odmiany atmosfery, i przechodząc zawsze ze środka rzadszego do gęstszego, łamią się, i tak złamane, przyszedłszy do oka odmieniają koniecznie ciał niebieskich położenie. Ponieważ spłaszczenie ziemi jakieśmy widzieli jest bardzo małe, możemy przeto uważać figurę ziemi i atmosfery ją otaczającej za kulistą. Atmosfera ta składa się z warst współśrodkowych, których gęstość zmniejsza się w miarę ich oddalenia się od ziemi. Promień od gwiazdy idący natrafiając na warsty powietrza coraz większej gęstości, coraz się bardziej łamie, tak że kierunek tego promienia, wczasie kiedy ostatnią przebywa warstę, robi z kierunkiem linii od oka do gwiazdy wiedzionę kąt który się *refrakcją* nazywa.

Pomyślmy sobie koło wierzchołkowe przechodzące przez gwiazdę jaką i przez oko obserwatora, przerywające ziemię i warsty atmosfery na dwie równe połowy. Idące po tém kole od gwiazdy promienie przechodząc przez atmosferę z płaszczyzny tego koła nie zeydą, gdyż niema przyczyny dla czego by w jedną raczy niż w drugą zbaczać miały stronę; i jeden z tych promieni trafi na oko obserwatora na téj płaszczyźnie będące. Ztąd wypada że cały skutek refrakcyi odbywa się na kole wierzchołkowym, czyli że refrakcja odmieniająca wysokość gwiazd nie sprowadza ich z koła wierzchołkowego; wznoszenie się więc proste gwiazd wczasie ich przeyscia przez południk; i poziomość w jakimkolwiek bądź położeniu, żadney z przyczyny

refrakcyi nie ulgają odmianie. Nadto, ponieważ wstawa kąta złamanego rośnie razem ze wstawą kąta wpadania zachowując zawsze tenże sam stosunek, wypada stąd że różnica między kątem wpadania i kątem złamanym jest tym większa, im kąt wpadania jest większy, i wzajemnie. Że zaś w refrakcyi atmosferyczney dla małej rozległości atmosfery, kąty wpadania nie wiele się różnią od kąta między linią wierzchołkową a promieniami wpadającemi, oraz rosną i zmniejszają się razem z odległością gwiazdy od zenit; refrakcyja więc powiększać się musi idąc od zenit ku poziomowi, gdzie staje się największą, przeciwnie u zenit refrakcyja jest żadna, gdyż promień światła wpadając pionowo do powierzchni warst atmosferycznych, kierunku swego niezmienia. Prawdy te wypadną nam jeszcze ze zrównania wyrażającego refrakcyę przez funkcyę odległości gwiazdy od zenit jak to wkrótce widzieć będziemy.

Promień światła przebywając atmosferę ziemską, którą uważać można jako złożoną z nieskończonéj liczby warst różnéj gęstości, w każdym punkcie drogi kierunek swój odmienia; i tym sposobem formuje linię krzywą, któręj styczna prowadzona przy wejściu promienia do oka jest właśnie kierunkiem, podług którego przedmiot widzimy. Chcąc poznać linię krzywą po któręj rzuciona cząstka światła przechodzi przez atmosferę, potrzeba wiedzieć prawo podług którego odmienia się gęstość atmosfery. Nim przyjdziemy do zrównań dających nam na każdą wysokość ilość refrakcyi, wyłożmy piérwiéy sposoby jakimi się dochodzi refrakcyja przez obserwacyę, na jakąkolwiek wysokość ciała niebieskiego.

**XXVI.** *Sposoby dochodzenia ilości refrakcyi: naprzód przez obserwacyę wysokości gwiazdy i jęj poziomoluku lub kąta godzinnego; powtóre przez obserwacye gwiazd kołobiegunowych.*

Dawniéy kiedy wymiar czasu niemógł bydź robionym z taką jak dzisiay dokładnością, szukano ilości refrakcyi przez obserwacyę poziomoluku czyli kąta  $Z$  (fig. 20), który służył do rozwiązania trójkąta  $PZS$ , i oznaczenia praw-

dziwéy wysokości gwiazdy. Kąt ten *PZS* niepodlega skutkóm refrakcyi, ponieważ miejsce prawdziwe i pozorne znajduje się na tém samym kole wierzchołkowém *ZS*. W trójkącie *PZS* mając na moment dany znane boki *PZ* i *PS*, z kątem *Z* jednemu z nich przeciwległym, łatwo otrzymamy łuk *ZS* (\*) dopełnienie prawdziwéy wysokości gwiazdy, która porównana z wysokością obserwowaną w tymże samym czasie co i poziomoluk daje ilość refrakcyi.

Za pomocą kątów godzinnych dokładniéy można oznaczyć ilość refrakcyi, gdyż obserwacya tych kątów z większą może bydź zrobiona dokładnością niż obserwacya poziomoluku. W trójkącie *PZS* (fig. 20) mając znaną *PZ* odległość bieguna od zenit i *PS* odległość słońca lub gwiazdy od bieguna północnego świata, wynaydziemy na pewny moment, za pomocą kąta godzinnego, który nam zegar oznaczy, bok trzeci *ZS*. Bok ten może się otrzymać za pomocą analogii Nepera i zrównania pierwszego głównego, albo wprost ze zrównania fundamentalnego, wprowadzając w to zrównanie kąt posłkowy sposobem w trygonometrii kulistéy wyłożonym. Otrzymana tym sposobem wartość na *ZS* prawdziwa, porównana z wartością wypadającą ze zrobionéy w tymże momencie obserwacyi wysokości gwiazdy, daje różnicę która jest ilością refrakcyi. Uważaliśmy tu *PZ* i *PS* jako ilości prawdziwe niezawisłe od refrakcyi, tym czasem obserwowane położenie bieguna świata i zboczenie gwiazdy odmienione są przez refrakcyę, jeżeli jednak oznaczyliśmy zboczenie gwiazdy wtenczas kiedy się blisko zenit znajduje, ilość błędu jest małą w porównaniu szukanych refrakcyi większych, i po wynalezieniu prawa refrakcyi może bydź oceniona.

(\*) Rozwiązując trójkąt *ZPS* potrzeba naprzód wynaleść kąt *S* przez zrównanie pierwsze główne, a potem wynayduje się bok *ZS* przez analogiją Nepera

$$\text{Sty } \frac{1}{2} ZS = \text{Sty } \frac{1}{2} (PS + PZ) \frac{\text{dost } \frac{1}{2} (Z + S)}{\text{dost } \frac{1}{2} (Z - S)}$$

W wyłożonym tu sposobie kąt godzinny wyraża się przez czas upłyniony po przeysciu gwiazdy przez południk, do obserwacyi więc tego przeyscia mieć potrzeba dokładnie ustawioną lunetę południkową. Zamiast obserwacyi przez lunetę południkową można do tego celu użyć wysokości gwiazdy jakiej, której zboczenie prawdziwe, jest znane kilku godzinami przed przeysciem przez południk i w tyleż po jęy przeysciu, kiedy do téż samęy znowu przychodzi wysokości, będziemy ztąd mieć dwa trójkąty  $PZS$  i  $PZS'$  (fig. 20) z jednéy i z drugiéy strony południka  $PZ$ , w każdym z nich znany jest bok wyrażający odległość gwiazdy od bieguna, bok  $PZ$ , i kąt godzinny, jako równy połowie czasu między dwiema obserwacyami upłynionego. Wyrachować więc możemy odległość gwiazdy od wierzchołka, a ztąd znajdziemy wysokość prawdziwą, która dajmy wynosi  $8^{\circ}.54'$  gdy tym czasem wysokość obserwowana na tenże sam moment wypada stopni 9; wniesiemy więc ztąd, że gwiazda znajdujaca się w odległości pozornéy  $9^{\circ}$  stopni od poziomu, podniesiona jest o minut 6, czyli że refrakcyja na wysokość  $9^{\circ}$  wynosi sześć minut.

Jest jeszcze inny sposób otrzymania ilości refrakcyi na pewną wysokość bez użycia kąta godzinnego. Sposób ten zależy na obserwacyi gwiazdy kołobiegunowéy, która w przeysciu wyższém przez południk przechodzi przez zenit miejsca albo bardzo blisko zenit, i która potem we 12 godzin przechodzi przez południk pod biegunem. W przeysciu wyższém téy gwiazdy, ponieważ refrakcyja u zenit jest żadna, znajdujemy odległość gwiazdy od bieguna z refrakcyą tylko wysokości bieguna, w przeysciu zaś niższém, gwiazda przechodząc przez południk pod biegunem, i znajdując się blisko poziomemu, znacznie jest przez refrakcyą podniesiona; odległość więc jęy od bieguna będzie znacznie mniejsza niż w obserwacyi przeyscia wyższego, i różnica tych dwóch odległości będzie blisko równa refrakcyi gwiazdy na tę wysokość.

XXVII. *Przypuszczenie Kassyniego i z niego wyciągnięte zrównanie na refrakcyą. Zrównanie Bradleja.*

Za pomocą wyłożonych tu sposobów możemy przez obserwacyą otrzymać ilość refrakcyi na pewne wysokości, lecz żeby te wypadki poprawić, bo jakieśmy widzieli refrakcyę otrzymane nie są zupełnie dokładne, i żeby mieć zrównanie dające nam refrakcyą na każdą wysokość gwiazdy, potrzeba poznać prawo podług jakiego za odmianą wysokości odmienia się refrakcyę. Oddawna już uczeni nad ułożeniem tablic refrakcyi pracują; obaczmy jak się to im udało, i na czém trudność tego dzieła zawisła.

Tycho uważając że wysokość równika wyprowadzona z obserwacyi wysokości słońca w czasie przesilenia letniego i zimowego, nie była zupełnym dopełnieniem do  $90^\circ$  wysokości bieguna wyciągnięny z obserwacyi gwiazdy biegunowey, próbował oznaczyć refrakcyą na każdą odległość od zenit. Tablice jego nie mają żadney formuły, refrakcyę pozioma jest  $34'$ , na  $45^\circ$  nie wynosi więcęcy jak  $5''$ , a dalej od poziomu zupełnie niknie.

Kassyni przypuszczając że atmosfera otaczająca ziemię jest równy wszędzie gęstości, wyprowadził z obserwacyi że w tém przypuszczeniu wysokość jęy 2000 sążni wynosić powinna; przypuszczenie to dosyć dobrze zgadza się z obserwacyami. Niech będzie  $CO$  (fig. 24) promień ziemi,  $OB'$  wysokość atmosfery,  $CB = CB'$  promień ostatney warsty atmosfery,  $D$  gwiazda widziana na poziomie mięysca  $O$  gdzie się obserwacyę robi. Mieysce  $D$  gdzie się gwiazda pokazuje jest tylko jęy mięyscem pozornym, gwiazda bowiem rzetelnie znajduje się niżej *np.* w punkcie  $A$ . Kąt  $ABE$  jaki robi promień idący od gwiazdy z pionową  $BE$  jest kątem wpadania; kąt zaś  $DBE$  jest kątem złamanym. Podług tego więc cośmy wyżej mówili

$$\begin{aligned}
 n &= \frac{\text{wst } ABE}{\text{wst } DBE} = \frac{\text{wst}(DBE + R)}{\text{wst } DBE} = \frac{\text{wst}(OBC + R)}{\text{wst } OBC} \\
 &= \text{dost } R + \text{wst } R. \text{dosty } OBC \\
 n &= \text{dost } R + \text{wst } R. \text{sty } u \dots (1)
 \end{aligned}$$



$R$  jest refrakcją poziomą, kąt zaś  $u$  równy jest  $\overset{\cdot}{OCB} = \overset{\cdot}{ZOD} - \overset{\cdot}{EBD} =$  odległości zenit  $E$  od zenit  $Z$ .

• Weźmy teraz pod uwagę bieg innego promienia  $FG$  łamiącego się w punkcie  $S$ , tak że gwiazda daje się widzieć w kierunku  $HGO$ ;  $FGI$  jest kątem wpadania, kąt zaś  $HGI$  jestto kąt złamany.

$$n = \frac{\text{wst}(HGI+r)}{\text{wst } HGI} = \frac{\text{wst}(y+r)}{\text{wst } y}$$

$$\frac{CG}{CO} = \frac{\text{wst } COG}{\text{wst } OGC}$$

$$\text{wst } OGC = \frac{CO}{CG} \text{wst } COG = \frac{CO}{CG} \text{wst } GOZ = \frac{CO}{CB} \text{wst } N = \text{wst } y$$

$$\text{wst } y = \text{wst } CBO \text{wst } N = \text{dost } u \text{wst } N \dots (2)$$

Włóżmy w równanie

$$\text{wst}(y+r) = n \text{wst } y$$

za  $n$  i  $\text{wst } y$  ich wartości dane przez równanie (1) i (2)

$$\begin{aligned} \text{wst}(y+r) &= (\text{dost } R + \text{wst } R \text{st } u) \text{dost } u \text{wst } N \\ &= (\text{dost } R \text{dost } u + \text{wst } R \text{wst } u) \text{wst } N \\ \text{wst}(y+r) &= \text{dost}(u-R) \text{wst } N \dots (3) \end{aligned}$$

Ze równań (2) i (3) jeżeli w nich są dane  $R$  i  $N$  otrzymalibyśmy  $r$  czyli refrakcją na odległość od zenit  $N$  gdybyśmy znali kąt  $u$ . Kąt ten wynduje się z danych przez obserwacją dwóch refrakcyi, jak to później zobaczymy. Mając  $u$ , odległość od zenit  $N$ , i refrakcją poziomą  $R$  wynalezlibyśmy naprzód  $y+r$ .

$$(y+r) - y = r.$$

$y$  jest wiadome ze równania (2).

Zrównanie (3) daje nam wyrażenie refrakcyi przez wstawę, wyrażmy ją przez styczną

$$n = \frac{\text{wst}(y+r)}{\text{wst } y} = \frac{\text{wst}(y + \frac{1}{2}r + \frac{1}{2}r)}{\text{wst}(y + \frac{1}{2}r - \frac{1}{2}r)} =$$

$$= \frac{\text{wst}(y + \frac{1}{2}r) \text{dost } \frac{1}{2}r + \text{dost}(y + \frac{1}{2}r) \text{wst } \frac{1}{2}r}{\text{wst}(y + \frac{1}{2}r) \text{dost } \frac{1}{2}r - \text{dost}(y + \frac{1}{2}r) \text{wst } \frac{1}{2}r}$$

Dzielać licznik i mianownik przez  $\text{wst}(y + \frac{1}{2}r) \text{dost } \frac{1}{2}r$  będzie

$$n = \frac{1 + \text{sty } \frac{1}{2}r \text{dosty}(y + \frac{1}{2}r)}{1 - \text{sty } \frac{1}{2}r \text{dosty}(y + \frac{1}{2}r)}$$

Stąd

$$\text{sty } \frac{1}{2}r \text{dosty}(y + \frac{1}{2}r) = \frac{n-1}{n+1}$$

$$= \frac{\text{wst } R \text{sty } u + \text{dost } R - 1}{\text{wst } R \text{sty } u + \text{dost } R + 1}$$

$$= \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}R \text{dost } \frac{1}{2}R \text{sty } u - 2 \text{wst } \frac{1}{2}R}{2 \text{wst } \frac{1}{2}R \text{dost } \frac{1}{2}R \text{sty } u + 2 \text{dost } \frac{1}{2}R}$$

Dzielać licznik i mianownik przez  $\text{wst } \frac{1}{2}R \text{dost } \frac{1}{2}R$  otrzymamy:

$$\text{sty } \frac{1}{2}r \text{dosty}(y + \frac{1}{2}r) = \frac{\text{sty } u - \text{sty } \frac{1}{2}R}{\text{sty } u + \text{dosty } \frac{1}{2}R} = \frac{\text{sty } u - \text{sty } \frac{1}{2}R}{\text{sty } u + \frac{1}{\text{sty } \frac{1}{2}R}}$$

$$= \text{sty } \frac{1}{2}R \left( \frac{\text{sty } u - \text{sty } \frac{1}{2}R}{1 + \text{sty } u \text{sty } \frac{1}{2}R} \right)$$

$$= \text{sty } \frac{1}{2}R \text{sty}(u - \frac{1}{2}R).$$

Zatem

$$\text{sty } \frac{1}{2}r = \text{sty } \frac{1}{2}R \text{sty}(u - \frac{1}{2}R) \text{sty}(y + \frac{1}{2}r) \dots \dots (a)$$

Biorąc małe łuki za styczne im odpowiadające mamy:

$$r = R \text{sty}(u - \frac{1}{2}R) \text{sty}(y + \frac{1}{2}r) \dots \dots \dots (a')$$

Żeby z tego zrównania można było otrzymać refrakcyą na wszelką odległość od zenit, potrzeba naprzód oznaczyć ilości stałe  $R$  i  $u$ , powtóre, trzeba  $y$  wyrazić przez funkcycyą  $N$ . Co się tycze ilości stałych, te mogą być otrzy-

mane tym porządkiem. Szukamy podług sposobów wyżej padanych refrakcyi poziomej i refrakcyi wysokości na pewną odległość od zenit równą  $N$ ; w zrównaniu przeto (a) będą znane  $N$ ,  $R$  i  $r$ , nieznanemi więc są tylko  $u$  i  $y$ ; lecz że  $y + \frac{1}{2}r$  mało się różni od  $N$ , położmy więc w zrów. (a) sty  $N$  za sty  $(y + \frac{1}{2}r)$ , tym sposobem otrzymamy wartość przybliżoną na  $u$ ; z tą wartością weydzmy do zrównania (2)

$$\text{wst } y = \text{wst } N \text{ dost } u.$$

rozwiązanie tego zrównania da nam wartość na  $y$  bliską prawdy. Włóżmy tę wartość w zrównanie (a) i rozwiążmy je znowu, a tak otrzymana wartość na  $u$  mało się już od prawdziwej różnić będzie. Powtarzając ten rachunek póty póki wartości wypadające na  $u$  różnią się od siebie, przychodzimy nareszcie do wartości na  $u$  zupełnie prawdziwej.

Delambre przypuściwszy podług Kassyniego że  $R = 32'. 20''$  a  $r = 5'. 28''$  na  $80^\circ$  odległości od zenit, i postępując sposobem tu opisanym znalazł

$$u = 2^\circ. 0'. 12''$$

kładąc w zrów. (a) za  $R$  i  $u$  znalezione wartości otrzymamy:

$$r = 58''. 7265 \text{ sty } (y + \frac{1}{2}r).$$

Położmy

$$N - (y + \frac{1}{2}r) = x$$

gdzie  $x$  jest ilością małą zależącą od refrakcyi  $r$

$$r = 58''. 7265 \text{ sty } (N - x).$$

Teorya zatem Kassyniego prowadzi do zrównania, w którym widzimy że refrakcyja jest proporcjonalna ilości stałej mnożonej przez styczną odległości pozorniej od zenit, zmniejszonej ilością zmienną zależącą od wysokości gwiazdy i od refrakcyi, której szukamy. Formuła więc jaka z przypuszczenia Kassyniego wypada jest pod tym kształtem

$$r = 58'',7265 \text{ sty } (N - qr)$$

$$= p \text{ sty } (N - qr)$$

gdzie  $p$  i  $q$  są ilości stałe które przez obserwacją otrzymane być powinny, a naówczas zrównanie wyższe da nam refrakcyą na każdą odległość od zenit. Wartość na  $q$  nie jest zupełnie ilością stałą, wyraża się bowiem przez ilość stateczną mnożoną przez  $f(N, x)$ , ale funkcyja ta w ogólności mało się bardzo od jedności różni (*Delambre Astronomie* T. I k. 300).

Mając kąt  $u$  łatwo jest znaleźć w przypuszczeniu Kassyniego wysokość atmosfery:

$$OB' = \text{siecz } u - 1 = \frac{1 - \text{dost } u}{\text{dost } u} = \frac{2 \text{ wst } \frac{1}{2} u \text{ wst } \frac{1}{2} u}{\text{dost } u}$$

$$= \text{sty } u \text{ sty } \frac{1}{2} u$$

$$\text{gdym } 2 \text{ wst } \frac{1}{2} u = \frac{\text{wst } u}{\text{dost } \frac{1}{2} u}$$

$$OB' = 0,00061158$$

gdzieśmy wzięli promień ziemski  $CO$  za jedność, biorąc ten promień równy 3271200 prętów paryzkich, otrzymamy:

$$OB' = 2000,4 \text{ pręt.}$$

Nie wątpliwą jest rzeczą że atmosfera nasza dalej się nierównie rozciąga niż 2,000 sążni, bo na wierzchołkach gór wyższych na które wstępowano, można było oddychać, a wyniesienie się balonem P. Gay-Lussac było więcey niż na 3000 sążni. Lecz uważając że powietrze jest płynem sprężystym, a ztąd że jego gęstość w miarę oddalenia się od ziemi coraz musi być mnieyszą, być może że skutek łamania się promieni światła w atmosferze rzeczywistey, jest taki sam jaki jest w atmosferze przypuszczoney przez Kassyniego. Jakoż zrównanie Kassyniego bardzo dobrze refrakcyje obserwowane wystawia. Przypuszczenie Kassyniego jest oczywiście błędne ale prowadzi do zrównań tych samych które później na wyn-

leżenie refrakcyi podane były, i dla tegośmy je tu wyłożyli w sposobie analitycznym w jakim tę teorią wystawił Delambre.

Bradley podał formułę

$$r = 57'' \text{ sty } (N - 3r)$$

zupełnie podobną do téj jakąśmy wyciągnęli z przypuszczenia Kassyniego, wyjąwszy że współczynnik ilości  $r$  jest stały, gdy tym czasem współczynnik ten w równaniu Kassyniego nie jest zupełnie ilością stałą. Szukając bowiem wyrażenia na  $x$  ze równania (3) podług sposobu danego w T. I Astron. Delambra znajdziemy:  $x = 1,6081 \cdot r$ , nadto współczynnik ten 1,6081 powinien być mnożony przez ilość zależącą od wysokości gwiazdy jakieśmy to wyżej mówili, ilość ta będąc prawie równą jedności opuszcza się jeżeli gwiazda nie jest bardzo blisko poziomu, i równanie pozostaje takie:

$$r = 58'',7265 \text{ sty } (N - 1,6081 \cdot r)$$

**XXVIII.** *Zrównanie Simpsona przywieść się daje do kształtu równania Kassyniego; wyprowadzenie z niego łatwych do rozwiązywania i dokładnych wzorów na refrakcyę. Jakim się sposobem oznaczają ilości stałe w tych wzorach?*

Simpson Boscovich i du Sejour podali wzór

$$m \text{ wst } N = \text{wst } (N - nr)$$

który się do wzoru Kassyniego przywieść daje, i z którego proste bardzo i łatwe do rozwiązywania otrzymać można równania.

Uczyńmy  $N = 90^\circ$ ; refrakcyą wysokości  $r$  zamieni się na refrakcyą poziomą  $R$ , ztąd

$$m = \text{wst}(90^\circ - nR) = \text{dost } nR$$

kładąc to wyrażenie na  $m$  w równanie ogólne mieć będziemy:

$$\text{dost } nR \cdot \text{wst } N = \text{wst } (N - nr)$$

$$\text{dost } nR = \frac{\text{wst}(N - nr)}{\text{wst } N}$$

$$1 + \text{dost } nR = \frac{\text{wst } N + \text{wst}(N - nr)}{\text{wst } N}$$

$$1 - \text{dost } nR = \frac{\text{wst } N - \text{wst}(N - nr)}{\text{wst } N}$$

$$\begin{aligned} \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR &= \frac{\text{wst } N - \text{wst}(N - nr)}{\text{wst } N + \text{wst}(N - nr)} \\ &= \frac{\text{dost } \frac{1}{2}(2N - nr) \text{wst } \frac{1}{2} nr}{\text{wst } \frac{1}{2}(2N - nr) \text{dost } \frac{1}{2} nr} \\ &= \text{dosty } \frac{1}{2}(2N - nr) \text{sty } \frac{1}{2} nr \end{aligned}$$

$$\text{sty } \frac{1}{2} nr = \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR \text{sty}(N - \frac{1}{2} nr) \dots (b)$$

Zrównanie to jest zupełnie kształtu równania (a) biorąc bowiem w niem małe łuki za stycznne i czyniąc

$$\frac{1}{2} n = a, \quad R \text{sty } \frac{1}{2} nr = b$$

mamy:

$$r = a \text{sty}(N - br)$$

Starajmy się teraz w równaniu (b) odosobnić wyrazy zawierające w sobie refrakcyę  $r$ , tak iżbyśmy mogli tę ilość wyrazić przez funkcycę samych ilości znanych.

Rozwijając  $\text{sty}(N - \frac{1}{2} nr)$  w zrów. (b) otrzymamy.

$$\text{sty } \frac{1}{2} nr = \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR \left( \frac{\text{sty } N - \text{sty } \frac{1}{2} nr}{1 + \text{sty } \frac{1}{2} nr \text{sty } N} \right)$$

$$\text{sty } \frac{1}{2} nr + \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR \text{sty } N = \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR \text{sty } N - \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR \text{sty } \frac{1}{2} nr$$

$$\text{sty}^2 \frac{1}{2} nr + \frac{(1 + \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR)}{\text{sty } N} \text{sty } \frac{1}{2} nr = \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR$$

$$\text{sty}^2 \frac{1}{2} nr + \frac{\text{dosty } N}{\text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} \text{sty } \frac{1}{2} nr = \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR$$

dopełniając potęgi drugiej i wyciągając pierwiastek mieć będziemy;

$$\begin{aligned} \text{sty } \frac{1}{2} nr &= -\frac{\text{dosty } N}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} + \left( \frac{\text{dosty}^2 N}{4 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} + \text{sty}^2 \frac{1}{2} nR \right)^{\frac{1}{2}} \\ &= \frac{\text{dosty } N}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} \left\{ (1 + \text{wst}^2 nR \text{sty}^2 N)^{\frac{1}{2}} - 1 \right\} \end{aligned}$$

Położmy

$$\text{sty } x = \text{wst } nR \text{sty } N.$$

Zrównanie wyższe zamieni się na następujące

$$\begin{aligned} \text{sty } \frac{1}{2} nr &= \frac{\text{dosty } N}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} (\text{siecz } x - 1) = \frac{\text{dosty } N \text{sty } x \text{sty } \frac{1}{2} x}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} \\ &= \frac{\text{dosty } N \text{wst } nR \text{sty } N \text{sty } \frac{1}{2} x}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} \\ &= \frac{\text{wst } nR \text{sty } \frac{1}{2} x}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} = \frac{2 \text{wst} \frac{1}{2} nR \text{dost} \frac{1}{2} nR \text{sty } \frac{1}{2} x}{2 \text{dost}^2 \frac{1}{2} nR} \end{aligned}$$

więc

$$\text{sty } \frac{1}{2} nr = \text{sty } \frac{1}{2} nR \text{sty } \frac{1}{2} x \quad r = R \text{sty } \frac{1}{2} x$$

Rachunek więc kończy się ostatecznie na tych dwóch zrównaniach:

$$\text{sty } x = \text{wst } nR \text{sty } N \dots \dots r = R \text{sty } \frac{1}{2} x \dots (\beta).$$

Jeżeli  $N = 90^\circ$ , wypada  $x = 90^\circ$ ,  $r = R$ .

Kiedy gwiazda widziana jest pod poziomem, jak się to na wyniosłych wydarza miejscach, odległość jej od zenit większa jest niż  $90^\circ$ , stąd  $\text{sty } x$  odjemna

$$x > 90^\circ, \quad \frac{1}{2} x > 45^\circ, \quad \text{sty } \frac{1}{2} x > 1. \quad r > R.$$

Widzimy z tych uwag że refrakcyja gwiazdy widzianey pod poziomem większa jest od refrakcyi poziomey.

Zrównanie ( $\beta$ ) łatwe jest do rozwiązania przez logarytmy i bardzo dobrze zgadza się z obserwacyami. Na oznaczenie dwóch ilości statecznych  $n$  i  $R$  potrzeba znać dwie refrakcyje wysokości które wprowadzając w zrównanie ( $\beta$ )

potrafimy z niego wyciągnąć obie ilości szukane. I tak dajmy że mamy znane przez obseswacyą dwie refrakcyje  $r$  i  $r'$  odpowiadające odległościom od zenit  $N$  i  $N'$ , będziemy mieć następujące równania:

$$r = R \operatorname{sty} \frac{1}{2} x, \quad \operatorname{sty} x = \operatorname{wst} n R \operatorname{sty} N$$

$$r' = R \operatorname{sty} \frac{1}{2} x' \quad \operatorname{sty} x' = \operatorname{wst} n R \operatorname{sty} N'$$

$$\frac{r'}{r} = \frac{\operatorname{sty} \frac{1}{2} x'}{\operatorname{sty} \frac{1}{2} x} = \frac{\operatorname{sty} x' (1 - \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x')}{\operatorname{sty} x (1 - \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x)}$$

gdyż jak wiemy

$$\operatorname{sty} x = \frac{2 \operatorname{sty} \frac{1}{2} x}{1 - \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x}$$

$$\frac{r'}{r} = \frac{\operatorname{sty} N'}{\operatorname{sty} N} \left( \frac{1 - \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x'}{1 - \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x} \right)$$

Wyrażając w tém równaniu  $x$  przez funkcyą  $x'$  za pomocą równania

$$\operatorname{sty} \frac{1}{2} x = \frac{r}{r'} \operatorname{sty} \frac{1}{2} x'.$$

otrzymamy

$$\frac{r'}{r} = \frac{\operatorname{sty} N' (1 - \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x')}{\left\{ 1 - \left( \frac{r}{r'} \right)^2 \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x' \right\} \operatorname{sty} N}$$

$$\frac{r'}{r} \left\{ 1 - \left( \frac{r}{r'} \right)^2 \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x' \right\} \operatorname{sty} N = \operatorname{sty} N' - \operatorname{sty} N' \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x'$$

$$\operatorname{sty} N \cdot \frac{r'}{r} - \frac{r}{r'} \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x' \operatorname{sty} N + \operatorname{sty} N' \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x' = \operatorname{sty} N'$$

$$\operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x' (\operatorname{sty} N' - \frac{r}{r'} \operatorname{sty} N) = \operatorname{sty} N' - \frac{r'}{r} \operatorname{sty} N$$

$$\operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} x' = \frac{\operatorname{sty} N' - \frac{r'}{r} \operatorname{sty} N}{\operatorname{sty} N' - \frac{r}{r'} \operatorname{sty} N} = \frac{\operatorname{sty} N' \operatorname{dosty} N - \frac{r'}{r}}{\operatorname{sty} N' \operatorname{dosty} N - \frac{r}{r'}}$$

Znając tym sposobem  $x'$  mieć będziemy:



$$\text{sty } \frac{1}{2} x = \frac{r}{R} \text{ sty } \frac{1}{2} x' \quad , R = r' \text{ dosty } \frac{1}{2} x' = r \text{ dosty } \frac{1}{2} x$$

Co się tycze  $n$  otrzymamy tę ilość ze zrównania

$$\text{wst } nR = \text{sty } x \text{ dosty } N = \text{sty } x' \text{ dosty } N'$$

mając bowiem wiadome z tego zrównania  $nR$ , znajdziemy:

$$n = \frac{nR}{R}$$

Zadanie więc co do wynalezienia ilości stałych z danych dwóch refrakcy jest zupełnie rozwiązane. Jeśli z danych dwóch refrakcy jedna jest refrakcją poziomą np.  $r' = R$ ; naówczas

$$\text{sty } \frac{1}{2} x' = 1, \quad \text{sty } \frac{1}{2} x = \frac{r}{R}$$

$$\text{wst } nR = \text{sty } x \text{ dosty } N = \frac{2 \text{ sty } \frac{1}{2} x \text{ dosty } N}{1 - \text{sty}^2 \frac{1}{2} x}$$

$$= \frac{2 \left( \frac{r}{R} \right) \text{dosty } N}{1 - \left( \frac{r}{R} \right)^2} = \frac{2rR \text{dosty } N}{(R+r)(R-r)}$$

Biorąc podług Kassyniego  $R = 32'.20''$ ,  $r = 5'.28''$  na odległość od zenit  $N = 80^\circ$ , wypada

$$\text{wst } nR = \text{wst}(3^\circ.31'.8'')$$

$$n = \frac{nR}{R} = \frac{3^\circ.31'.8''}{32'.20''} = 6,53$$

Podług więc tego oznaczenia mamy następujące zrównania do rachowania refrakcyi.

$$r = (32'.20'' \text{ sty } \frac{1}{2} x)$$

$$\text{sty } x = 0,061377 \text{ sty } N.$$

XXIX. Uwagi nad wyrażeniem refrakcyi w zrównaniach Kassyniego i Simpsona, i nad oznaczeniem w tych zrównaniach ilości stałych.

Zastanawiając się nad kształtem otrzymanych na refrak-

cyą zrównań i nad sposobem oznaczenia w nich ilości stałych, widzimy naprzód że w zrównaniu wyciągnioném z przypuszczenia Kassyniego, w wyrażenie ilości niewiadomej wchodzi po drugiej stronie taż sama niewiadoma to jest refrakcyja szukana, którą przeto mniej więcej znać potrzeba, żeby otrzymać wartość dokładną na refrakcyją szukaną. Do jej oznaczenia przez przybliżenie służyć mogą refrakcyje przybliżone do prawdy, jakie mieć możemy robiąc prostą proporcycją między refrakcyjami wyciągnionemi z obserwacyi na różne wysokości; refrakcyje te chociaż niezupełnie prawdziwe użyte jednak bydź mogą w drugiej stronie zrównania. Gdybyśmy zaś zupełnie refrakcyi szukaney nie znali, naówezas wypada ją opuścić w drugiej stronie zrównania, uważając ją za małą w porównaniu odległości gwiazdy od zenit, z którą się kombinuje, tym sposobem możemy rozwiązać zrównanie i otrzymać refrakcyją błędną wprawdzie, ale się nie wiele od prawdziwey różniącą, kładąc ją teraz w drugą stronę zrównania i rozwiązując je powtórnie, przychodzimy do wynalezienia refrakcyi bliższej prawdy. Rachunek ten należałoby powtarzać póty, póki wartości na refrakcyją nie będą wypadać te same. Wzory wywiedzione ze zrównań Simpsona dają zaraz ilość refrakcyi przez pojedyncze rozwiązania dwóch zrównań.

Powtórę, współczynniki niewiadome do otrzymanych zrównań wchodzące, oznaczyliśmy za pomocą refrakcyi obserwowanych; sposoby zaś które znamy na wynalezienie refrakcyi przez obserwacyją opierają się na znajomości zboczenia gwiazdy i szerokości jeograficzney miejsca; w jednym i drugim przypadku znać musimy refrakcyją wchodzącą w poprawę wysokości bieguna, która ze zrównania tylko na refrakcyją wyciągniona bydź może, ale wtenczas tylko kiedy w tych zrównaniach oznaczone zostaną pierwey ilości stałe. W takowey trudności należy postąpić następującym sposobem. Ponieważ refrakcyja gwiazdy biegunowey, z której wysokość bieguna otrzymaliśmy, jest małą w porównaniu refrakcyi gwiazd bliższych poziomiu, opuszczając więc ją w pierwszym rachunku znajdziemy współczynniki blizkie prawdy, które użyte do wzorów da-

dzą nam poznać poprawę co do refrakcyi wysokości bieguny, a ztąd otrzymamy także poprawniejsze refrakcyje obserwowane, których znowu do oznaczenia mnożników stałych użyć powinniśmy. Rachunek ten kilkakrotnie powtórzony przywiedzie nas nareszcie do wynalezienia dokładnie ilości statecznych, w zrównania na refrakcyą wchodzących. Wszystkie tym sposobem otrzymane wzory jako opierające się na doświadczeniu, uważać należy jako wypadki tyle tylko zbliżone do prawdy, ile się do nięz zbliżają robione dla oznaczenia ilości stałych obserwacye, i ile te wzory dają refrakcyje zgodne z obserwacyami w różnych wysokościach robionemi (\*).

**XXX.** *Odmiana refrakcyi z przyczyny odmian gęstości powietrza wskazywanych przez barometr i termometr. Oznaczenie ilości stałej w poprawie refrakcyi co do odmian termometru. Jak się układają tablice refrakcyi na różne odległości od zenitu, łącząc razem odmianę co do barometru i termometru. Trudność wynalezienia dokładnych zrównań na refrakcyą.*

Mówiliśmy dotąd o refrakcyi średniej, uważając ją za nieodmienną na tęż samą wysokość gwiazdy. Tym czasem wiemy że refrakcyja zależy od gęstości środka łamiącego, to jest powietrza; gęstość ta ustawicznym uległa odmianom ilość refrakcyi odmienia. Wypada więc koniecznie mieć wzgląd na narzędzia okazujące nam odmiany gęstości powietrza, to jest na barometr i termometr; gęstość bowiem powietrza nie tylko przez odmianę ciężaru warstwic naciskających, ale jeszcze i przez odmianę temperatury od-

(\*) *Brinkley* Astronom w Dublinie daje formułę

$$r = 56''.9 \text{ sty } (N - 3,32. r)$$

*Groombridge* Astronom w *Blackheath* (blisko Greenwich) z obserwacyi 25 gwiazd kołobiegunowych znalazł

$$r = 58'',1193 \text{ sty } (N - 3,36. r).$$

Tablice francuzkie ułożone są podług zrównania podanego przez *Hrabiego Laplace*, które, jeżeli w niem opuścimy wyrazy bardzo małe, zamienia się na zrównanie następujące:

mieniać się musi. Refrakcyje atmosferyczne są zawsze proporcjonalne gęstości powietrza, jak to licznemi stwierdzono obserwacyami, wypada więc ztąd, że odmiana refrakcyi tak się ma do refrakcyi średniej, jak odmiana wysokości barometru do wysokości jego średniej.

Niech  $B$  wyraża wysokość barometru wziętą za średnią,  $r$  odpowiadającą téj wysokości refrakcyą,  $dB$  odmianę wysokości barometru,  $dr$  odmianę ztąd wynikającą w refrakcyi średniej  $r$ . Podług tego cośmy wyżej mówili mieć będziemy:

$$dr:r = dB:B$$

albo

$$r + dr : r = B + dB : B$$

$$r + dr = \frac{(B + dB)r}{B} = r \left( 1 + \frac{dB}{B} \right)$$

takie jest zrównanie dające nam refrakcyą odmienioną z przyczyny powiększonego ciężaru powietrza przez funkcyą refrakcyi średniej i odmian wysokości barometru.

Gęstość powietrza zmniejsza się kiedy się ciepło powiększa i przeciwnie. Daymy że refrakcyą średnią była obserwowaną kiedy termometr pokazywał nad zero stopni  $t$ , jeśli się teraz podniósł do  $t + dt$ , refrakcyą  $r$  zamieni się na  $r$ , i będzie się mieć do pierwszey w stosunku odwrotnym rozrzedzenia powietrza. I tak: wyrażmy pewną objętość powietrza w temperaturze  $t$  przez jedność; objętość ta za odmianą temperatury na stopień jeden od-

$$r = \alpha \operatorname{sty} N \left\{ 1 + \frac{\frac{1}{2} \alpha (2 \operatorname{dost}^2 N + 1) - \frac{l}{a}}{\operatorname{dost}^2 N} \right\} \dots \text{Mec. cel. T. IV. p. 268.}$$

gdzie  $\alpha = 0,000294$  w częściach promienia  
 $= 60'',6$

$$\frac{l}{a} = 0,00125254.$$

Szukając wartości największego wyrazu opuszczonego znachodzi *Laplace*, że ten na wartość  $N = 79^{\circ}$ , wynosi  $1'',1$  w mniejszych zaś odległościach od zenit błąd stąd wynikający jest prawie żaden.

mieni się o pewną ilość, którą wyrażmy przez  $m$ , i którą odnosimy do pierwiastkowej objętości wziętej za jedność; w temperaturze  $t + dt$  objętość uważana stanie się równą  $1 + mdt$ . Gęstość powietrza w objętości jedność i w objętości  $1 + mdt$  i refrakcyje im odpowiadające są w stosunku odwrotnym tychże objętości. Refrakcyja więc  $r$  w powietrzu temperatury  $t$ , którą uważamy za średnią tak się mieć będzie do refrakcyi  $r + dr$  w temperaturze  $t + dt$  jak się ma  $1 + mdt$  do jedności. Ztąd

$$r + dr = \frac{r}{1 + mdt}$$

$m$  jest współczynnik stateczny który się z obserwacyi wyciągnąć powinien. Do wynalezienia jego potrzeba mieć dwie refrakcyje obserwowane na różny stopień termometru, a na tęż samą odległość gwiazdy od zenit i tę samą jeśli można wysokość barometru. I tak: niech będzie na pewny stopień  $t'$  termometru

$$r' = \frac{r \left( 1 + \frac{dB}{B} \right)}{1 + mdt'}$$

na temperaturę  $t''$

$$r'' = \frac{r \left( 1 + \frac{Bd}{B} \right)}{1 + mdt''}$$

gdzie  $dt'$  i  $dt''$  oznaczają różnicę temperatur rzeczywistych od temperatury wziętej za średnią. Dzieląc te dwa równania jedno przez drugie, otrzymamy zrównanie niezależne ani od refrakcyi średniej  $r$ , ani od stanu barometru

$$\frac{r'}{r''} = \frac{1 + mdt''}{1 + mdt'}$$

$$r' + r' mdt' = r'' + r'' mdt''$$

$$m(r'dt' - r''dt'') = r'' - r'$$

$$m = \frac{r'' - r'}{r'dt' - r''dt''}$$

Dosyć więc jest mieć dwie refrakcyje  $r''$  i  $r'$  znane z obserwacyi w temperaturach znacznie od siebie różnych, żeby oznaczyć ilość  $m$ . Biorąc za  $dt'$  i  $dt''$  liczbę stopni Réaumur'a wypadła

$$m = 0,005.$$

Jestto właśnie ilość o którą się powiększa na każdy stopień termometru objętość powietrza, wyrażona przez jedność (\*).

Łącząc odmiany, obie wynikające z odmian barometru i termometru otrzymano zrównanie na refrakcyą prawdziwą

$$r + dr = \frac{\left(1 + \frac{dB}{B}\right)r}{1 + mdt} \dots\dots (a).$$

Dla łatwiejszego rozwiązywania tego zrównania należy ułożyć tablicę logarytmów  $\left(1 + \frac{dB}{B}\right)$  i dopełnień arytmetycznych logarytmów  $(1 + mdt)$  na każdą wielkość ilości  $dB$  i  $dt$ . Dwa te logarytmy dodane do logarytmu  $r$  dadzą logarytm refrakcyi prawdziwej  $(r + dr)$ .

Tym sposobem ułożone są tablice francuzkie wydane przez Komisyją długości (Bureau des longitudes Tables Astr. Tabl. IV, VI, VII, VIII); dajemy tu przykład rachowania refrakcyi z tych tablic

$$N = 86^{\circ} . 314' . 42'' = 86^{\circ} . 14', 7$$

Bar. 27 4<sup>1</sup>,5 = 0<sup>m</sup>,7411 w częściach metru

Term. Ré. + 7,0 = 8,750 w stop. term. podziel. na 100 części.

86° . 10' . . . . .	2,86100
4' . . . . .	56,8
0,7 . . . . .	9,9
0,740 . . . . .	9,9889,0
0,0011 . . . . .	0,6
+ 8,75 . . . . .	20,0
<hr/>	<hr/>
/ $l(r + dr) =$	2,8616,3

(\*) Według doświadczeń P. Gay-Lussac ilość ta wynosi 0,00375 na jeden stopień termometru na sto części dzielonego.

2,86 . . . . .	12'. 4",4
0,001 . . . . .	1",7
0,0006 . . . . .	1",0

Refrakcyja prawdziwa = 12'. 7",1 =  $r + dr$ .

Cheąc mieć wartość na  $dr$ , można ją otrzymać ze zrównania ( $\omega$ ), wykonywając bowiem dzielenie w wyrazie

$$1 + \frac{dB}{B} \text{ otrzymamy}$$

$$dr = r \left\{ \frac{dB}{B} - \frac{mdt}{1 + mdt} - \frac{dB}{B} \cdot \frac{mdt}{1 + mdt} \right\}.$$

Do użycia tego zrównania układają się dwie tablice, z których jedna zamyka wartość  $\frac{dB}{B}$ , druga wartość  $\frac{mdt}{1 + mdt}$  na różne wielkości  $dB$  i  $dt$ ; trzeci wyraz jest mnogością dwóch pierwszych, i jeżeli stan atmosfery nie jest bardzo różny od średniego, i refrakcyja nie nadto wielka, naówczas można go bez błędu opuścić. Tym sposobem otrzymany wypadek mnożony przez refrakcyję średnią, daje odmianę refrakcyi  $dr$ , którą należy dodać do refrakcyi średniej dla otrzymania refrakcyi prawdziwej.

W zrównaniach na refrakcyję i podług nich ułożonych tablicach, wchodzi wysokość gwiazdy pozorna, przez co łatwo możemy obserwacye nasze poprawiać i pozorne zamienić na rzetelne. Lecz gdybyśmy mieli wysokość prawdziwą i chcieli z nię wyciągnąć refrakcyję, należałoby nam formuły otrzymane odmienić, wprowadzając w nie wysokości prawdziwe; dokazałibyśmy tego kładąc w te zrównania  $V - r$  zamiast  $N$ , gdzie  $V$  wyraża odległość od wierzchołka prawdziwą.

Z tego wykładu nauki refrakcyi widzieć można porządek, jakim Astronomowie przyszli do ułożenia tablic refrakcyi. Tablice ułożone podług wzorów Simpsona, Kasyńskiego, Bradleja i innych, zupełnie się prawie z sobą zgadzają, jeżeli bierzemy wysokości gwiazd większe nad  $10^\circ$ , zgoda ta coraz się staje mniejszą im odległość od

zenit rośnie i przy poziomie refrakcyje są bardzo niepewne. Jakoż Delambre obserwując w różnych czasach gwiazdę w odległości jęj od zenit  $90^\circ$  znalazł różnice do czterech minut wynoszące, chociaż barometr i termometr ten sam stan atmosfery ukazywały; na  $89^\circ$  różnice wynosiły  $45''$  na  $88^\circ$ ,  $35''$  i t. d. Zdaje się więc rzeczą niepodobną mieć tablice deskonale dobre, szczęściem ta niepewność refrakcyi ma miejsce na małą tylko liczbę stopni przy poziomie, refrakcyje zaś w wysokościach większych można uważać za dobrze znane. Ztąd wypada, że ile razy nam idzie o położenie ciała niebieskiego, potrzeba unikać ile można obserwacyi przy poziomie, od których prawie zawsze w krajach oddalonych od biegunów uwolnić się można, planety bowiem w tych krajach w czasie przejścia przez południk, pospolicie w znaczney jeszcze są nad poziomem wysokości. Niepewność refrakcyi przy poziomie ztąd pochodzi, że barometr i termometr pokazują nam stan atmosfery w tém tylko miejscu gdzie są postawione, ale te narzędzia nie uczą nas stanu różnych warst atmosfery które promień światła przebywa. Refrakcyja gwiazdy którą obserwujemy, jest summą tych załamania jakim uległ promień światła w różnych atmosfery warstach, a któreby znać należało chcąc ocenić refrakcyą wypadkową; widoczna jest rzecz, że tych refrakcyi cząstkowych nigdy znać nie będziemy. *Oriani*, *Borda* i *Laplace* uznali tę nieprzyzwoitość za nieznaczną od  $0^\circ$  aż do  $74^\circ$  i sądzą że w tych granicach odległości gwiazdy od zenit, można uważać refrakcyą jako zależącą od stanu atmosfery otaczającej obserwatora.

Ponieważ refrakcyja podwyższa ciała niebieskie, należy więc wszystkie obserwowane wysokości gwiazd zmniejszyć ilością refrakcyi, a przeciwnie odległości od zenit powiększyć żeby otrzymać wysokość lub odległość od zenit prawdziwą, a ztąd znaleźć zboczenie prawdziwe gwiazdy, albo mając zboczenie wiadome znaleźć szerokość miejsca. Weźmy za przykład obserwacyą słońca robioną w kwadransie Ramsdena w Wilnie 1814 stycznia 15.



*Brzeg niższy*, odl. od Z. Obserw. =  $76^{\circ} 5'$  25"

Refr. . . . + 4' 6"

Koll. . . . + 8"

Odl. od Z. poprawna =  $76^{\circ} 9'$  39"

Położowa średnicy  $\odot$  — 16' 18",57

Parallaxa — 8,55 (\*)

Odległ. od Z. praw. środ.  $\odot$  =  $75^{\circ} 53'.11",88$

Zbocz. połud.  $\odot$  w Wilnie... 21.  $12'. 9",11$  z Efem.Be.

Szerokość Wilna =  $54^{\circ} 41' 2",77$

XXXI. *Tłumaczenie mroków. Wysokość ostatniej warstwy atmosfery zdolnej odbijać światło słoneczne. Trwałość zorzy od czego zależy. Znalesdź czas zorzy całonocnej. Iskrzenie się gwiazd. Odmiana przez refrakcją figury słońca i więzyca przy poziomie.*

Chociaż powietrze w małej massie jest niewidzialne; zebrane jednak w znaczną warst liczbę odbija promienie światła i pokazuje się w kolorze błękitnym, nadając ten sam kolor przedmiotom odległym, znaczną massą powietrza od nas oddzielonym. To piękne lazurowe sklepienie które się niebem nazywa, i do którego gwiazdy zdają się być przyczepione, nie jest czém inném tylko atmosferą ziemską, od której gwiazdy w niezmierny zostają odległości.

Łamanie się i odbijanie światła od warst górnych atmosfery winniśmy mroki (crépuscule) to jest, to po zachodzie słońca, nieznacznie malejące światło i znowu przed jego wschodem podobnemiż rosnące stopniami, a które zorzą wieczorną i ranną nazywają. Gdyby atmosfery ziemskiej nie było, przestrzeń nieba wydawałaby się nam w kształcie dna ciemnego na którym słońce i gwiazdy są osadzone. Słońce zachodzące zostawiałoby nas nagle w grubey ciemności z której potem naglebyśmy się znowu wydobyli

(\*) Odjęliśmy tu ilość 8",55 wyrażającą parallaxę słońca, o tój poprawie wkrótce mówić będziemy.

na światło wschodzącego słońca. Mroki więc wielką nam czynią przysługę, zamieniając ten przechod nagły z ciemności do światła, i znowu ze światła do ciemności, na przechod powolny i stopniowany, przez co oko przywyka nieznacznie do wzrastającego zwolna lub ubywającego światła. Po zachodzie słońca promienie jego lubo wprost nie dochodzą do nas dla kulistości ziemi, przechodząc jednak przez warsty atmosfery nad naszym poziomem będące, odbijają się w części od nich i przychodzą jeszcze do oka naszego. Ponieważ w miarę jak się słońce zniża pod poziom, promienie które do nas dochodzą coraz się od wyższych warst odbijają, dla tego też to światło staje się coraz mniejsze, i nareszcie kiedy promienie słońca albo już zaczynają mijać warsty atmosfery nad naszym poziomem będące, albo trafiają na warsty powietrza tak rzadkie iż światło od nich odbite nie czyni żadnego na oko nasze wrażenia, naówczas ciemność się powiększa, i mrok się kończy. Chociaż trudno jest z pewnością oznaczyć chwilę kiedy się zaczyna zorza ranna lub kończy wieczorna, astronomowie jednak obserwując ją często i z wielką uwagą, i rachując na moment fenomenu miejsce słońca, zgadzają się że się to trafia wtenczas kiedy słońce blisko o  $18^\circ$  znajduje się pod poziomem. Ztąd można wynaleźć wysokość atmosfery, a przynajmniej wysokość warsty zdolnej odbijać tyle światła, iżby się to odbicie uczuć dla nas dało.

Wystawmy sobie na fig. (a) punkt *C* jako środek spólny ziemi i otaczającej ją atmosfery; promień słońca *SA* jest ostatnim, który odbity od najwyższej warsty atmosfery w punkcie *A*, przychodzi jeszcze do oka obserwatora w punkcie *D* czyniąc z promieniem *AC* kąt

$$DAC = CAB, \quad ACD = u, \quad DAB = 180^\circ - 2u = 180^\circ - DAK,$$

ztąd  $DAK = 2u = 18^\circ$ , gdyż promienie słońca *AS* i *DS'* dla wielkiej jego bardzo odległości uważać się mogą za równoległe. Lecz że słońce które się prawdziwie znajduje na  $18^\circ$  pod poziomem, zbliżone jest do niego o  $33'$ , dla tego  $2u = 18^\circ - 33'$ ,  $u = 8^\circ. 45'$ . Delambre bierze  $u = 8^\circ. 30'$  i ztąd wyciąga wysokość atmosfery.

$$AM = AC - CM = CD. \text{ sty } u. \text{ sty } \frac{1}{2} u =$$

$$3271200. \text{ sąż. sty } (8^{\circ}.30') \text{ sty } (4^{\circ}.15') = 36350. \text{ sąż.}$$

Nie można jednak z pewnością sądzić że wyciągnięta tym sposobem wysokość ostatniej warstwy atmosfery zdolnej odbijać promienie światła jest bliska prawdy, nie wiemy albowiem czyli światło zorzy rannej i wieczornej zależy od pojedynczego tylko odbicia się promieni światła od jednej warstwy atmosfery, albo od odbicia się kilkakrotnego od różnych w massy zebranych atmosferycznych warstw. W tym ostatnim przypadku daleko mniejsza wysokość powietrza byłaby dostateczna do zrobienia mroków równie długich jakich teraz doświadczamy.

Ponieważ zorze ranne i wieczorne trwają póty póki słońce o  $18^{\circ}$  nie zniży się pod poziom, widoczna więc, że długość zorzy zależy od czasu jakiego potrzebuje słońce do zniżenia się o  $18^{\circ}$  pod poziom. Czas ten zależy od szerokości jeograficznej miejsca, i zboczenia słońca. Ztąd urosło zagadnienie, jak znaleźć na każdą szerokość jeograficzną czas, w którym łuk odpowiadający  $18$ tu stopniom na kole wierzchołkowem, najprędziej przez słońce w biegu dziennym jest opisany, czyli kiedy długość zorzy jest najkrótsza. Zadanie to nie będąc żadnego w Astronomii użycia zajmować nas tu nie może.

W czasie północy, zanurzenie się słońca pod poziom jest największe, jeżeli więc to zanurzenie się nie wynosi więcej nad  $18^{\circ}$ , zorza trwać będzie przez noc całą, jak się to u nas zdarza około przesilenia letniego. Mając szerokość jeograficzną miejsca i zboczenie słońca na dzień każdy, łatwo jest bardzo wyrachować przez jak długi czas nocy letnie zamieniają się na ciągłą zorzę. Na fig. (b)  $RO$  znaczy równik,  $MN$  poziom,  $SS'$  równoleżnik słońca,  $RM = NO$  jest dopełnienie szerokości miejsca,  $RS = OS'$  jest zboczenie słońca; jeżeli  $NO - OS' = 18^{\circ}$ , zorza trwać będzie noc całą. Dopełnienie szerokości jeograficznej Wilna jest  $35^{\circ}.19'$ ; żeby więc zorza noc całą trwała, zboczenie słońca  $OS'$  takie być powinno, żeby  $35^{\circ}.19'$  zmniejszone tem zboczeniem było  $18^{\circ}$

$$35^{\circ}. 19' - OS = 18^{\circ}$$

$$OS = 17^{\circ}. 19'$$

Kiedy więc słońce ma zboczenie północne  $17^{\circ}. 19'$ . zorza zaczyna u nas zajmować noc całą, i staje się coraz jaśniejszą im się bardziej zboczenie słońca powiększa. Trwałość zorzy całonocnej, która w Wilnie jest od 9 maja do 4 sierpnia, powiększa się z rosnącą szerokością geograficzną i przeciwnie, tak że dla mieszkańców, których szerokość geograficzna mniejsza jest od  $48^{\circ}\frac{1}{2}$  nigdy zorza przez noc całą nie jaśnieje, gdyż dopełnienie takiej szerokości zmniejszone największym jakie być może zboczeniem słońca, to jest  $23^{\circ}. 28'$  zawsze jest większa od  $18^{\circ}$ .

Nieskończenie mała wielkość średnicy gwiazd stałych i odmiana co moment refrakcyi, przyczyną jest iskrzenia się czyli trzęsienia się gwiazd stałych. Ponieważ atmosfera nasza jest w ustawicznym mniej więcej ruchu, rozmaite jej cząstki doświadczają momentalnego ściskania się i rozszerzania się, przez co się nieustannie odmieńa kierunek promieni światła. Ztąd pochodzi że gwiazdy stałe zdają się ciągle drżeć, który to skutek, podług stanu atmosfery, raz jest większy drugi raz mniejszy. Jeśli w czasie obserwacyi umieścimy gwiazdę na nici, postrzeżemy ją ciągle przebiegającą z jednéj strony nici na drugą z taką szybkością, iżby się zdawało że średnica gwiazdy przewyższa znacznie grubość nici. Drżenie to gwiazd tak jest czasem wielkie iż obserwacya staje się niepodobną. Trzęsienie się planet nie jest tak widoczne jak gwiazd stałych, co pochodzi ztąd, iż ich wielkość pozorna daleko jest większa od wielkości gwiazd stałych, małe więc zboczenia promieni przez odmianę refrakcyi sprawione, nie są dostateczne do odmiany zupełnie tarczy planety; trzęsienie się ich światła w obserwacyach postrzegamy tylko na brzegach ich tarczy.

Przez refrakcyą widzimy gwiazdy przed ich wejściem nad poziom, widzimy je jeszcze kiedy się pod poziom skryją. Dla téjże przyczyny można widzieć księżyc zanurzony w cieniu ziemi, chociaż księżyc i słońce widziane są razem nad poziomem. Do tego potrzeba aby te gwiazdy bę-

dąc w przeciwległości były razem niedalekie od poziomu. Daymy że jedno z nich *np.* słońce mało co jest podniesione nad poziom, będący naówczas pod poziomem księżyca, podnosząc się przez skutek refrakcyi może się z pod poziomu wydobyć i stać się dla nas widzialnym. Fenomen ten obserwowany był w Paryżu 19 lipca 1750. Słońce i księżyc lubo znajdowały się w przeciwległości, były jednak o jeden stopień zbliżone do siebie przez skutek dwóch refrakcyi, i razem widziane na poziomie.

Skutkiem jest jeszcze refrakcyi że słońce przy poziomie pokazuje się nam spłaszczone w srednicy wiérzchołkowéy. Wszystkie wprawdzie punkta jego tarczy są podniesione przez refrakcyą, ale nie wszystkie o tęż samą ilość. Brzeg niższy, gdzie refrakcyja jako bliższa poziomowi jest większą, bardziej jest podniesiony niż brzeg wyższy; ztąd tarcza słońca lub księżyca przy poziomie powinna się nam wydać spłaszczoną. Spłaszczenie to coraz się zmniejsza w miarę jak się powiększa wysokość. Średnice naówczas téy tarczy różnią się między sobą w wielkości; dla tego Astronomowie wyciągnęli zrównanie i ułożyli tablicę dającą, przez funkcyą odległości gwiazdy od zenit, poprawkę wielkości różnych średnic, podług różnego tychże średnic do poziomu pochylenia. (*Tables Astr. Bureau des Longit. T. V*). Poprawa ta jest w obserwacyach delikatnych bardzo potrzebna, jak się to trafia w mierzeniu za pomocą mikrometrów odległości Wenus lub Merkuryusza, wtenczas kiedy się te planety na tarczy jego znachodzą. Średnica pozioma zmniejszona jest także przez refrakcyą, gdyż słońce jest posunięte ku wiérzchołkowi, znajdując się między temiż samemi kołami wiérzchołkowemi, lecz skutek ten jako daleko mniejszy od pierwszego czuć się nie daje.

Pomimo tego że kąt optyczny słońca i księżyca mniejszy jest przy poziomie jak kiedy się te gwiazdy zbliżają do zenit, jednakże ciała te daleko się nam wydają większemi w pierwszym jak w drugim przypadku. Złudzenie to pochodzi ztąd, że porównujemy w myśli odległość ciał niebieskich z odległością przedmiotów ziemskich, znajdujących

ych się na poziomie za któremi ciała niebieskie wscho-  
dzą i zachodzą, i widząc wyraźnie że są dalszemi niżeli  
wszystkie środkujące przedmioty ziemskie, sądzimy że są  
dalej odległemi kiedy są przy poziomie niżeli kiedy są  
przy zenit, gdzie ich odległości z niczem porównać nie  
możemy. Wyobrażenie to o ich większey odległości wpły-  
wa na sąd o ich rozmiarze, i dla tego wydają się nam wię-  
kszemi przy poziomie jak przy zenit, co jedynie jest sku-  
tkiem złudzenia, gdyż mierzony narzędziem kąta optyczny  
ciał niebieskich jest mniejszy w położeniu pierwszém jak  
w drugім.

---

## R O Z D Z I A Ł V.

### K a t a ł o g g w i a z d.

---

XXXII. *Podział nieba co do gwiazd stałych. Jak się robi kata-  
log tych gwiazd.*

Ponieważ gwiazdy stałe nie odmieniąją położenia swe-  
go na niebie, użyć więc ich możemy do oznaczenia bie-  
gu różnych ciał ruchomych, porównywając ciągle ich po-  
łożenie z położeniem jakiej gwiazdy stałej; dla tego po-  
trzeba nam poznać niebo co do gwiazd stałych, abyśmy  
jedną od drugiej rozróżnić mogli. Dawni jeszcze Astro-  
nomowie podzielili niebo na rozmaite gromady gwiazd na-  
zwane *Konstellacyami* (Constellations), którym nadali na-  
zwiska osób, zwierząt i t. d. Bayer pierwszy wprowad-  
ził zwyczaj nazywania literami greckimi znacznie-  
szych w konstellacyi gwiazd, nadając najjaśniejszym litery  
początkowe alfabetu. Gwiazdy nadto najjaśniejsze nazywają  
się gwiazdami pierwszey wielkości, takich mamy jedena-  
ście widzianych dla nas jakoto: *Aldebaran, Kapella, Ri-  
gel, « Oriona, Syriusz, Regulus, Kłos Panny, Arktur,*

*Antares*, a *Lyry* i *Fomalho*; mniey świetne zowią się gwiazdami wielkości drugiej, trzeciej, i t. d. Gwiazdy od 1ey do szóstey wielkości są widziane gołym okiem, inne których liczba jest bez porównania większa, dają się widzieć za pomocą teleskopów aż do szesnastey wielkości.

Żebyśmy mogli zrobić katalog pewney liczby gwiazd, gdzieby położenie ich względne było oznaczone tak, iżby je na kuli sztuczney w tym samym porządku wystawić było można, obrać nam naprzód należy gwiazdę jaką za punkt do którego inne gwiazdy odnosić będziemy. Astronomowie wzięli za ten punkt, jeden z punktów przecięcia się równika niebieskiego z drogą roczną słońca, przeniesioną na kulę niebieską, poznamy ten punkt kiedy teorią słońca wykładać będziemy, tym czasem obierzmy sobie jaką gwiazdę i do nię położenia gwiazd innych odnośmy.

Obrana do porównania gwiazda powinna bydź blisko równika, aby przez to czas przeyscia ję przez nię z większą mógł bydź oznaczony dokładnością, gwiazdy bowiem blisko równika będące, opisując koła większe, mają bieg chyższy, a ztąd obserwacya czasu ich przeyscia przez nię mnieyszemu podległa jest błędowi. Urządziwszy zegaru skazówki tak, aby, gdy obrana za piérwszą gwiazda przechodzi przez południk, zegar pokazywał o<sup>g</sup>. o<sup>m</sup>. o<sup>s</sup>, przystąpmy do obserwacyi przechodu przez południk gwiazd innych: czas między ich przeysciem a przeysciem gwiazdy piérwszey jest różnicą ich wznoszeń prostych, albo kiedy piérwszą gwiazdę wzięliśmy za zero wznoszenia się prostego, i jeżeli zegar doskonale idzie podług czasu gwiazdowego, czas przeyscia przez południk rozmaitych gwiazd wskazywany na zegarze, będzie właśnie ich wznoszeniem się prostém. Obserwuemy teraz tychże gwiazd odległość od zenit w kwadransie lub w innych narzędziach do tego służących, w czasie ich przeyscia przez południk, odległość ta poprawiona co do refrakeyi i porównana z szerokością miéysca da nam zboczenie tych gwiazd.

Tym sposobem znając wznoszenie się proste i zbocze-

nie znaczney liczby gwiazd możemy ułożyć katalog. W katalogach wszystkich wznoszenie się proste rachuje się od punktu równonocnego wiosennego, punktu gdzie słońce wiosną przechodzi przez równik. W katalogach tych pierwsza kolumna zawiera nazwisko gwiazdy i liczbę oznaczającą stopień jęy wielkości, druga daje wznoszenie się proste gwiazdy w czasie lub w łuku, w trzecięy są zboczenia gwiazd lub ich odległości od bieguna równika. Przydają się jeszcze dwie kolumny gdzie się kładą odmiany roczne gwiazd co do wznoszenia się prostego i zboczenia, a które od cofania się punktów równonocnych zależą, jak to późnięy poznamy.

Przyłączamy tutaj tablicę zawierającą położenie gwiazd znakomitszych.

Z wielkięy liczby katalogów znakomitsze są Ptolemeusza, Tycho-Brahe, Heweliusza, Flamsteda, Lemonniera, Lakaila, Mayera, Bradleia, Maskelina, Kaniolego, Piacego, Ponda, Orianiego, Brinkleja, i Bessela.

**XXXIII.** *Uwagi w robieniu katalogu gwiazd. Poprawka przeyscia gwiazdy przez południk wyciągnionego z obserwacyi do kilku nici, w przypadku kiedy nici nie są doskonale w równęy od siebie odległości.*

W robocie katalogu gwiazd, potrzeba *naprzód* żeby bieg zegaru był zupełnie jednostayny; o sposobach dochodzenia jego błędu mówiliśmy wyżęy; *powtóre* żeby luneta doskonale opisywała płaszczyznę południka, gdyż istotnym jest warunkiem aby obserwacya była robiona na południku. Do ustanowienia lunety do południka podaliśmy sposób przez obserwacye gwiazd kołobiegunowych, a gdy raz będzie ułożona, stawią się na północ i na południe słupy na których są pewne znaki i do nich przed każdą obserwacyą luneta się ustawia. Nareszcie potrzeba aby sama obserwacya była dokładną tym bardzięy, że jedna sekunda w czasie przeyscia przez nię chybiona, ciągnie za sobą błąd 15" w łuku. Dla zmniejszenia ile można błędów obserwacyi, obserwuje się przeyscie gwiazd przez kilka nici unieszczoonych w ognisku w równęy od siebie odległości, i bierze



się wypadek średni, jakieśmy o tém już mówili. Lecz jeśli nici nie są w równy od siebie odległości, naówczas możemy jeszcze brać wypadek średni z pięciu obserwacyi, ale błąd stąd wynikający należy odjąć od wypadku. Poprawa ta dochodzi się następującym sposobem:

Niech  $S$  wyraża czas dokładny przeyscia gwiazdy przez nic środkową,  $p, q, r, s$  odległości nici pobocznych od nici średniej, czyli czas, jakiego gwiazda będąca na równiku, potrzebuje do przebieżenia przestrzeni między nicią średnią a czterema innymi; obserwacje do pięciu nici gwiazdy równikowey będą następane:

$$S - p$$

$$S - q$$

$$S$$

$$S + r$$

$$S + s.$$

Jeżeli więc bierzemy średnią z tych wszystkich obserwacyi mamy  $S - \left(\frac{p+q-r-s}{5}\right)$  wypadek błędny o ilość

$-\left(\frac{p+q-r-s}{5}\right)$ , chcąc więc ten wypadek poprawić na-

leży odjąć tę ilość, czyli dodać do wypadku ilość  $\left(\frac{p+q-r-s}{5}\right)$

jeżeli obserwacya jest na równiku. Lecz jeśli obserwujemy nie na równiku wtedy poprawka wyrazi się przez

$$\left(\frac{p+q-r-s}{5 \text{ wst } \Delta}\right)$$

gdzie  $\Delta$  znaczy odległość gwiazdy od bieguna.

Kiedy bowiem luneta jest wykierowana na równik, nic pozioma zajęta między dwiema niciami wierzchołkowemi zakrywa cięciwę i sam łuk równika; kiedy zaś jest wykierowana na równoleżnik, nic téyże samy dłuności zakrywa cięciwę łuku koła mniejszego. Biorąc więc matę cięciwy za łuki, taż sama nic zajmie na równoleżniku łuk koła większy liczby stopni niż na równiku. Zmniejszenie to kół idzie w stosunku zmniejszenia ich

promieni; promieniami zaś równoleżników są wstawy ich odległości od bieguna; wypada więc że liczba stopni zajęta przez jednężyże długości nie na równoleżniku i na równiku, będzie w stosunku  $1:wst\Delta$ ; aże czas jest proporcjonalny stopniom przebieżonym równika lub równoleżnika, więc wypada że czasy na przebieżenie téżże samęj nici na równoleżniku i na równiku są jak  $1:wst\Delta$ .

Wyraziwszy ten czas równikowy przez  $t$ , a czas na równoleżniku jakimkolwiek przez  $t'$  będzie :

$$t':t=1:wst\Delta$$

$$t'=\frac{t}{wst\Delta} \dots \dots (\beta)$$

Dla tego chcąc znaleźć przeciąg czasu między niciami na równoleżniku z przeciągu czasu na równiku, trzeba ten ostatni dzielić przez wstawę odległości od bieguna tego równoleżnika. I ta jest przyczyna dla czegośmy poprawę równikową wyżey znalezioneą, chcąc ją zastosować do jakiegokolwiek gwiazdy, dzielili przez wstawę odległości od bieguna téżże gwiazdy.

Wzięliśmy wyżey łuki za cięciwy małe, lecz jeśli gwiazda jest blisko bieguna, przestrzeń wtedy między niciami zajmować może cięciwę łuku wielkiej liczby stopni, wtedy formuła  $(\beta)$  byłaby błędną. W tym razie zamiast stosunku cięciw, można wziąć stosunek wstaw połowy łuków, i formuła będzie :

$$wst \frac{1}{2}(15.t') = \frac{wst \frac{1}{2}(15.t)}{wst\Delta} \dots \dots (\beta^*). (*)$$

(\*) Jeżeli nie zajmuje znaczną część łuku. wtenczas łuk  $AKB$  (fig. 25) wyciągnięty na równiku zajmie więcéy stopni niż cięciwa  $AB$  przeniesiona na cięciwę łuku wielkiego. W tym przypadku chcąc wiedzieć jakiego czasu na równiku potrzebuje gwiazda do przebieżenia cięciwy  $AB$  wypada szukać łuku równika któregoby cięciwą była nie  $AB$ .

Daymy w ogólnosci że równoleżnika  $AKB$  promień jest  $r'$ , a  $r$  promieniem równoleżnika  $CmD$ . Przenieśmy cięciwę  $AB$  na łuk  $CmD$  czyniąc  $ef = AB$ .

$$AB = 2wst \frac{1}{2} AKB . r' \quad ef = 2wst \frac{1}{2} emf . r$$

$$r' . wst \frac{1}{2} AKB = r . wst \frac{1}{2} emf.$$

XXXIV. *Sposób Delambra wynalezienia zboczenia lunety od płaszczyny południka. Iód Obserwując różnicę w przeysciu między dwiema gwiazdami których wznoszenia się proste różnią się mało, a różnice zboczenia są wielkie. zre Za pomocą gwiazdy kołobiegunowcy. 3cie Przez obserwacye dwóch gwiazd niezachodzących, których różnica wznoszeń prostych albo jest bardzo mała, albo blizka 180°.*

Mając dobry katalog pewnéy liczby gwiazd, i lunetę ustawioną do południka, nayłatwiey jest poznać bieg zegaru co do czasu gwiazdowego. Obserwujemy bowiem gwiazdy jakiéy przeyscie przez południk, i wyrachujemy z katalogu jéy wznoszenie się proste na moment obserwacyi, wznoszenie się to proste zamienione na czas i porównane z obserwacyą, da nam różnicę między czasem gwiazdowym a czasem zegaru.

Katalog jeszcze dobry gwiazd służyć nam może do wynalezienia zboczenia lunety z kierunku południka. Na fig. (26) niech *PZH* oznacza południk mieysca *Z*; dajmy że luneta nie opisuje tego południka, ale opisuje tylko koło wierzchołkowe *ZAO*. W tym przypadku jedna tylko gwiazda przechodząca przez zenit może bydź obserwowaną w czasie swego przechodu przez południk; każda inna obserwowana np. w *A*, miałaby kąt godzinny *ZPA* którego  $\frac{1}{15}$  byłaby błędem w czasie co do przeyscia gwiazdy

Jeżeli łuk *CmD* jest łukiem równika, naówczas  $r = 1$

$$r' \cdot \text{wst } \frac{1}{2} AKB = \text{wst } \frac{1}{2} emf$$

$$r' \cdot \text{wst } \frac{1}{2} (15 \cdot t') = \text{wst } \frac{1}{2} emf$$

$$\text{wst } \frac{1}{2} emf = \text{wst } \frac{1}{2} (15 \cdot t') \text{wst } \Delta$$

albo

$$\text{wst } \frac{1}{2} 15 \cdot t' = \frac{\text{wst } \frac{1}{2} emf}{\text{wst } \Delta} = \frac{\text{wst } \frac{1}{2} 15 \cdot t}{\text{wst } \Delta} \dots \dots (\beta')$$

Zrównanie  $\beta'$  jest ogólne, którego zrównanie  $\beta$  jest przypadkiem szczególnym kiedy łuki są bardzo małe. Ze zrównania  $\beta'$  wyciągamy łatwo łuk  $15 \cdot t'$  jakiby nic zakrywająca łuk pewny na równiku zakryła na równoleżniku, albo mając ten ostatni, dochodzimy wielkości łuku równika mogącego się zakryć nicią teyże saméy długości.

przez południk. Łuk poziomym  $HO$  nazywa się zboczeniem poziomym lunety (déviation hirizontale de la lunette)  
W trójkącie  $ZPA$ ,

$$\begin{aligned} \text{wst } ZPA &= \frac{\text{wst } Z \cdot \text{wst } ZA}{\text{wst } PA} = \frac{\text{wst } HO \cdot \text{wst } ZA}{\text{wst } \Delta} = \\ &= \frac{\text{wst } HO \cdot \text{wst } (\Delta - PZ)}{\text{wst } \Delta}, \end{aligned}$$

biorąc odległość od zenit  $ZA$  w czasie obserwacji przeyscia za równą odległości południkowej  $ZA'$ .

$$\text{wst } ZPA = \text{wst } HO \frac{\text{wst}(\Delta - 90^\circ + H)}{\text{wst } \Delta}$$

$H$  jest szerokość jeograficzna miejsca

$$\text{wst } ZPA = - \frac{\text{wst } x \cdot \text{wst} [90^\circ - (H + \Delta)]}{\text{wst } \Delta} = - \frac{\text{wst } x \cdot \text{dost}(H + \Delta)}{\text{wst } \Delta}$$

$$= - \frac{\text{wst } x}{\text{wst } \Delta} (\text{dost } H \text{ dost } \Delta - \text{wst } H \text{ wst } \Delta)$$

$$= - \text{wst } x (\text{dost } H \text{ dosty } \Delta - \text{wst } H)$$

$$\text{wst } ZPA = dp = x (\text{wst } H - \text{dost } H \text{ dosty } \Delta) =$$

$$= x \text{ dost } H (\text{sty } H - \text{dosty } \Delta) = nx$$

Tu zboczenie lunety uważa się na wschód, i poprawka  $dp$  jest dodatna od  $Z$  do poziomu ku stronie południowej.

Poprawka obserwacji przeyscia przez południk drugiej gwiazdy będzie

$$dp' = x \text{ dost } H (\text{sty } H - \text{dosty } \Delta') = n'x$$

$$dp - dp' = (n - n')x, \quad x = \left( \frac{dp - dp'}{n - n'} \right).$$

Można ułożyć na pewną szerokość jeograficzną tablicę wartości na  $n$  na rozmaite gwiazdy, a mając  $dp' - dp$ , można wynaleść  $x$  czyli zboczenie poziome lunety. Niech  $P$  wyraża przeyscie przez południk wyciągnięone z katalogu pierwszej gwiazdy, to jest wznoszenie się jęj pro-

ste zamienione na czas;  $p$  przejście obserwowane

$$\begin{aligned} dp &= P - p = nx \\ dp' &= P' - p' = n'x \end{aligned} \left\{ \begin{aligned} dp - dp' &= (P - P') - (p - p') \\ (P - p) - (P' - p') &= (n - n')x \end{aligned} \right.$$

$$x = \frac{(P - P') - (p - p')}{n - n'} = \frac{(P - P') - (p - p')}{\text{dost } H (\text{dosty } \Delta' - \text{dosty } \Delta)}$$

$$= \frac{[(P - P') - (p - p')] \text{ wst } \Delta \text{ wst } \Delta'}{\text{dost } H \text{ wst } (\Delta - \Delta')} \dots \dots \dots (*)$$

Wzięliśmy tu za czas przechodu gwiazdy przez południk jej wznoszenie się proste zamienione na czas, przypuszczając że zegar nie różni się od czasu gwiazdowego; w przeciwnym przypadku za  $P$  i  $P'$  trzeba wziąć  $P \pm r$ ,  $P' \pm r$ , wyrażając przez  $r$  różnicę między zegarem a czasem gwiazdowym. W tym przypadku formuła zostanie zupełnie taż sama, gdyż  $r$  w odciąganiu zginie. Bierzemy zaś  $r$  toż samo dla gwiazd obu, przypuszczając że dzień zegaru jest zupełnie równy dniowi gwiazdowemu, a przynajmniej że odmiana zrównania czasu w przeciągu między dwiema obserwacyami jest nieznaczną. Dla téj właśnie przyczyny wybierać należy gwiazdy mało się różniące co do wznoszenia się prostego. Gdyby jednak zegar znacznie *np.* spieszył, naówczas od różnicy  $(p - p')$  ilość pośpiechu w przeciągu między obserwacyami odjąwszy należało, i tym sposobem różnicę obserwowaną na zegarze w przejściu dwóch gwiazd, zamienić na różnicę wyrażoną w czasie gwiazdowym. Dla oznaczenia więc zboczenia lunety południkowey, opisujacey koło wierzchołkowe, potrzeba obserwować dwie gwiazdy, których różnicę wznoszeń  $(P - P')$  można dokładnie mieć z katalogu, odciągając od téj różnicy różnicę obserwowaną w przejściu przez południk, i mnożąc wypadek przez  $\frac{\text{wst } \Delta \text{ wst } \Delta'}{\text{dost } H \text{ wst } (\Delta - \Delta')}$  otrzymamy zboczenie poziome  $x$ , zboczenie to będzie na wschód, jeśli  $x$  wypadnie dodatne, w przeciwnym przypadku na zachód. Ztąd można wiedzieć ile potrzeba posunąć lune-

tę po płaszczyźnie poziomą, aby ją do południka skierować.

Mając znane  $x$  tudzież  $P$  i  $P'$  można otrzymać zrównanie czasu zegarowego  $dh$  ze zrównań

$$p + nx + dh = P$$

$$p' + n'x + dh = P'$$

Stąd

$$dh = (P - p) - nx = (P' - p') - n'x$$

gdzie uważamy zrównanie czasu  $dh$  za nieodmienne w przeciągu krótkiego bardzo czasu upłynionego między dwiema obserwacyami.

W zrównaniu na poprawę przeyscia przez południk

$$dp = nx = x (\text{wst } H - \text{dost } H \text{ dosty } \Delta)$$

dopóki  $\text{wst } H > \text{dost } H \text{ dosty } \Delta$ ,  $n$  będzie dodatne i poprawka  $dp$  tegoż samego znaku co  $x$ ; poprawka jest zero kiedy  $\text{wst } H = \text{dost } H \text{ dosty } \Delta$ , i naówczas gwiazda przechodzi przez zenit; nareszcie poprawka będzie ze znakiem różnym od znaku  $x$ , jeśli  $\text{wst } H < \text{dost } H \text{ dosty } \Delta$ ; co się tycze wartości na  $x$  uważamy tu ją za dodatną jeśli luneta będąc obróconą ku południowi zbacza ku stronie wschodniej od południka. Jeżeli bowiem luneta zbacza ku wschodowi wtenczas kiedy jest wykierowana ku stronie południowey zenit, obserwacya gwiazdy ma miejsce pićrwiey niż przeyscie jęy przez południk,  $p$  więc jest mnieysze od  $P$ , a stąd  $dp$  jest dodatne, zboczenie więc poziome  $x$ , które w tém położeniu jest w tę samę stronę to jest ku wschodowi, uważać będziemy w naszej formule za dodatne. Kiedy więc z rachunku otrzymamy wartość na  $x$  odjemną, znakiem to będzie że zboczenie poziome lunety jest od południa ku zachodowi. Sposób ten jeden z najlepszych do ustawienia doskonale lunety południkowey, podany był naypićrwiey od Delambra w *Connaissance des tems* na rok 1792.

W wyborze gwiazd do oznaczenia zboczenia lunety przez sposób tu wyłożony, należy mieć tę uwagę, iż wy-

padek będzie tym dokładniejszy, im zboczenia dwóch gwiazd obranych bardziej się między sobą różnią, w wyrażeniu bowiem na  $x$ , które w ogólności jest ilością małą wchodzą w liczniku nieuchronne błędy obserwacyi, żeby więc ich wpływ na wypadek był jak najmniejszy, potrzeba iżby one były małemi w porównaniu innych ilości licznika (\*); starać się więc potrzeba iżby licznik nie był ilością bardzo małą, co wtenczas nastąpi, kiedy mianownik będzie wielkim, wartość bowiem ilości  $x$  jest stateczną. Z czego wypada, iż gwiazdy mające odległość od bieguna świata blisko też samę, wcale nie są zdadne do dania dokładnej wartości na  $x$ , gdyż wtenczas  $(\Delta - \Delta')$  jest ułamkiem bardzo małym, a stąd i mianownik i licznik ułamku małym także być musi. Dla tego w użyciu tego sposobu brać potrzeba takie gwiazdy, z którychby jedna przechodziła przez południk blisko zenit, druga blisko poziom.

Jeśli gwiazda przechodzi przez południk pod biegunem, odległość jej od bieguna uważać należy za ujemną.

Zamiast obserwowania dwóch gwiazd różnych, można obserwować jedną z gwiazd kołobiegunowych w przeysci jej wyższym i niższym przez południk. Wtenczas odległości jej od bieguna we dwóch przeysciach są ze znakami przeciwnemi  $\Delta' = -\Delta$

$$x = \frac{[(P - P') - (p - p')] \operatorname{wst}^2 \Delta}{\operatorname{dost} H \operatorname{wst} 2\Delta} = \frac{[(P - P') - (p - p')] \operatorname{sty} \Delta}{2 \operatorname{dost} H}$$

$$= \frac{(p - p') + 12^g}{2 \operatorname{dost} H \operatorname{dosty} \Delta} \dots \dots \dots (\beta)$$

uważamy tu przechód wyższy  $p$  jako obserwowany najpierwiej. Sposób ten ma wielką zaletę, że wartość na  $x$  jest niezawistą od wznoszenia się prostego gwiazdy.

Zamiast obserwowania jednej gwiazdy kołobiegunowej,

---

(\*) Nazywamy tu licznikiem ilość  $(P - P') - (p - p')$ , uważając mnożnika tej ilości jako przeniesionego do mianownika.

można obserwować dwie takie, których wznoszenia się proste mało się różnią. Obserwacye tych gwiazd dadzą nam dwa zrównania:

$$2x \text{ dost } H \text{ dosty } \Delta = (p - p') + 12^{\text{g}} \dots \dots (1)$$

$$2x \text{ dost } H \text{ dosty } \Delta' = (\pi - \pi') + 12^{\text{g}} \dots \dots (2)$$

$$x = \frac{[(p - \pi) - (p' - \pi')] \text{ wst } \Delta \text{ wst } \Delta'}{2 \text{ dost } H \text{ wst } (\Delta' - \Delta)} \dots \dots (\gamma)$$

$p$  i  $\pi$  są dwa przejścia wyższe obserwowane naprzód.

Sposób ten łączy korzyści pierwiej wyłożonych sposobów, gdyż nie jest zawisty ani od wznoszenia się prostego gwiazd, ani od dokładności zegaru. Korzyści te jeszcze mają miejsce w obserwacyach dwóch gwiazd różniących się od siebie o  $180^\circ$  we wznoszeniu się prostem. Nazwiemy przechody wyższe tych gwiazd przez południk, tak jak i wyżey, przez  $p$  i  $\pi$ , niższe zaś przez  $p'$  i  $\pi'$ ; mieć będziemy naprzód

$$(1) \quad 2x \text{ dost } H \text{ dosty } \Delta = (p - p') + 12^{\text{g}}.$$

Co się tycze drugiej gwiazdy której przechód niższy  $\pi'$  pierwiej był obserwowany, a potem przechód wyższy  $\pi$ , a stąd  $\pi > \pi'$ , będzie

$$2x \text{ dost } H \text{ dosty } \Delta' = (\pi - \pi') - 12^{\text{g}} \dots \dots (k)$$

gdyż zamiast przechodu niższego obserwowanego, można uważać przechód następujący niższy, przypadający we  $24^{\text{g}}$ , a stąd  $\pi'$  powiększyć o  $24$  godzin gwiazdowych.

Dodając do siebie zrównania (1) i (k) otrzymujemy

$$x = \frac{\{(p - p') + (\pi - \pi')\}}{2 \text{ dost } H (\text{dosty } \Delta' + \text{dosty } \Delta)}$$

albo

$$x = \frac{\{(p - \pi') - (p' - \pi)\} \text{ wst } \Delta \text{ wst } \Delta'}{2 \text{ dost } H \text{ wst } (\Delta + \Delta')} \dots \dots (\delta)$$

Zrównanie ( $\delta$ ) oprócz niezależenia od czasu ma jeszcze tę korzyść nad zrównaniem ( $\beta$ ) że jego mianownik jest w ogólności większy od mianownika w zrównaniu ( $\beta$ ). Biorąc



szczególony przypadek że  $\Delta = \Delta'$ , mamy

$$x = \frac{\{(p - \pi') - (p' - \pi)\} \text{ sty } \Delta}{4 \text{ dost } H}$$

gdzie mianownik właśnie jest dwa razy większy, a stąd współczynnik mnożący ilość  $(p - \pi') - (p' - \pi)$  dwa razy mniejszy niż w zrównaniu  $(\beta)$ . Ilość więc  $(p - \pi') - (p' - \pi)$  a stąd i dokładność wypadku, jest dwa razy większa, gdyż, jakśmy to już uważali, błędy nienchronne obserwacyi mniejszy w tym przypadku mają wpływ na wypadek. Uważając pod tym względem zrównanie  $(\beta)$ ,  $(\gamma)$ , i  $(\delta)$ , wyraźna jest rzecz że błędy obserwacyi w ogólności tym mniej na wypadek wpływają, im odległość gwiazd od bieguna jest mniejsza; stąd wypadaloby w obserwacyach dawać pierwszeństwo gwiazdom bardzo bliskim bieguna, korzyść jednak stąd wypadająca nie jest tak wielka jak się zdaje, gdyż gwiazdy blisko bieguna będące mają bieg bardzo powolny, a stąd ich obserwacye mniej są dokładne niż obserwacye gwiazd daley od bieguna położonych.

Myśl sprawdzania położenia lunety południkowey przez obserwacye dwóch gwiazd różniących się blisko o  $180^\circ$  we wznoszeniu się prostem, naprzód była podana przez P. Butt, lecz sposób rachowania stąd ilości zboczenia lunety nie był przez autora wyłożony; jest to jak widzimy szczególny przypadek wypadający ze zrównania ogólnego  $(\alpha)$ .

## R O Z D Z I A Ł VI.

### *Parallaxa* ciał niebieskich (*parallaxe*).

XXXV. *Co jest parallaxa? Parallaxa pozioma, parallaxa wysokości.*

Zatrudnialiśmy się dotąd obserwacyami samych gwiazd stałych, które będąc w nieskończenie wielkiej od nas od-

ległości odsyłane są do jednych i tychże samych punktów kuli niebieskiej przez różnych obserwatorów. Ale jeżeli jakie ciała niebieskie znajdują się blisko ziemi jak są: słońce, księżyc, planety i komety, tak że promień kuli ziemskiej może być porównany z ich odległością od ziemi, ciała te z różnych punktów ziemi widziane, różnym punktom nieba odpowiadać będą. Chcąc porównać z sobą obserwacye w różnych miejscach ziemi robione, zgodzili się Astronomowie odnosić je wszystkie do punktu jednego, to jest do środka ziemi. Kąt między dwiema linijami ze środka i z powierzchni ziemi do jednéj prowadzonymi gwiazdy nazywa się *parallaxą* téj gwiazdy (*Parallaxe*). Na fig. 27 niech *O* oznacza miejsce obserwatora na powierzchni ziemi, *G* ciało niebieskie, *S* środek ziemi. Patrząc z punktu *O* na *G* odnosić je będziemy do miejsca *g'* kuli niebieskiej, patrząc zaś ze środka ziemi *S*, widzieć będziemy to samo ciało w miejscu *g*. Kąt  $gGg' = OGS$ , jest to cośmy nazwali *parallaxą*.

Gdyby gwiazda *G* była gwiazdą stałą, kąt *OGS* dla małości swojej zniknąłby, i dwie linije *OG*, *SG*, trafiłyby na tenże sam punkt nieba. Ale dla wszystkich ciał układu słonecznego kąt ten jest dosyć znaczny, chcąc więc te ciała w obserwacyach odnosić do środka ziemi, należy nam znać ten kąt *OGS*, abyśmy go od obserwowanęj odległości od zenit odjęli; widzimy bowiem że jak refrakcyja podwyższa nam gwiazdy, tak przeciwnie *parallaxa* je zniża. W troykacie *OGS*

$$\text{wst } OGS = \frac{OS}{SG} \cdot \text{wst } ZOG \dots (a).$$

Jeżeli  $ZOG = 0$ ,  $\text{wst } OGS = 0$ , to jest *parallaxa* u zenit jest żadna. Jeżeli ciało niebieskie zostaje w jednéjże od ziemi odległości, stosunek  $\frac{OS}{SG}$  jest statecznym, i *parallaxa* zależy od kąta *ZOG*; największa będzie kiedy  $ZOG = 90^\circ$  to jest kiedy ciało znajduje się na poziomie w miejscu *np. G'*. Kąt *OG'S* czyli *parallaxa* gwiazdy będącęj na poziomie, zowie się *parallaxą poziomą* (*parallaxe horizon-*

tale). Parallaxa zaś gwiazdy będącý między poziomem, a zenit, zowie się *parallaxą wysokości* (parallaxe de hauteur). W różnych zaś gwiazdach parallaxa zależy od stosunku  $\frac{OS}{SG}$  i rośnie, kiedy odległość ciała od ziemi zmniejsza się. Ponieważ miejsce pozorne i prawdziwe gwiazdy znajduje się na płaszczyźnie trójkąta  $OGS$ , która jest płaszczyzną koła wierzchołkowego, ztąd wypada że parallaxa tak jak i refrakcja, odmieniając położenie gwiazdy, nie sprowadza ję z koła wierzchołkowego, a stąd nie wpływa na wartość poziomułuku, ani na wznoszenie się proste gwiazdy w czasie ję przejścia przez południk.

### XXXVI. Sposoby wynachodzenia parallaxi przez obserwacją.

Gdybyśmy znali odległość ciał niebieskich od ziemi, zrównanie (*a*) dałoby ich parallaxę na każdą odległość od zenit, i wzajemnie, mając parallaxę jakiej gwiazdy łatwo byśmy otrzymali ję odległość. Widzimy nadto że dosyć jest mieć parallaxę poziomą  $OG'S = \pi$  żeby znaleźć parallaxę wysokości, gdyż

$$\text{wst } \omega = \text{wst } \pi \cdot \text{wst } Z \dots (b)$$

gdzie  $\omega$  znaczy parallaxę wysokości,  $Z$  odległość gwiazdy od zenit; wzajemnie z parallaxi wysokości możemy wyciągnąć parallaxę poziomą. Obaczmy teraz jakie są sposoby wynalezienia przez obserwacją parallaxi różnych ciał niebieskich. *Aristarch* Astronom w Alexandryi podał sposób znalezienia parallaxi słońca, obserwując kąt między linijami od ziemi do słońca i księżycy wiedzionemi, w czasie gdy księżyc doskonałe jest w połowie swojej oświecony. Naówczas mielibyśmy w księżycu kąt prosty i znaleźlibyśmy kąt pod którym się pokazuje ze słońca promień drogi księżycowej, a mając skąd inąd stosunek tego promienia do promienia ziemi, moglibyśmy otrzymać kąt, pod którym promień ziemi widziany jest ze słońca, czyli parallaxę poziomą słońca. Sposób ten dla wielkiej bardzo słońca odległości, zupełnie jest niedokładny i od-

dawna nieużywany. Parallaxę xiężyca moglibyśmy znaleźć obserwując jego naywiększe oddalenie się od ekliptyki czyli drogi słońca, ku północy i ku południowi. Wreszcie wiele jest innych sposobów znalezienia parallaxy ciał niebieskich, lecz że jedne z porządku jeszcze wyłożyć się tu nie mogą, inne są mniej dokładne, dla tego zastanowimy się tu nad jednym tylko, który i do wszystkich ciał niebieskich zastosować się może, i jest jeden z najprostszych i naydokładniejszych; zależy zaś na obserwacyi zbroceń planety przez dwóch obserwatorów znacznym łukiem południka od siebie oddalonych. Wystawmy sobie na fig. (28) planetę  $P$ , obserwowanego w przechodzie przez południk przez dwóch obserwatorów na różnych miejscach ziemi pod jednym południkiem będących. Dla dokładności obserwacyi przybierzmy jaką gwiazdę stałą do porównania, będącą prawie na tym samym równoleźniku co i planeta, i obserwuemy w czasie przeyscia przez południk ich odległości od zenit. Wyrażmy odległości od zenit gwiazdy dla dwóch obserwatorów przez kąty  $ZCG$  i  $ZC'G'$ , odległości od zenit planety przez  $PCZ$  i  $PC'Z$ .

Gdyby planeta nie miał żadney parallaxy, summa dwóch jego odległości od zenit byłaby równa summie odległości od zenit gwiazdy; różnica więc tych odległości, to jest  $PCZ - ZCG + PC'Z - ZC'G' = CPC' = P$ , jest właśnie skutkiem parallaxy. Należy nam stąd wynaleśdź parallaxę poziomą, a potem parallaxę wysokości, to jest  $CPS = \omega$  i  $C'PS = \omega'$ . Zrównanie (6), kładąc w niem dla małości kąta,  $\pi$  za  $\text{wst} \pi$  daje

$$\omega = \pi \text{wst} PCZ = \pi \text{wst} Z$$

$$\omega' = \pi \text{wst} PC'Z' = \pi \text{wst} Z'$$

$$P = \omega + \omega' = \pi (\text{wst} Z + \text{wst} Z')$$

$$\pi = \frac{\omega + \omega'}{\text{wst} Z + \text{wst} Z'} = \frac{P}{\text{wst} Z + \text{wst} Z'} = \frac{z + z' - (H \pm H')}{\text{wst} Z + \text{wst} Z'} =$$

$$= \frac{z + z' - (H \pm H')}{2 \text{wst} \frac{1}{2} (Z - Z') \text{dost} \frac{1}{2} (z + z')} \dots (7)$$

$H$  i  $H'$  są szerokości jeograficzne miejsca.

Zrównanie to jest niezależne od obserwacji gwiazdy stałej, chcąc tę obserwacją wprowadzić, wyrazilibyśmy  $\pi$  przez następujące zrównanie

$$\pi = \frac{P}{\text{wst } Z + \text{wst } Z'} = \frac{\beta + \beta'}{\text{wst } Z + \text{wst } Z'}$$

gdzie  $\beta = PCG$ ,  $\beta' = P'CG'$

Mając  $\pi$  łatwo się otrzymuje  $\omega$  i  $\omega'$ .

Weźmy za przykład obserwacje parallaxy Marsa robione przez *Wargentina*, i *Lacaillea*. Lacaille w roku 1751 6 października obserwował Marsa na przyłasku Dobréj nadziei pod szerokością południową  $35^{\circ}.55'$  w odległości od zenit  $25^{\circ}.2'$ , porównyując go z  $\lambda$  *Wodnika*; i znalazł, że brzeg północny tarczy marsa był oddalony ku północy od gwiazdy na  $26''.7$ . W tym samym czasie *Wargentin* w Sztokolmie pod szerokością północną  $59^{\circ}.21$  obserwował tegoż planetę w odległości od zenit  $68^{\circ}.14'$ , i znalazł brzeg tenże sam odsuniony od gwiazdy ku południowi na  $6''.6$ . Ztąd,

$$P = \omega + \omega' = 33'',3$$

$$\pi = \frac{33'',3}{\text{wst}(25^{\circ}.2') + \text{wst}(68^{\circ}.14')} = \frac{33'',3}{0,4231 + 0,9287} = \frac{33'',3}{1,3518}$$

$$\log. 33'',3 = 1,522442$$

$$\log. 1,3518 = 0,130912$$

$$\log. \pi = 1,391530 \dots \pi = 24'',64.$$

Jeśli by obadwa obserwatorowie nie byli zupełnie pod tym samym południkiem; naówczas trzeba by mieć uwagę na odmianę zboczenia planety w czasie, w którym ten od jednego południka przechodzi do drugiego. Gdyby planeta znajdował się z jednéjże strony zenit obu obserwatorów *np.* w miejscu  $P'$ , naówczas kąt  $C'P'S$  byłby różnicą dwóch parallax.

$$\text{Ztąd } \pi = \frac{\omega' - \omega}{\text{wst } Z' - \text{wst } Z} = \frac{P}{\text{wst } Z' - \text{wst } Z}$$

Sposób ten wyznajdowania parallaxy może się zastosować

do wszystkich ciał niebieskich. Porównywając tego rodzaju obserwacje Lakailla na przykładu Dobrey Nadziei, i Lalandy w Berlinie, oznaczono parallaxę księżycy. Wreszcie używano go do wynalezienia parallaxy słońca i Wenusy; lecz że słońce i planety inne, jak Jowisz, Saturn, i Uranus, są bardzo odległe od ziemi, dla tego parallaxy tych ciał z większą oznaczają się trudnością. Fenomen przejścia Wenusy przez tarczę słońca najlepiej służy do wynalezienia parallaxy słońca która wynosi  $8'',8$ ; teorią tego sposobu w swoim wyłożymy miejscu.

XXXVII. *Parallaxa służy do wyrażenia promienia planety w częściach promienia ziemskiego, a stąd do wynalezienia stosunku jego bryłowości do bryłowości ziemi.*

Ze zrównania (a) mamy :

$$\text{wst } \pi = \frac{OS}{SG} \dots (\text{fig. 27}), \quad SG = \frac{OS}{\text{wst } \pi}.$$

Mając tedy parallaxę poziomą planety możemy znaleźć jego odległość od ziemi wyrażoną w promieniach ziemskich. Nadto możemy jeszcze otrzymać stosunek objętości planety do objętości ziemi następującym sposobem. Niech  $S$  na fig. 29, oznacza środek ziemi,  $S'$  środek planety, kąt  $AS'S$  jest parallaxą poziomą planety  $= \pi$ , jest to kąt pod którym się widzi z planety połowa tarczy ziemskiej.

$$\text{wst } \pi = \frac{AS}{S'S} = \frac{r}{o}.$$

Kąt  $A'SS'$  jest to parallaxa ziemi, czyli jest to promień pozorny tarczy planety, nazwawszy średnicę pozorną planety przez  $\delta$  będzie :

$$\text{wst } \frac{1}{2}\delta = \frac{AS'}{SS'} = \frac{r'}{o}.$$

Porównywając to zrównanie z poprzedzającym wypada

$$\frac{\text{wst } \frac{1}{2}\delta}{\text{wst } \pi} = \frac{r'}{r} \quad \text{albo} \quad \frac{\delta}{2\pi} = \frac{r'}{r}.$$

Promień więc planety wyrazi się w promieniach ziemi, dzieląc średnicę pozorną planety przez dwa razy wziętą parallaxę jego poziomą. Mając stosunek promieni łatwo się dochodzi stosunek objętości, gdyż stosunek ten  $= \frac{r^{15}}{r^3}$ , ztąd bryłowość planety  $= (\text{brył. ziemi}) \left(\frac{\delta}{2\pi}\right)^3$ .

Średnice planet łatwo się mierzą za pomocą opisanych w swoim miejscu narzędzi; przyłączamy tu tablice dające *naprzód* kąt pod którym promień ziemi widziany jest z różnych planet, czyli poziomą parallaxę planet; *potwóre* średnice pozorne tychże planet.

*Parallaxa planet w najbliższej ich od ziemi odległości.*

Słońce . . . . .	9"
Merkuryusz . . . . .	14"
Venus . . . . .	31"
Mars . . . . .	21
Ceres	} . . . . . 4", $\frac{1}{2}$
Pallas	
Juno	
Westa	
Jowisz . . . . .	2"
Saturn . . . . .	1"
Uranus . . . . .	0", $\frac{1}{2}$
Xiężyc . . . . .	1 <sup>0</sup> . 1'.

*Średnice pozorne planet obserwowane w najmniejszej od ziemi odległości.*

Słońce . . . . .	31'. 36"
Merkuryusz . . . . .	11"
Venus . . . . .	59"
Mars . . . . .	17"
Jowisz . . . . .	44"
Saturn . . . . .	20"
Uranus . . . . .	4"
Xiężyc . . . . .	35'. 30"

Nowych czterech planet średnice dla małości nie mogą być dokładnie wymierzone; podług obserwacyi Herschela średnice pozorne tych planet są tylko małym ułamkiem sekundy.

Chociaż najwłaśniejsze użycie parallaxy jest do wyznaczenia odległości planet od ziemi, tu jednak wykładając ten przedmiot szczególniej mieliśmy na celu wyznaczenie poprawki na przyprowadzenie wysokości planet obserwowanych z powierzchni ziemi do wysokości odniesionych do jęj środka.

Ponieważ parallaxa zniża gwiazdy, a refrakcyja je podwyższa, wysokość więc prawdziwa planety równa jest wysokości obserwowanej zmniejszonej refrakcyją, a powiększonej ilością parallaxy.

Parallaxa odmieniając wysokość planety odmienia także jęgo położenie odnoszone do innych płaszczyzn, to jest wznoszenie się proste i zboczenie, wpływ parallaxy na te i na inne ilości, i jęj znajomość jest niezmiernie ważną w zaćmieniach słońca i zakryciu gwiazd przez księżyc, dla tego zastanowimy się nad sposobem otrzymania parallaxy we wznoszeniu się prostem i zboczeniu.

### XXXVIII. Zrównania dające parallaxę we wznoszeniu się prostem i zboczeniu.

Niech  $PZM$  (fig. (c)) wyraża południk miejsca  $Z$ ,  $G$  miejsce prawdziwe gwiazdy,  $G'$  miejsce jęj niższe przez parallaxę. Punkt  $P$  jest biegunem północnym równika, kąt przeto  $ZPG$  jest kątem godzinnym prawdziwym, który nazwiemy przez  $P$ , kąt zaś  $ZPG'$  jest kątem odniesionym przez parallaxę, który nazwiemy przez  $P'$ . W trójkącie  $ZPG$  podług zrównań trzecich głównych (tr. k. § 5) mamy

$$\text{dosty } P = \frac{\text{dosty } ZG \text{ wst } PZ - \text{dost } PZ \text{ dost } PZG}{\text{wst } PZG}$$

czyniąc

$$ZG = N, \quad PZG = Z, \quad PZ = 90 - H$$



będzie

$$\text{dosty } P = \frac{\text{dosty } N \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } Z}{\text{wst } Z}$$

gdzie  $H$  wyraża szerokość jeograficzną miejsca. W trygonacji  $ZPG'$

$$\text{dosty } P' = \frac{\text{dosty } N' \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } Z}{\text{wst } Z}$$

gdzie  $N'$  wyraża pozorną odległość gwiazdy od zenit.

$$\text{dosty } P - \text{dosty } P' = \frac{\text{dost } H}{\text{wst } Z} \left\{ \text{dosty } N - \text{dosty } N' \right\}$$

$$= \frac{\text{dost } H}{\text{wst } Z} \cdot \frac{\text{wst } (N' - N)}{\text{wst } N \text{ wst } N'}$$

$$\text{wst } (P' - P) = \frac{\text{dost } H}{\text{wst } Z} \cdot \frac{\text{wst } (N' - N) \text{ wst } P \text{ wst } P'}{\text{wst } N \cdot \text{wst } N'}$$

W tém równaniu  $N' - N$  wyraża parallaxę wysokości, która może się wyrazić przez parallaxę poziomą; jakoż nazywając tę ostatnią przez  $\pi$ , mamy:

$$N' - N = \pi \text{ wst } N'$$

$$\text{wst } (P' - P) = \frac{\pi \text{ wst } N' \text{ dost } H \text{ wst } P \text{ wst } P'}{\text{wst } N \text{ wst } N' \text{ wst } Z}$$

$$= \frac{\pi \text{ dost } H \text{ wst } P \text{ wst } P'}{\text{wst } N \text{ wst } Z}$$

Dla wyrzucenia z tego wyrażenia, poziomułuku  $Z$ , jako ilości, której tablice astronomiczne niedają, użyjemy równania

$$\frac{\text{wst } P}{\text{wst } Z} = \frac{\text{wst } N}{\text{wst } \Delta}$$

gdzie  $\Delta = PG$

Biorąc z tego równania wartość na  $\text{wst } Z$ , i kładąc ją w równanie na  $\text{wst } (P' - P)$  otrzymamy:

$$\text{wst } (P' - P) = \frac{\pi \text{ dost } H \text{ wst } P'}{\text{wst } \Delta}$$

Odmiana wznoszenia się prostego  $mn$  jest ta sama co i kąta godzinowego, nazywając więc parallaxę wznoszenia się prostego  $l' - P$  przez  $da$  i biorąc małe łuki za ich wstawy będzie

$$da = \frac{\pi \text{ dost } H \text{ wst } P'}{\text{wst } \Delta} \dots (h)$$

W tém zrównaniu za  $P$  i  $\Delta$  można brać  $P'$  i  $\Delta'$  i wzajemnie, podług tego jak jedne z tych ilości lub drugie są znane, byleby  $\Delta$  nie było ilością bardzo małą, co w planetach dotąd znanych zdarzyć się nie może.

Dla znalezienia parallaxy zboczenia uważajmy trójkąty też same to jest  $PZG$  i  $PZG'$  w których mamy podług zrównań trzecich głównych:

$$\text{dosty } \Delta \text{ wst } PZ = \text{dost } l'Z \text{ dost } P + \text{wst } P \text{ dosty } Z$$

$$\text{dosty } \Delta = \frac{\text{wst } H \cdot \text{dost } P + \text{wst } P \text{ dosty } Z}{\text{dost } H}$$

$$\text{dost } PG' = \text{dosty } \Delta' = \frac{\text{wst } H \cdot \text{dost } P' + \text{wst } P' \text{ dosty } Z}{\text{dost } H}$$

$$\text{dosty } \Delta - \text{dosty } \Delta' = \frac{\text{wst } H (\text{dost } P - \text{dost } P') + \text{dosty } Z (\text{wst } P - \text{wst } P')}{\text{dost } H}$$

$$\text{wst}(\Delta' - \Delta) = \frac{\text{wst } \Delta \text{ wst } \Delta'}{\text{dost } H} \{ (\text{dost } P - \text{dost } P') \text{ wst } H + (\text{wst } P - \text{wst } P') \text{ dosty } Z \}$$

Do wyrzucenia poziomołuku  $Z$  użyjemy zrównania któreśmy teraz z trójkąta  $PZG$  wyciągnęli, to jest:

$$\text{dosty } Z = \frac{\text{dosty } \Delta \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } P}{\text{wst } P}$$

Jakoż kładąc tę wartość na  $\text{dosty } Z$  w zrównanie poprzedzające, otrzymamy:

$$\text{wst}(\Delta' - \Delta) = \frac{\text{wst } \Delta \cdot \text{wst } \Delta'}{\text{dost } H} \left\{ (\text{dost } P - \text{dost } P') \text{ wst } H + \right. \\ \left. + (\text{wst } P - \text{wst } P') \frac{(\text{dosty } \Delta \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } P)}{\text{wst } P} \right\}$$

$$\begin{aligned}
&= \text{wst } \Delta' \left\{ \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P+P') \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{wst } \Delta \text{wst } H}{\text{dost } H} \right. \\
&- \left. 2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{dost } \frac{1}{2}(P'+P) \frac{(\text{dost } \Delta \text{dost } H - \text{wst } H \text{wst } \Delta \text{dost } P)}{\text{dost } H \text{wst } P} \right\} \\
&= \text{wst } \Delta' \left\{ \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P+P) \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{wst } \Delta \text{wst } H \text{wst } P}{\text{dost } H \text{wst } P} + \right. \\
&+ \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{dost } \frac{1}{2}(P'+P) \text{wst } H \text{dost } P \text{wst } \Delta}{\text{wst } P \text{dost } H} \\
&- \left. \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{dost } \frac{1}{2}(P'+P) \text{dost } \Delta}{\text{wst } P} \right\}
\end{aligned}$$

Biorąc  $2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{wst } \Delta \text{wst } H$  za wspólnego mnożnika i czyniąc  $\text{wst } \frac{1}{2}(P'+P) \text{wst } P + \text{dost } \frac{1}{2}(P'+P) \text{dost } P = \text{dost } \frac{1}{2}(P'-P)$  będzie:

$$\begin{aligned}
\text{wst}(\Delta' - \Delta) &= \text{wst } \Delta' \left\{ \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{wst } \Delta \text{wst } H \cdot \text{dost } \frac{1}{2}(P'-P)}{\text{wst } P \text{dost } H} \right. \\
&- \left. \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{dost } \frac{1}{2}(P'+P) \text{dost } \Delta}{\text{wst } P} \right\} \\
&= \text{wst } \Delta' \left\{ \frac{\text{wst } \Delta \text{wst } H \text{wst } (P'-P)}{\text{wst } P \text{dost } H} \right. \\
&- \left. \frac{2 \text{wst } \frac{1}{2}(P'-P) \text{dost } \frac{1}{2}(P'+P) \text{dost } \Delta}{\text{wst } P} \right\}
\end{aligned}$$

Biorąc małe łuki za wstawy i kładąc za  $P' - P = da$  wartość wyrażoną przez równanie (h), otrzymujemy:

$$\Delta' - \Delta = d\Delta = \text{wst } \Delta' \left\{ \frac{\pi \text{wst } P' \text{wst } H - 2 \text{wst } \frac{1}{2} da \text{dost } (P + \frac{1}{2} da) \text{dost } \Delta}{\text{wst } P} \right\}$$

gdź  $P' + P = 2P + da$

$$d\Delta = \frac{\text{wst } \Delta'}{\text{wst } P} \left\{ \pi \text{wst } P' \text{wst } H - \frac{\pi \text{dost } H \text{wst } P' \text{dost } \Delta \text{dost } (P + \frac{1}{2} da)}{\text{wst } \Delta} \right\}$$

gdzieśmy wzięli  $2 \text{wst } \frac{1}{2} da = \text{wst } da$ .

Jeżeli w otrzymanem równaniu opuścimy  $\frac{1}{2} da$ , a tém samem uczynimy  $P = P'$ , będziemy mieć następujące wyra-

żenie na parallaxę zboczenia:

$$d\Delta = \pi (\text{wst } \Delta \text{ wst } H - \text{dost } \Delta \text{ dost } H \text{ dost } P) \dots\dots (k)$$

wzięliśmy w drugiej stronie zrównania odległość od bieguną prawdziwą za pozorną.

Zrównania (*h*) i (*k*) dają nam z dostatecznym do prawdy przybliżeniem wartość na parallaxę we wznoszeniu się prostym i w zboczeniu. Zrównania te pod innym kształtem jako też wiele innych, znajdują się w *Przystosowaniu Tryg. kul.*; wyciągnąłem je tu dla tego, że właśnie z tego kształtu zrównań, gdzie parallaxa pozioma jest wspólnym mnożnikiem wszystkich innych wyrazów, otrzymują się łatwo inne zrównania na parallaxę, które nam w rozbiorze fenomenu przeycia Wenusy przez tarczę słońca potrzebne będą.

**XXXIX.** *Wpływ figury ziemi na odmianę parallaxy planet. Wyrażenie szerokości poprawney miejsca przez funkcją szerokości pozorney. Zrównanie dające promień ziemi w częściach jeduńcy z osi ellipsoidy ziemskiej, wyrażony przez funkcją szerokości pozorney i poprawney.*

Uważaliśmy dotąd ziemię jako kulę; stąd parallaxa pozioma na pewną odległość planety jest też sama dla wszystkich mieszkańców ziemi. Lecz że ziemia, jakśmy mówili, nie jest doskonałą kulą, promienie więc jej nie są wszędzie równe, że zaś parallaxa pozioma jestto właśnie kąt pod którym widziany jest promień ziemi z planety, widoczna więc że ta parallaxa odmieniać się musi z odmianą wielkości tegoż promienia. Parallaxa tedy na biegunie jest najmniejsza, największa zaś na równiku i nazywa się *parallaxą równikową* (Parallaxe équatoriale). Ztąd rodzą się dwa ważne pytania: *Naprzód:* jak wielki ma wpływ nierówność promieni ziemskich na odmianę parallaxy różnych ciał? *Powtóre:* jakim sposobem mieć wzgląd na tę odmianę?

Nazwiemy parallaxę równikową przez  $\pi'$ , parallaxę na pewną szerokość  $H$  przez  $\pi''$ , podług zrównania (*a*) § 55 mieć będziemy:

$$\text{wst } \pi' = \pi' = \frac{r'}{o}$$

$$\text{wst } \pi'' = \pi'' = \frac{r''}{o}$$

$$\pi'' = \pi' \cdot \frac{r''}{r'}$$

Porównajmy parallaxę równikową księżycą z jego parallaxą na biegunie. Wziąwszy spłaszczenie ziemi =  $\frac{1}{509}$  będzie

$$\pi'' = \pi' \left( 1 - \frac{1}{509} \right)$$

wyrażając bowiem przez  $r''$  i  $r'$  promienie na biegunie i na równiku, wypada:

$$\frac{r''}{r'} = 1 - \frac{1}{509}$$

Różnica więc parallaxy poziomej równikowej od parallaxy poziomej na biegunie wynosi  $\frac{1}{509}$  parallaxy równikowej. Na księżyc  $\pi' = 1^\circ = 3600''$ . Ztąd

$$\pi'' = 3600'' \left( 1 - \frac{1}{509} \right) = 3600'' - \frac{3600''}{509} = 3600'' - 11'',6$$

Parallaxa tedy równikowa księżycą większa jest od parallaxy pod biegunem o  $11'',6$ ; różnica ta jest mniejsza w punktach środkujących między biegunem a równikiem. Gdybyśmy podobny rachunek zrobili na parallaxę innych planet, znaleźlibyśmy wpływ na jej odmianę z przyczyny figury ziemi zupełnie nieznaczny; w szukaniu więc tylko parallaxy księżycą względ na tę figurę mieć powinniśmy.

Wystawmy sobie na fig. 50 łuk *BOR* ellipsoidy ziemskiej spłaszczonej przy biegunie *B* a wyniesionej przy równiku *R*. Widzimy naprzód że promienie ziemi dla rozmaitych punktów jej powierzchni nie są równe, powtóre że przedłużenie promienia *SO* robi z linią wierzchoł-

kową  $OIV$  ką  $ZOIV$  różny podług różney szerokości jeograficzney miejsca: kąt ten niknie tylko na biegunie i na równiku, gdzie kierunek linii wierzchołkowej zgadza się z kierunkiem promienia ziemskiego. Ciała bowiem ciążą w kierunku pionowym do powierzchni ziemi, w ellipsie zaś węgielne nie przechodzą przez środek ellipsy tylko w najmniejszych i największych ellipsy od tego środka odległościach. W obserwacyach nie wierzchołkowa oznacza nam linią  $ZO$ , i odległości od zenit biorą się co do téj linii; chcąc je więc odnieść do promienia ziemskiego trzeba je odnieść do linii  $IVOS$ . Jeżeli gwiazda obserwuje się na południku, różnica między jęj odległością od zenit obserwowaną i odniesioną do kierunku promienia ziemskiego, jest właśnie kąt  $ZOIV$ , należy więc nam mieć jego wyrażenie. Kąt  $ONR = \varphi$  jest szerokością miejsca, kąt  $OSR = \varphi' = \varphi - ZOIV$  zowie się *szerokością miejsca poprawną*; potrzeba nam naprzód znaleźć kąt  $\varphi'$  wyrażony przez funkcją kąta  $\varphi$ ; powtóre umieć znaleźć promień ziemski odpowiadający daney szerokości jeograficzney miejsca.

Wyrażmy oś większą ellipsoidy przez  $2a$ , oś mniejszą przez  $2b$ , będzie:

$$SR = a, \quad SB = b, \quad SP = x, \quad PO = y$$

Zrównanie ellipsy jest 
$$y = \frac{b}{a} \sqrt{a^2 - x^2}$$

Podwęgielna 
$$PN = \frac{b^2 x}{a^2}$$

$$\text{sty } ONP = \text{sty } \varphi = \frac{y}{PN} = \frac{a^2 y}{b^2 x} \dots \dots (1)$$

$$\text{sty } \varphi' = \frac{y}{x}, \quad \frac{\text{sty } \varphi'}{\text{sty } \varphi} = \frac{b^2}{a^2}$$

$$\text{sty } \varphi' = \frac{b^2}{a^2} \text{sty } \varphi \dots \dots (\alpha)$$

$$SO^2 = r^2 = x^2 + y^2 = x^2 + x^2 \text{sty}^2 \varphi' = \frac{x^2}{\text{dost}^2 \varphi}$$

Ze równania (1) . . . .  $y = \frac{x b^2 \text{sty } \varphi}{a^2}$

Zrów. ellipsy . . . .  $y = \frac{b}{a} \sqrt{a^2 - x^2}$ .

Stąd  $\frac{x b^2 \text{sty } \varphi}{a^2} = \frac{b}{a} \sqrt{a^2 - x^2}$

$$x^2 b^2 \text{sty}^2 \varphi = a^2 (a^2 - x^2)$$

$$x = \frac{a^2}{\sqrt{a^2 + b^2 \text{sty}^2 \varphi}}$$

Kładąc to wyrażenie na  $x$  w równanie na  $r$  będzie

$$r^2 = \frac{a^4}{\text{dost}^2 \varphi' (a^2 + b^2 \text{sty}^2 \varphi)}$$

Wyrzucając z tego równania raz  $a$ , drugi raz  $b$ , za pomocą równania ( $\alpha$ ), otrzymamy dwa następne na  $r$  wyrażenia:

$$r = a \sqrt{\left( \frac{\text{dost } \varphi}{\text{dost } \varphi' \text{dost}(\varphi - \varphi')} \right)} = b \sqrt{\left( \frac{\text{wst } \varphi}{\text{wst } \varphi' \text{dost}(\varphi - \varphi')} \right)} \dots (\gamma)$$

Zrównanie ( $\alpha$ ) daje nam szerokość poprawną miejsca przez szerokość pozorną; a stąd się wyciąga zboczenie linii ciągnięcia od kierunku promienia ziemskiego czyli kąt  $\varphi - \varphi'$ ; zrównanie ( $\gamma$ ) daje nam promień ziemski na każdą szerokość jeograficzną miejsca.

Znalazłszy wartość na  $\varphi - \varphi'$ , wartość tę odciągnąć należy od odległości od zenit obserwowanej na południku, jeśli gwiazda była z téżże strony zenit co i równik, odległość ta zmniejszona parallaxą wysokości daje odległość od zenit prawdziwego jaka byłaby widzianą ze środka ziemi.

Parallaxa wysokości wyciąga się ze równania

$$\omega = \pi \text{wst } Z$$

gdzie za  $Z$  trzeba wziąć odległość od zenit poprawną co do kąta  $\varphi - \varphi'$ , a za  $\pi$  parallaxę poziomą, biorąc w niej promień ziemski stosowny do szerokości jeograficznej miejsca, wyciągnięony ze równań ( $\gamma$ ). Jeżeli obserwacja gwia-

zdy nie jest na południku, ale w miejscu *np. G* (fig. 51) naówczas mamy trójkąt *GWZ* w którym *WZ*, *GZ* i poziomolek *WZG* są znane, otrzymamy więc wartość na *WG*, to jest na odległość pozorną gwiazdy od prawdziwego wierzchołka.

Z wyrażenia tego moglibyśmy wyrzucić poziomolek jakęśmy to we wzorach na parallaxę wznoszenia się prostego i zboczenia zrobili, a natomiast wprowadzilibyśmy kąt godzinny, szerokość jeograficzną miejsca, i odległość gwiazdy od bieguna świata. Wszakże rachunek tego rodzaju prawie nigdy nie wypada w zastosowaniach Astronomii, dla tegośmy tylko o nim krótko wspomnieli. Odnosimy bowiem ciała niebieskie do równika, jak powszechny jest zwyczaj, a naówczas zboczenie prawdziwego zenit od wierzchołka wskazywanego przez nie wierzchołkową nie wchodzi ani we wznoszenie się proste gwiazdy ani w jej zboczenie, bo te ilości zostają zupełnie też same, czy to porównujemy gwiazdę z zenit prawdziwym, a ten potem z biegunem świata, czy porównujemy z zenit pozornym odnosząc go do tegoż samego bieguna świata, dla tego parallaxa wznoszenia się prostego i zboczenia z tego względu nieodmienną zostanie, cała w niej odmiana zależy tylko na odmianie szerokości jeograficznój miejsca. To jest, ponieważ parallaxa wznoszenia się prostego i zboczenia zależy, jak to widzimy we wzorach (*h*) i (*k*) § 58, od szerokości jeograficznój miejsca, dla tego w szukaniu parallaxy księżycy przez te wzory należy zamiast szerokości pozornej *H* czyli  $\phi$ , wziąć szerokość poprawną  $\phi'$ , i dla tój jedynie przyczyny wyprowadziliśmy zrównanie ( $\alpha$ ) dające nam szerokość jeograficzną poprawną przez funkcyą szerokości pozornej.





## R O Z D Z I A Ł VII.

## B i e g r o c z n y s ł o Ń c a.



**XL.** *Fenomena okazujące bieg słońca od zachodu na wschód. Obserwacye tego biegu. Droga słońca jest kołem wielkiem.*

Uważając położenie słońca w ciągu roku, łatwo jest widzieć, że punkt jego wschodu i zachodu coraz się odmienna, poziomość téj gwiazdy daleko jest mniejszy w czasie zimy jak latem, wreszcie nie równa wysokość południkowa słońca a stąd odmienna długość dni i nocy, pokazywanie się coraz nowych gwiazd poprzedzających wschód słońca, a gaśnienie tych które po niem zachodzą, a stąd różny widok nieba w rozmaitych porach roku, są fenomeny, które wyraźnie dowodzą, że słońce ma bieg rzetelny lub pozorny od zachodu na wschód. Chcąc poznać ten bieg i oznaczyć drogę słońca potrzeba nam na każdy dzień umieć znaleźć położenie jego na kuli niebieskiej, co otrzymamy obserwując każdego dnia jego przechód przez południk i wysokość w czasie tego przeyscia. Przechód przez południk da nam wznoszenie się proste słońca odniesione do pewnego punktu równika wziętego za początek; z wysokości zaś południkowey otrzymamy zboczenie słońca. Mając wznoszenie się proste i zboczenie jakiej gwiazdy, mamy znane ję położenie na kuli niebieskiej.

Wznoszenie się proste słońca otrzymuje się, biorąc czas dotknięcia do nici południkowey w lunecie brzegu jednego i drugiego, i sumnę dwóch obserwacyy dzieląc przez dwa. Porównaymy tym sposobem otrzymywane każdego dnia przeyscia środka słońca przez południk z przeysciem gwiazdy jakiej stały, znajdziemy, że jeżeli gwiazda przechodziła wczora przez południk o minut  $a$  przed słońcem, dzisiaj przechodzić będzie o minut  $a + 4'$ , po upłynieniu pewney liczby dni *np.*  $n$  różnica między przeysciem gwiazdy a słońca będzie  $a + 4'.n$  blisko; słońce więc zdaje

się posuwać codziennie o minut  $\frac{1}{4}$  czasu czyli o stopień jeden co do wznoszenia się prostego od zachodu na wschód.

Połowa summy wysokości dwóch brzegów słońca zmniejszona refrakcją, a powiększona parallaxą daje wysokość środka słońca z której mając znaną szerokość geograficzną miejsca, łatwo się wyciąga zboczenie. Jeżeli obserwacye wznoszeń prostych i zboczeń słońca, robimy ciągle przez długi czas przeciąg, i porównujemy je z jaką gwiazdą, znajdziemy, że słońce coraz się oddalając od tej gwiazdy, obiega całe niebo, i znowu do tejże samej gwiazdy powraca, tak że po upłynieniu pewnej liczby dni, różnica między wznoszeniem się prostym słońca i gwiazdy do porównania wziętej, znowu będzie minut  $a$ . W czasie tego obrotu, słońce dwa razy znajduje się na płaszczyźnie równika, potem przechodzi na stronę *np.* północną. Zboczenie jego co raz rośnie, dochodzi swęj największej wartości, po czem się zmniejsza, i przechodzi na stronę południową równika; wzrost i ubywanie zboczeń na stronie południowej jest zupełnie takie jak i na stronie północnej. Wreszcie słońce przychodząc do tego samego równoleżnika na którym zaczęliśmy obserwacye, przychodzi razem do tego samego koła zboczeń, a stąd do tego samego wznoszenia się prostego; tak że odmiany zboczenia i wznoszenia się prostego słońca razem się kończą, po czem słońce zaczyna drugi obrót i znowu przez podobneż, co do położenia swego, przechodzi odmiany.

Wziąwszy kulę sztuczną na której narysowany jest równik, jego biegny, i koła zboczeń, znaczymy dnia każdego, podług znalezionej odmiany i wznoszenia się prostego słońca, jego położenie na tej kuli; połączywszy potem te punkta z sobą, znajdziemy, że linija krzywa tym sposobem uformowana, będzie kołem wilkiem przecinającym się z równikiem we dwóch punktach odległych od siebie na  $180^\circ$ , i pochyłonym do równika kątem przeszło  $25^\circ$  wynoszącym. Ponieważ sposób ten mechaniczny dla nieuchronnych błędów wiele co do wypadków zostawuje wątpliwości, starajmy się je wyciągnąć sposobem dokładniejszym z obserwacji i rachunku.

**XLI.** *Oznaczenie pochyłości drogi słonecznej czyli ekliptyki do równika, i punktów gdzie się ekliptyka z równikiem przecina. Rachunek zastosowany do obserwacji potwierdza, że droga słoneczna leży na płaszczyźnie przechodzącej przez środek ziemi. Punkta równonocne i przesileni. Zwrótniki, koła biegunowe, koła wrębne, Gromady gwiazd przez które przechodzi ekliptyka.*

Niech na (fig. 52)  $RO$  wyraża nam koło równika,  $RACO$  drogę słońca,  $B$  biegun świata,  $G$  punkt od którego rachujemy wznoszenie się proste.

W trójkącie  $ARS$ ,  $AS$  jest zboczeniem słońca, które nazwiemy przez  $\beta$ ,  $RS$  jest różnicą wznoszeń prostych słońca i punktu  $R$ ,  $RS = GS - RG = (\alpha' - \alpha)$ ; kąt  $ARS = \omega$  jest pochyłością drogi słońca do równika.

$$\text{sty } \beta = \text{wst}(\alpha' - \alpha) \text{sty } \omega \dots \dots (\text{zr. f. Tr. k.})$$

W tém zrównaniu mamy związek między dwiema nieznanymi  $\alpha$  i  $\omega$ , zboczenie bowiem  $\beta$  i wznoszenie się proste słońca mieć możemy przez obserwację. Jeśli to zboczenie i wznoszenie się proste znamy, kiedy słońce znajduje się w innym punkcie drogi swojej, otrzymamy podobne zrównanie

$$\text{sty } \beta' = \text{wst}(\alpha'' - \alpha) \text{sty } \omega$$

Za pomocą tych dwóch zrównań możemy oznaczyć dwie nieznanne  $\alpha$  i  $\omega$ , w przypuszczeniu że się te dwie ilości w przeciągu między dwiema obserwacjami nie odmieniły.

Możemy jeszcze postąpić tym sposobem: daymy żeśmy obserwowali wznoszenie się proste i zboczenie słońca w punktach  $A$  i  $C$ ; w trójkącie zatem  $ABC$  znamy kąt  $B$  i dwa boki  $AB$  i  $BC$ , możemy przeto wyualeźć kąt  $A$  za pomocą analogii Nepera, albo zrównań (4) Tr. k.

$$\text{dosty } A = \frac{\text{wst } B}{\text{dosty } BC \text{wst } AB - \text{dost } AB \text{dost } B}$$

W trójkącie  $ARS$

$$\left. \begin{aligned} \text{sty } RS &= \text{sty } A \text{ wst } AS \\ \text{sty } R &= \text{sty } \omega = \frac{\text{sty } \beta}{\text{wst } RS} \end{aligned} \right\} \dots \dots \dots (\text{Zr. f. Tr. k.})$$

$GS - RS = GR =$  wznoszeniu się prostemu punktu  $R$ .

Znając z poprzedzających zrównań wznoszenie się proste punktu  $R$ , szukamy podobnym sposobem wznoszenia się prostego punktu  $O$ , a znajdziemy że te dwa punkta różnią się we wznoszeniu się prostém o  $180^\circ$ . Owszem jakiegokolwiek dwa miejsca słońca uważane będą z jednéj i z drugiej strony równika, mające toż samo zboczenie, różnica ich wznoszeń prostych jest zawsze  $180^\circ$ . Rachując na moment dany obserwacyi ze wznoszenia się prostego i kąta  $\omega$  zboczenie słońca, i nawzajem wznoszenie się proste ze znanego zboczenia, i porównywając wyciągnięone z rachunku ilości z danemi przez obserwacyą, znajdziemy zupełną między nimi zgodność; co pokazuje że droga słońca leży na płaszczyźnie przechodzącej przez środek ziemi i przecinającej się z płaszczyzną równika pod kątem  $\omega$ . Ta pozorna droga słońca na niebie zowie się *Ekliptyką* (Ecliptique), dla tego, że w czasie zaćmień słońca i księżyca, księżyc znajduje się na téj płaszczyźnie lub w małej bardzo od niéj odległości. Dwa przecięcia téj płaszczyzny z płaszczyzną równika, to jest punkta  $R$  i  $O$ , zowią się *punktami równonocnymi* (Points equinoxiaux, ou Equinoxes), gdyż słońce znajdując się w tych punktach, znajduje się razem na płaszczyźnie równika, a stąd dzień na całej ziemi równy jest nocy, poziom bowiem każdego miejsca przecina się z równikiem na dwie równe części.

Punkt od którego słońce zaczyna wznosić się nad równik przechodząc na stronę północną, nazywa się *punktem równonocnym wiosennym* (équinoxe du printemps); oznaczają go pospolicie przez znak  $\Upsilon$ . Drugi punkt równonocny od którego słońce zaczyna mieć zboczenie południowe, zowie się *punktem równonocnym jesiennym* (équinoxe d'automne), oznaczają go przez znak  $\sphericalangle$ .

Poprowadźmy łuk  $BEM$  tak, aby podzielił odległość

punktów *R* i *O* na dwie równe części, punkta *R* i *O* będą biegunami tego łuku, łuk więc ten jest miarą kąta *R*, i *O*. Punkta ekliptyki gdzie słońce dochodzi największego zboczenia północnego lub południowego, zowią się *punktami przesileni* (points solstitiaux, ou solstices); punkt przesileni ze strony północnej równika zowie się *przesileniem letnim* (solstice d'été), drugi ze strony południowej nazywa się *przesileniem zimowym* (solstice d'hiver); oba są odległe od punktów równonocnych na  $90^\circ$ .

Kąt między równikiem a ekliptyką zowie się *pochyłością ekliptyki* (obliquité de l'Ecliptique); pochyłość ta wynosi  $23^\circ 28'$ . Punkta stanowisk opisują w biegu dziennym koła małe odległe od równika na  $23^\circ.28'$ . Koła te zowią się *zwrótnikami* (tropiques).

Linija prosta prowadzona przez środek ziemi pionowo do ekliptyki jest osią ekliptyki, a jej końce na kuli niebieskiej zowią się biegunami ekliptyki, odległość bieguna ekliptyki od bieguna równika jest równa pochyłości ekliptyki, to jest  $23^\circ.28'$ . Biegun północny ekliptyki pada w konstellacyi Smoka między dwiema gwiazdami  $\zeta$  i  $\delta$  teyże konstellacyi; bieguna południowego w naszym położeniu widzieć nie możemy. Koła małe opisywane w biegu dziennym przez bieguny ekliptyki nazywają się *koła biegunowe* (cercles polaires). Koła przechodzące jedno przez bieguny równika i punkta równonocne, drugie przez bieguny równika i punkta stanowisk, nazywają się *koła wrębne* (colures); pierwsze *kołem wrębnym porównań* (colure des équinoxes), drugie *kołem wrębnym przesileni* (colure des solstices). Astronomowie podzielili gwiazdy między którymi leży droga słońca, na dwanaście gromad. Znaki ich i nazwiska są następujące:

♈ Baran (Aries)	♎ Waga (Libra)
♉ Byk (Taurus)	♏ Niedzwiedź (Scorpius)
♊ Bliźnięta (Gemini)	♐ Strzelec (Arcitenens)
♋ Rak (Cancer)	♑ Koziorożec (Capre)
♌ Lew (Leo)	♒ Wodnik (Amphora)
♍ Panna (Virgo)	♓ Ryby (Pisces).

Z tych pierwsze sześć są znaki północne, ostatnie sześć południowe.

Punkta przesileni są w znakach Raka i Koziorożca, dla tego zwrotnik północny nazywa się jeszcze *zwrotnikiem raka* (tropique de l'écrivisse, ou du Cancer). Zwrotnik południowy *zwrotnikiem Koziorożca* (tropique du Capricorne).

**XLII.** *Wynalezienie pochyłości ekliptyki za pomocą obserwacji największej lub najmniejszej wysokości południkowej słońca. Oznaczenie położenia punktów równonocnych z dwóch obserwacji słońca na jednymże równoleżniku. Długość i szerokość gwiazdy.*

Podaliśmy wyżej sposób znalezienia pochyłości ekliptyki; można ją jeszcze wynaleźć tym sposobem: Obserwujemy wysokość południkową słońca w dzień, kiedy przychodzi do przesilenia któregokolwiek, i wyciągniemy z téj obserwacji jego zboczenie, jeżeli słońce znajdowało się zupełnie w punkcie przesilenia w czasie przeyscia przez południk, zboczenie tak otrzymane będzie właśnie pochyłością ekliptyki; jeżeli nie, potrzeba mieć za pomocą obserwacji albo z tablic znany bieg słońca co do zboczenia, i ilością proporcjonalną powiększyć zboczenie otrzymane z obserwacji na południku. Albo tak jak

wyżej uważać w trójkącie  $REM$   $\text{sty } \omega = \frac{\text{sty } \beta}{\text{wst } RM}$ , gdzie

jeżeli  $RM = 90^\circ$ ,  $\omega = \beta$ ; jeżeli  $RM = 90 \pm \alpha$  gdzie  $\alpha$

znaczy pewną liczbę minut, naówczas  $\text{sty } \omega = \frac{\text{sty } \beta}{1 - da}$

gdzie  $da$  jest ilością małą bardzo, wyrażającą różnicę między jednością a wstawą  $RM$ .

Jak skoro pochyłość ekliptyki jest znana, jedna obserwacja wznoszenia się i zboczenia słońca dostateczną jest do oznaczenia położenia punktu równonocnego: albowiem naówczas w trójkącie  $ARS$

$$\text{wst } RS = \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty } \omega}$$

$GS - RS = RS =$  wznoszeniu się prostemu punktu  $R$ .

Do oznaczenia tego punktu używają pospolicie Astronomowie następującego sposobu. Obserwujemy różnicę wznoszeń prostych między gwiazdą jaką stałą a słońcem, w czasie kiedy to po przejściu przez równik ma zboczenie rosnące małe. Jeżeli za gwiazdę do porównania wzięliśmy tę samą od której zgodziliśmy się rachować wznoszenia się proste, różnica wznoszeń będzie właśnie wznoszeniem się prostym słońca =  $GS$  (fig. 52). Obserwujemy potem toż wznoszenie się proste słońca, gdy przeszedłszy punkt przesilenia  $E$  i zbliżając się do równika, przyydzie znowu do tegoż samego równoleżnika, tak że zboczenie  $CS' = AS$ ; wznoszenie się to naówczas będzie  $GS'$ .

$$GS' - \frac{1}{2}SS' = GS + \frac{1}{2}SS' = GM$$

$$GM - 90^\circ = GR.$$

Tym sposobem otrzymamy odległość na równiku punktu  $R$ , od punktu wziętego za zero. Jeżeli punkt ten  $R$  chcemy wziąć za początek wznoszeń prostych, dosyć jest wszystkie wznoszenia się proste, rachowane od punktu  $G$ , zmniejszyć o ilość  $GR$ . Astronomowie punkt porównania wiosennego obrali za zero wznoszeń prostych, i we wszystkich katalogach położenie gwiazd do tego punktu jest odniesione. Dla tego położenie tego punktu jest bardzo ważną rzeczą, i Astronomowie starają się co rok oznaczać je z jak największą dokładnością.

Możnaby jeszcze obserwować słońce przed przejściem jego przez punkt równonocy kiedy się znajduje w punkcie  $m$  i ma zboczenie  $mn$ , a potem po przejściu przez ten punkt kiedy zboczenie północne  $oq$  równe jest zboczeniu południowemu  $mn$ . Mielibyśmy naówczas  $Gn$  i  $Gq$ ,

$$\text{a stąd} \quad GR = \frac{Gn + Gq}{2}$$

Wreszcie można jeszcze z obserwacyi poprzedzającej przejście słońca przez równik, i z obserwacyi drugiej tuż następującej po tém przejściu, wyciągnąć czas  $np$ .  $T$ , kiedy zboczenie słońca jest  $0^\circ$ .  $0'$ .  $0''$ . czyli czas kiedy słoń-

ce było w punkcie  $R$ . Rachując potem ze znanego z obserwacji biegu w odległości słońca od gwiazdy  $G$ , odległość tę na czas  $T$ , otrzymujemy tym samym odległość punktu  $R$  od gwiazdy  $G$ , czyli wznoszenie się proste téj gwiazdy.

Położenie ciał niebieskich co do ekliptyki uważa się podobnie jak i względem równika. Niech będzie na (fig. 33) gwiazda  $X$ , której zboczenie jest  $XA$ , a wznoszenie się proste  $AD$ . Poprowadźmy przez biegun ekliptyki  $E$ , koło  $EXFC$  pionowe do ekliptyki; koło to nazywa się *kołem szerokości*. Łuk tego koła  $XC$  zawarty między ekliptyką a gwiazdą zowie się *szerokością* gwiazdy (latitude) północną lub południową, podług tego, jak gwiazda jest ze strony północnej lub południowej ekliptyki. Łuk ekliptyki  $DC$  zajęty między kołem szerokości a punktem równonocnym wiosennym, zowie się *długością* gwiazdy (longitude). Długość więc i szerokość dają położenie gwiazd względem ekliptyki, tak jak wznoszenie się proste i zboczenie względem równika. Ustawiczném prawie w nauce Astronomii jest zadaniem, jak mając dane wznoszenie się proste i zboczenie gwiazdy wynaleść jéj długość i szerokość, i wzajemnie, jak z danéj długości i szerokości przyyść do wznoszenia się prostego i zboczenia.

Na rozwiązanie pierwszego zagadnienia służą formuły.

$$\text{sty } \varphi = \frac{\text{wst } \alpha}{\text{sty } \beta}$$

$$\text{wst } \gamma = \frac{\text{wst } \beta \text{ dost } (\varphi + \omega)}{\text{dost } \varphi}$$

$$\text{sty } \lambda = \frac{\text{sty } \alpha \text{ wst } (\varphi + \omega)}{\text{wst } \varphi}$$

Zagadnienie odwrotne rozwiązuje się przez zrównania

$$\text{sty } \varphi' = \frac{\text{wst } \lambda}{\text{sty } \gamma}$$

$$\text{wst } \beta = \frac{\text{wst } \gamma \text{ dost } (\varphi' - \omega)}{\text{dost } \varphi'}$$

$$\text{sty } \alpha = \frac{\text{sty } \lambda \text{ wst } (\varphi' - \omega)}{\text{wst } \varphi'}$$






$\varphi$  i  $\rho'$  są kąty poziłkowe,  $\gamma$  wyraża szerokość gwiazdy,  $\delta$  zboczenie,  $\lambda$  długość,  $\alpha$  wznoszenie się proste. Wywod trygonometryczny tych zrównań dany jest w przystosowaniu Tr. k. § 27 i 28; łatwo jest je otrzymać przez uwagę troykąta  $EBG$  (fig.  $\gamma$ ), gdzie  $EB = \alpha =$  poch. Ekl.  $EG = 90^\circ - \gamma$ ,  $BG = 90^\circ - \beta$ ,  $E = 90^\circ - \lambda$ ,  $B = 90^\circ + \alpha$ .

**XLIII.** *Bieg słońca po ekliptyce przyczyną jest różnych por roku. Bieg ten pozorny jest skutkiem rzeczywistego biegu ziemi około słońca.*

Łatwo jest widzieć, że bieg słońca po ekliptyce jest właśnie przyczyną różnych por roku: słońce bowiem znajdując się w znakach Barana i Wagi jest wtenczas na równiku, i mieszkańcy ziemi mają dzień równy nocy. Gdy słońce przyydzie do przesilenia zimowego, to jest do znaku Koziorożca, wtenczas dla mieszkańców półkuli północney dzień jest naykrótszy, a noc naydłuższa, gdyż równoleżnik słońca przecięty jest przez poziomy mieysce na półkuli północney będących, tak, iż część ich większa jest pod poziomem, mnieysza nad poziomem. Wtenczas mamy zimę, a mieszkańcy półkuli południowey mają lato. Przeciwną porę roku mamy, gdy słońce w sześć miesięcy przeydzie w naywiększe ku stronie północney zboczenie, i robi dla mieszkańców półkuli północney dni długie i ciepłe; nazywamy to latem, mieszkańcy półkuli południowey mają wtenczas zimę.

Zastanówmy się teraz azali ten bieg słońca jest rzeczywistym lub pozornym tylko. Mówiliśmy że promień ziemi widziany ze słońca nie wynosi  $9''$ , gdy tym czasem promień tarczy słoneczney daje się widzieć z ziemi pod kątem przeszło  $15'$ . Ztąd wypada że bryłowatość słońca jest milion razy większa od bryłowatości ziemi. Możnaż tedy pomyśleć, ażeby tak ogromna massa jak jest słońce, miała krążyć około tak małej bryłki? Nie rozsądnieyże jest uważać bieg ten pozorny słońca jako skutek optyczny biegu rzetelnego ziemi w tę samą stronę, zwłaszcza żeśmy już przestali uważać ziemię za będącą w spoczynku, owszem widzieliśmy, że ziemia jest bryłą okrągłą odosobnioną w prze-

strzeni, mającą bieg wirowy około swojej osi i mogącą przyjąć wszelki inny ruch przez jakąkolwiek siłę jęj udzielony. Fenomena z biegu ziemi wypadające zupełnie są też same jakie nam bieg słońca zdaje się sprawować. Niech na (fig. 54) słońce będzie w punkcie  $S$ , a ziemia w znaku Barana; widzicie będziemy słońce w kierunku  $\Upsilon S$  , to jest w znaku ; jeżeli ziemia przechodzi od znaku  $\Upsilon$  do znaków  $\varnothing$ ,  $\Pi$ ,  $\ominus$ , podnosząc się nad równik, zdawać się nam będzie że słońce spadając pod równik idzie od znaku  do znaków  $\mathfrak{M}$ ,  $\mathfrak{J}$ ,  $\mathfrak{Z}$ . Nie czując więc biegu własnego przypisujemy ten bieg słońcu, tak jakżeśmy przypisywali biegowi dziennemu nieba skutek obrotu ziemi około swojej osi.

Kopernik pierwszy był twórcą układu świata, w którym słońce uważa za środek i ognisko świata słonecznego, około którego ziemia z innymi krąży planetami; i dla tego ten układ nosi nazwisko układu Kopernika. Uważając oś obrotu dziennego ziemi w ciągu roku samęj sobie równoległą, z łatwością się tłumaczą rozmaite fenomeny dla różnych mieszkańców ziemi z odmian por roku wynikające. Do tego dosyć jest pomyśleć sobie płaszczyznę przechodzącą przez środek ziemi i pionową do linii łączący środki słońca i ziemi. Płaszczyzna ta w różnych położeniach ziemi przecinając nierównie równoleżnik ziemski, jest przyczyną różny w różnych porach roku długości dni i nocy. (Wyłożenie dokładne i jasne tych fenomenów znajdzie czytelnik w Jeogr. J. Sniadeckiego k. 103 i następujące).

Miedzy zarzutami przeciwko układowi Kopernika rozbiorami, było to pytanie: dla czego oś ziemi w ciągu roku odpowiada jedynymże punktóm nieba, i dla czego odległości katowe gwiazd zostają też same, chociaż ziemia krążąc wkoło słońca do jednych się gwiazd zbliża, a od drugich oddala? Dzisiaj zarzut ten żadny nie ma wagi, z niego bowiem to się tylko dowodzi, że cała wielkość drogi ziemskiej wkoło słońca niknie w porównaniu odległości gwiazd stałych.

## R O Z D Z I A Ł VIII.

Poprzedzanie punktów równonocnych (précession des equinoxes), i kołysanie się osi ziemskiej (Nutation).

---

XLIV. *Rok gwiazdowy. Odmiana w położeniu gwiazd stałych. Jak się dochodzi jęj ilość? Przez kogo odkryta. Uwaga nad obserwacyami Ptolemeusza. Znaki zwierzyńcowe nie odpowiadają już gromadom zwierzyńcowym.*

Czas którego potrzebuje słońce do przyyscia powtór- nego do téy samęj gwiazdy od któręj bieg jego uważać zaczęliśmy, zowie się *rokiem gwiazdowym* (année sidérale). Łatwo go jest oznaczyć, rachując czas kiedy różnica w długości między słońcem a gwiazdą jest *np.* *A*, po upłynięniu pewnéj liczby lat szukamy czasu kiedy różnica w długości między słońcem a gwiazdą była znowu *A*; liczba dni upłyniona przedzielona przez liczbę lat, da nam długość roku gwiazdowego. I tak 1669 kwietnia 1<sup>o</sup>, o 0<sup>s</sup>.3'.47" różnica między długością słońca i Procyona była 5<sup>z</sup>.8°.59'.56", w 1745 kwietnia 2, o 11<sup>s</sup>.10'.45" różnica w długości była znowu taż sama.

Czas upłyniony między dwiema obserwacyami jest

$$27759^{\text{dni}}.11^{\text{s}}.6'.58". \text{ Stąd}$$

$$\text{Rok gwiazdowy} = \frac{27759^{\text{d}}.11^{\text{s}}.6'.58''}{76} = 365^{\text{d}}.6^{\text{s}}.8'.47''. (*)$$

Lecz jeżeli będziemy szukać czasu jakiego potrzebuje słońce do przeyscia od punktu równonocnego znowu do tegoż samego punktu, znajdziemy że czas ten nie jest równy ro-

---

(\*) Są to dni średnie słoneczne, które się mierzą przeciągiem czasu między dwoma następnymi przeysciami słońca przez południk, jak o tém niżej mówić będziemy.

kowi gwiazdowemu. Długość gwiazdy i słońca rachowana po skończeniu roku gwiazdowego okaże się większa przeszło o 50".

Jużeśmy mówili jakim sposobem oznaczyć można położenie punktu równonocnego względem gwiazd stałych; do tego punktu odnieśliśmy wznoszenia się proste i długości gwiazd. Porównywając tak ułożone katalogi gwiazd w różnych czasach robione, znajdziemy, że położenie gwiazd w tych katalogach tym bardziej jest różne, im bardziej epoki katalogów są od siebie odległe.

Odmiany te gwiazd co do położenia są różne dla różnych gwiazd, jeżeli te odmiany uważamy co do wznoszenia się prostego i zboczenia; lecz jeżeli odniesiemy położenie gwiazd do ekliptyki, znajdziemy *naprzód*: że odmiana w szerokości jest żadna lub bardzo mała, odmiana zaś w długości zawsze dodatna i taż sama dla wszystkich gwiazd. Stąd więc wypada, że albo niebo całe z gwiazdami stałymi ma bieg powolny około osi ekliptyki od zachodu na wschód, albo że przecięcie ekliptyki z równikiem ma bieg przeciwny po ekliptyce od wschodu na zachód. Chcąc oznaczyć ilość tego biegu dosyć jest porównać długości gwiazd w różnych czasach obserwowane; lecz że bieg ten jest bardzo powolny, należy wziąć obserwacye ile można od siebie odległe, dla zmniejszenia błędów obserwacyi; jeżeli bowiem porównamy obserwacye długości jakiej gwiazdy między którymi upłynęło lat 100, wtenczas błąd obserwacyi zmniejszy się sto razy w ilości biegu rocznego. Laland porównał obserwacye gwiazdy tak nazwaney *kłos Panny*, robione przez Hypparcha na 128 lat przed erą chrześcijańską z obserwacyą téżże gwiazdy w 1750.

Na 128 lat przed erą chrzesc.	Długość $\alpha \text{ M} = 5^{\circ}.24^{\circ}.0'$
W 1750 . . . . .	6. 20. 21'.
	0 <sup>s</sup> . 26 <sup>o</sup> . 21'.

Powiększenie się tedy w długości  $\alpha \text{ M}$  jest 26<sup>o</sup>. 21'. w przeciągu 1878 lat. Stąd jeżeli bieg ten jest jednostajny, ilość tego biegu w przeciągu roku będzie

$$\frac{26^{\circ}.21'}{1878} = 50'',5$$

Z tego biegu wypada że punkta równonocne nie odpowiadają zawsze jednymże punktóm kuli niebieskiej, i słońce potrzebuje nieco mniej czasu do powrócenia do równika jak do przyścia znowu do tychże samych gwiazd. Punkta tedy równonocne zdają się cofać w stronę przeciwną biegowi słońca, to jest od wschodu na zachód, i bieg ten nazywano *poprzedzaniem* albo *cofaniem się punktów równonocnych* (précession ou retrogradation des équinoxes).

*Hypparch* Astronom w Alexandryi był pierwszy który odkrył poprzedzanie punktów równonocnych; przed nim sądzono że słońce powracając do porównania wiosennego powraca także do tychże samych gwiazd. Ilość tego biegu podług Ptolemeusza wynosiła 36'', obserwacye jego porównane z dzisieyszemi dają na ten bieg 52'' lub 53'', tym czasem obserwacye *Hypparcha* dają 50''; ilość zaś na którą się dziś powszechnie Astronomowie zgadzają, jest 50'',1. Z czego wniesiono, że Ptolemeusz nie robił sam katalogu gwiazd, ale go z obserwacyi *Hypparcha* wyciągnął, dodając 2°. 40' do długości gwiazd wszystkich przez *Hypparcha* obserwowanych, podług przypuszczonego cofania się punktów równonocnych 36'' na rok. *Kopernik* z dawniejszych naybliżey przystąpił do dokładnego oznaczenia ilości poprzedzania punktów równonocnych naznaczając jeden stopień w przeciągu lat 72, co daje 50'' na rok. Znając bieg ten roczny łatwo jest wyrachować czas jakiego potrzebuje punkt równonocny do obieżenia całej ekliptyki, czas ten jest:

$$\frac{360^{\circ}}{50'',1} = 25868 \text{ lat.}$$

Ponieważ znajdowanie się słońca w rozmaitych gromadach gwiazd, wskazywało czas rozmaitych prac rolniczych, podzielono, jakeśmy mówili, ekliptykę na dwanaście gromad, które nazwano *znakami* (signes). Od czasu tego podziału, punkta równonocne znacznie położenie swo-

je odmieniły, i punkta porównań i przesileni nie padają więcej na te same gromady. Astronomowie jednak zostawili dawny podział ekliptyki i imiona dwunastu znaków, ale znaki te już nieodpowiadają gromadom którym dawniej odpowiadały. I tak pierwszy punkt znaku Barana odpowiada zawsze porównaniu wiosennemu, Wagi porównaniu jesiennemu, znaki Koziorożca i Raka odpowiadają punktom przesilenia zimowego i letniego: ale konstellacye Barana, Wagi, Koziorożca i Raka, które za czasów Hypparcha znajdowały się w tych czterech punktach ekliptyki, teraz przez cofanie się punktów równonocnych odległe są od nich na wschód około  $30^{\circ}$ . Pas nieba zajmujący 12 gromad, w pośrodku którego leży ekliptyka, nazwano *Zwierzyniecem* (zodiaque) dla tego, że większa liczba gromad miała nazwiska zwierząt. Potrzeba więc dzisiaj rozróżnić, jakichś widzieli, znaki zwierzyncowe które są też same co dawniej i stałe co do punktów porównań i przesileni, od konstellacyi które się coraz bardziej od tych punktów oddalają.

Z biegu punktów równonocnych wypada jeszcze że widok nieba w nocy w czasie tychże samych por roku, różny jest w różnych wiekach. I tak kiedy na początku wiosny słońce znajdowało się w gromadzie Barana, widzieć można było w pośrodku nocy konstellacyą Wagi przechodzącą przez południk, i otaczające ją gromady gwiazd innych. Kiedy z przeciągiem przeszło stu wieków punkt równonocny wiosenny przyydzie do gromady Wagi, naówczas już tey gromady na wiosnę widzieć nie można będzie; gromada Barana i blizkie jęj konstellacye pokryją w nocy sklepienie nieba.

*XLV. Cofanie się punktów równonocnych tłumaczy się przez bieg osi ziemskiej około osi ekliptyki. Poprawa katalogów co do poprzedzania punktów równonocnych. Długość roku zwrotnikowego w różnych wiekach jest różna z przyczyny małej odmiany w ilości cofania się punktów równonocnych.*

Powiedzieliśmy że poprzedzanie punktów równonocnych może się równie wytłumaczyć przez bieg gwiazd

od zachodu na wschód, jak i przez posuwanie się punktów równonocnych w stronę przeciwną. Przypuszczenie drugie jest nierównie prostsze zostawiając w spoczynku tyle milionów gwiazd, które w przeciwnym przypadku musiałyby mieć bieg tak stosowny do ich odległości od ziemi, iżby ich długość równą zawsze powiększała się ilością.

Niech na (fig. 35) punkt  $E$  będzie biegunem ekliptyki,  $B$  biegunem świata,  $R$  punkt porównania wiosennego,  $P$  punkt przesilenia, dajmy że oś ziemi zachowując zawsze tęż samą do osi ekliptyki pochyłość, ma bieg około tejże osi od wschodu na zachód opisując powierzchnią ostrokreśną, którego wierzchołek jest we środku ziemi; wypada stąd, że biegun równika będzie opisywał koło małe około bieguna ekliptyki; dajmy że przez ten ruch biegun równika  $B$  przejdzie w ciągu roku z punktu  $B$  na  $B'$ , koło wręczne przesileni  $EBP$  weźmie położenie  $EB'P'$ , stąd punkt przesilenia cofnie się o łuk  $PP'$ ; za biegiem tego punktu idzie bieg punktu równonocnego, który zawsze od pierwszego jest na  $90^\circ$  odległy, dla tego punkt  $R$  przejdzie na  $R'$ . Wszystkie więc długości gwiazd będą rachowane teraz od punktu  $R'$  i powiększą się o ilość  $RR'$ . Łączek ten więc  $RR'$  jest właśnie cofnieniem się punktów równonocnych w przeciągu roku jednego. Następnie gdy biegun świata ciągle kołem małym w koło bieguna ekliptyki postępować będzie, przecięcie ekliptyki z równikiem posuwając się także w tę samą stronę w przeciągu lat blisko dwudziestu sześciu tysięcy całą ekliptykę przebieży. Tym sposobem, podanyu naprzód przez Kopernika, bieg ziemi tłumaczy z równą prostotą posuwanie się gwiazd od zachodu na wschód, z jaką pojęliśmy fenomena zależące od biegu jej wirowego około osi i postępującego wkoło słońca.

Ponieważ biegun świata odmienia położenie swoje, stąd nie tylko długości ale wznoszenia się proste i zboczenia odmieniać się muszą. I tak na (fig. 35) wznoszenie się proste gwiazdy  $G$ , to jest  $Rm$ , zamieni się na  $Rm'$ , zboczenie  $Gm$  na  $Gm'$ . Stąd rodzi się zagadnienie: jak z odmiany długości wynaleźć odmianę na wznoszenie się pro-

ste i zboczenie. Zagadnienie to rozwiązuje się przez następujące równania.

$$d\alpha = d\lambda (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta)$$

$$d\beta = d\lambda \text{ dost } \alpha \text{ wst } \omega,$$

$d\lambda$  znaczy odmianę w długości,  $d\alpha$  i  $d\beta$  odmianę odpowiednią we wznoszeniu się prostem i zboczeniu (Przyst. Tr. k. § 29). Ponieważ odmiana w położeniu gwiazd jest jedną z najważniejszych w Astronomii odmian, którą jak najdoskonalej poznać i ocenić należy, dla tego rozbiór szczegółowy takowych odmian do osobnego odsyłamy paragrafu.

Wszystkie katalogi gwiazd oprócz położenia gwiazdy dają jeszcze odmianę roczną położenia co do wznoszenia się prostego i zboczenia, tak, że mnożąc tę odmianę przez liczbę lat upłynionych od epoki na którą katalog jest zrobiony, otrzymujemy odmianę całkowitą jaka zaszła w położeniu gwiazdy, a stąd otrzymać możemy to położenie na czas na jaki zechcemy.

Przeciąg czasu między dwoma następnymi przeysciami słońca przez punkt Barana, zowie się *rokiem zwrotnikowym* (année tropique), który krótszy jest od roku gwiazdowego o tyle, ile słońce potrzebuje w biegu pozornym do przebieżenia  $50''$ ,<sub>1</sub>. Rok ten wynosi  $365^{\text{d}} \cdot 5^{\text{g}} 48' 51''$ . Ale ilość poprzedzania punktów równonocnych nie jest też sama dziasy co kilku wiekami pierwiey, różnica ta mała wprawdzie, w wielkich jednak przeciągach czasu uważana dostrzedz się daje. Poprzedzanie średnie punktów równonocnych jest teraz o  $0''$ ,<sub>45</sub> większe jak za czasów Hypparcha, stąd długość średnia roku zwrotnikowego mniejsza jest o  $11''$ , to jest o czas jakiego potrzebuje słońce do przebieżenia blisko połowy sekundy łuku.

**XLVI.** *Kołysanie się osi ziemskiej czyli nutacya. Odmiana w pochyłości płaszczyzny ekliptyki do płaszczyzny równika.*

Bradley po odkryciu aberracyi, o której niżej mówić będziemy, robiąc ciągły szereg obserwacyy gwiazd stałych



i porównywając je z sobą, postrzegł nareszcie, że oprócz poprzedzania punktów równonocnych jest jeszcze inny bieg w gwiazdach, który odmienia ich położenie; gwiazdy raz się zdają zbliżać do bieguna równika, drugi raz oddalają się, i znowu po upłynieniu lat 18 do pierwszego przychodzą położenia. Odmiany te małe wy tłumaczył przypuszczając, że biegun świata oprócz biegu około bieguna ekliptyki ma jeszcze bieg powolny koło swego średniego położenia. I tak na figurze 36,  $E$  niech wyraża biegun ekliptyki,  $B$  średnie położenie bieguna świata. W czasie gdy punkt  $B$  krąży około bieguna ekliptyki, biegun prawdziwy krąży po kole  $bb'b''$  w tę samą stronę, czyli, co na jedno wychodzi, oś ziemską nie opisuje doskonale powierzchni ostrokągu około osi ekliptyki, ale ma pewny bieg, raz zbliżając się do téj osi, drugi raz od niéj się oddalając. Bieg ten nazwano *kołysaniem się osi ziemskiej* (nutation). Period nutacyi jest lat 18. Promień koła  $Bb$  jest  $9''$ . Poźniejsze jednak obserwacye pokazały że położenie gwiazdy lepiéj się zgadza z obserwacyami, przypuszczając że biegun świata w nutacyi nie opisuje koła, ale ellipsę, któręj łóś wielka  $bb'' = 19''$ , óś zaś mniejsza  $b'b''' = 15''$ . Z takowego biegu wypada, że pochyłóść ekliptyki, wznoszenie się proste i zboczenie gwiazd odmieniają się, szerokości zaś nie doznają odmiany, gdyż biegun ekliptyki zostaje na miéyscu. Podamy zaraz sposoby rachowania odmian we wznoszeniu się prostém i zboczeniu gwiazd, z kołysania się osi ziemskiej wypadających. Oprócz zniższania się pochyłóści ekliptyki z przyczyny nutacyi, jeszcze ta pochyłóść doznaje odmiany, którą postrzedz można porównywając kąty pochyłóści oznaczone przez dawnych astronomów z pochyłóścią terażniejszą.

<i>Czas obserwacyi.</i>	<i>Imię Obserwatora.</i>	<i>Pochyłość Ekliptyki.</i>
140 lat przed Erą C.	Hypparch.	25°. 51'. 20".
140 lat po Chr.	Ptolemeusz.	23°. 51'. 10".
1500 po Chr.	Kopernik.	25°. 28. 24.
1587 . . . . .	Tycho.	25°. 29. 50.
1656 . . . . .	Kassyni.	25°. 29. 2.
1750 . . . . .	Dela Caille.	25°. 28. 19.
1750 . . . . .	Bradley.	25°. 28. 18.
1750 . . . . .	Mayer.	25°. 28. 18.
1769 . . . . .	Maskelyne.	25°. 28. 8,5.
1786 . . . . .	Lalande.	25°. 28. 0".
1815 . . . . .	Bessel.	25°. 27. 47",5.

Z tych obserwacyi widzimy wyraźnie, że pochyłość ekliptyki do równika ciągle się zmniejsza; ilość tego zmniejszenia się wyciągniona z porównania dawnych obserwacyi z nowemi, i nowych między sobą jest różna; co przypisać należy niedoskonałości dawnych obserwacyi. Z porównania obserwacyi Bradleja, Mayera, Maskelyna i Lalandy, ilość zmniejszenia się pochyłości ekliptyki wypada 50" na lat 100, czyli 0",5 na rok jeden. Odmiana ta pochyłości wypadająca z odmiany położenia płaszczyzny ekliptyki, nazywa się *odmianą wiekową* (*inégalité séculaire*). W astronomii dają nazwisko *odmian peryodycznych* (*inégalités périodiques*) odmianom, których periody są dobrze znane, jak np. period kołysania się osi ziemskiej, odmiany zaś powolne, które ciągle zdają się w jedną postępować stronę, zowią się odmiany wiekowe, chociaż i te są peryodyczne, ale ich periody wieki w sobie zamykają, i nie są doskonale znajome. Period odmiany pochyłości ekliptyki nie jest wiadomy, to się tylko z teoryi ciężkości wyciąga, że są granice tego zmniejszenia się i z czasem pochyłość ta powiększać się zacznie tak, że z pewnością sądzić można, że płaszczyzna ekliptyki nigdy się z płaszczyzną równika nie zeydzie (\*). Weydźmy w szczegó-

(\*) Méc. cel. N. 57 et 59 livre II.

łowy rozbiór odmian w położeniu gwiazd statych, wynikających z biegu w przestrzeni świata płaszczyzn ekliptyki i równika.

**XLVII.** *Wyciągają się zrównania za pomocą których ze znanego położenia gwiazdy na pewną epokę, otrzymać można jej położenie co do wznoszenia się prostego i zboczenia na inną epokę daną.*

Odmiany w położeniu gwiazd zależą od odmiany położenia płaszczyzny równika i płaszczyzny ekliptyki; odmiany te nie są zupełnie proporcjonalne czasowi i różny wpływ mają na odmianę w położeniu gwiazdy. Długie-goby jeszcze potrzeba było czasu do oddzielenia od siebie tych różnych skutków, i do wyznaczenia ich na każdy czas dany. Teorya ciężkości zastosowana do układu świata słonecznego potrafiła naydokładniey te ilości rozróżnić jedne od drugich, ocenić, i każdą przez właściwe wyrazić zrównanie. Nie mogąc tu wyłożyć prowadzących do wypadku sposobów, weźmiemy podane przez nie oznaczenie tych małych odmian, i stąd szukać będziemy wynikających odmian we wznoszeniu się prostem i zboczeniu gwiazd, podług różnego tych gwiazd położenia.

Niech  $EK$  (fig. 8) wyobraża ekliptykę,  $OB$  płaszczyznę równika. Przez działanie słońca i księżyca na bryłę ziemską wypukłą przy równiku a spłaszczoną przy biegunach, równik  $OB$  posuwa się po ekliptyce, tak że w przeciągu pewnego czasu bierze położenie  $O'B'$ , i przecięcie się jego z ekliptyką przypadające pierwey w punkcie  $O$  przypada teraz w punkcie  $O'$ , łuk ekliptyki  $OO'$  zowie się *poprzedzaniem księżycowo-słoneczném* (la précession luni-solaire), które wyrażmy przez  $\psi$ . Działanie planet na ziemię odmienia położenie ekliptyki w przestrzeni świata, która w pewnym przeciągu czasu  $t$  bierze położenie  $EK'$ , tak, że przecięcie się równika z ekliptyką, któreby przypadało w punkcie  $O$ , przypada teraz w punkcie  $\Upsilon$ ; i kąt  $\phi$  jaki teraz robi płaszczyzna równika z ekliptyką, różny jest od kąta  $EOB$  pod którym się pierwey te płaszczyzny przecinały. Długości i wznoszenia się proste rachowane od

O ku  $E$  i  $B$  rachować się teraz będą od  $\Upsilon$  ku  $E$  i  $B'$ . Ode-  
tniemy na nowęj ekliptyce  $En = EO$ , a punkt  $n$  wyra-  
żać będzie punkt równonocny dawny, przemiesiony na no-  
wą ekliptykę, poprzedzanie więc całkowite w długości wy-  
razi się przez  $n\Upsilon = \psi'$ . Odmiana punktu równonocnego we  
wznoszeniu się prostém z przyczyny biegu ekliptyki jest  
 $\Upsilon O'$ , wszystkie więc gwiazdy wznoszenie się swoje o tę  
ilość zmniejszą, gdyż ta odmiana jest w kierunku od za-  
chodu na wschod; zboczenia zaś gwiazd z przyczyny téj  
ilości wcale się nie odmienia. Ale tak wznoszenia się pro-  
ste jak i zboczenia odmienić się koniecznie muszą z przy-  
czyny, że równik  $OB$  wziął położenie  $O'B'$  i z przyczyny  
wynikającey stąd małej odmiany w pochyłości tegoż  
równika do ekliptyki; kąt bowiem ten nie zostaje statecz-  
nym, ale się odmienia z przyczyny odmiany płaszczyzny  
równika: wyrażenie téj małej odmiany wkrótce widzieć  
będziemy. Biorąc  $E\Upsilon = Em$  otrzymamy ilość  $bm$  na poprze-  
dzanie całkowite punktu równonocnego w długości, któ-  
reśmy nazwali przez  $\psi'$ . Nazwalismy wyżey przez  $\psi$  po-  
przedzenie punktu równonocnego w długości z przyczyny  
odmiany samęj tylko płaszczyzny równika, uważając ekli-  
ptykę za stateczną;

$$Om = \psi' = OO' - mO'$$

$$O'm = OO' - \psi = \psi - \psi'.$$

Dla małości kąta  $E$  możemy uważać łuk koła wielkie-  
go przechodzący przez punkt  $\Upsilon$  i  $m$  za pionowy do  $EK$   
przy punkcie  $m$ , stąd biorąc trójkąt  $mO'\Upsilon$  dla małości bok-  
ów za prostokreślny, mamy

$$O'\Upsilon = \frac{mO'}{\text{dost } \omega} = \frac{\psi - \psi'}{\text{dost } \omega} = \mu.$$

Wszystkie więc wznoszenia się proste gwiazd powinny  
bydź naprzód zmniejszone z przyczyny ilości  $\mu$  zależą-  
cęj od odmiany ekliptyki, a potem należy szukać, jaką  
odmianę we wznoszeniu się prostém i zboczeniu robi od-  
miana  $\psi$  zależąca od odmiany równika.

Wystawmy sobie na fig.<sup>a</sup> ( $\gamma$ ) przez  $E$  biegun ekliptyki  $OC'$ , przez  $B$  biegun równika  $Oab$ , a przez  $G$  miejsce gwiazdy. Położenie jęj względem równika i ekliptyki wyrazi się przez

$$\begin{aligned} \text{Wznoszenie się proste} &= \alpha = 90^\circ - B \\ \text{Zboczenie} &\dots\dots\dots = \beta = 90^\circ - EG \\ \text{Długość} &\dots\dots\dots = \lambda = 90^\circ - E \\ \text{Szerokość} &\dots\dots\dots = \gamma = 90^\circ - EG. \end{aligned}$$

W troykącie  $EBG$  mamy podług zrównania fundamentalnego tryg. kul.

$$\text{dost } E = \frac{\text{dost } BG - \text{dost } EB \text{ dost } EG}{\text{wst } EB \text{ wst } EG}$$

czyli

$$\text{wst } \lambda = \frac{\text{wst } \beta - \text{dost } \omega \text{ wst } \gamma}{\text{wst } \omega \text{ dost } \gamma}$$

$$\text{wst } \beta = \text{dost } \omega \text{ wst } \gamma + \text{wst } \omega \text{ dost } \gamma \text{ wst } \lambda \dots\dots\dots (1)$$

$$\begin{aligned} \text{dost } EBG &= \text{dost } (90^\circ + \alpha) = -\text{wst } \alpha = \\ &= \frac{\text{wst } \gamma - \text{dost } \omega \text{ wst } \beta}{\text{wst } \omega \text{ dost } \beta}. \end{aligned}$$

Stąd

$$\text{wst } \gamma = \text{dost } \omega \text{ wst } \beta - \text{wst } \omega \text{ dost } \beta \text{ wst } \alpha \dots\dots\dots (2)$$

W tymże troykącie  $EBG$  podług zrównania pierwszego głównego

$$\frac{\text{wst } B}{\text{wst } E} = \frac{\text{wst } EG}{\text{wst } BG}$$

$$\frac{\text{dost } \alpha}{\text{dost } \lambda} = \frac{\text{dost } \gamma}{\text{dost } \beta}$$

$$\text{dost } \alpha \text{ dost } \beta = \text{dost } \gamma \text{ dost } \lambda \dots\dots\dots (3)$$

Różniczkujemy zrównanie (1) uważając w niem  $\lambda$ ,  $\omega$ , i  $\beta$  za zmienne, szerokość zaś  $\gamma$  bierzemy za stateczną, gdyż szukamy odmian wznoszenia się prostego i zboczenia, pochodzących jedynie z biegu równika, uważając ekliptykę

za stateczną. W biegu tym odmieniają się wznoszenia się proste, zboczenia, długości, i pochyłość równika do ekliptyki, szerokości zaś gwiazd zostają nieodmienne. Tym sposobem mieć będziemy:

$$d\beta = \frac{d\omega(\text{dost } \omega \text{ dost } \gamma \text{ wst } \lambda - \text{wst } \omega \text{ wst } \gamma) + d\lambda \text{ dost } \lambda \text{ wst } \omega \text{ dost } \gamma}{\text{dost } \beta}$$

W tém zrównaniu jeżeli włożymy za  $d\omega$  i  $d\lambda$  ich wartości, będziemy mieć odpowiadającą im odmianę w zboczeniu, ale uczynimy pierwiey tę odmianę niezależną od długości  $\lambda$  i szerokości  $\gamma$ , ilości które się przez obserwacyą nie otrzymają. Ze zrównania (1) mamy

$$\text{dost } \gamma \text{ wst } \lambda = \frac{\text{wst } \beta - \text{dost } \omega \text{ wst } \gamma}{\text{wst } \omega}$$

Kładąc w tém zrównaniu za  $\text{wst } \gamma$  wartość jej daną przez zrównanie (2) otrzymamy:

$$\text{dost } \gamma \text{ wst } \lambda = \text{wst } \omega \text{ wst } \beta + \text{dost } \omega \text{ dost } \beta \text{ wst } \alpha.$$

Za pomocą tego zrównania i zrównania (3) wyrzucimy z wyrażenia na  $d\beta$  ilości  $\lambda$  i  $\gamma$  i przyydzimy do wypadku następującego:

$$d\beta = d\omega \text{ wst } \alpha + d\lambda \text{ wst } \omega \text{ dost } \alpha \dots \dots \dots (\alpha)$$

Zrównanie (3) różniczkowane co do  $\alpha$ ,  $\beta$ , i  $\lambda$  daje

$$d\alpha = \frac{d\lambda \text{ dost } \gamma \text{ wst } \lambda - d\beta \text{ wst } \beta \text{ dost } \alpha}{\text{wst } \alpha \text{ dost } \beta}$$

Podstawując w tém zrównaniu za  $\text{dost } \gamma \text{ wst } \lambda$  i za  $d\beta$  otrzymane pierwiey wartości, mieć będziemy następujące wyrażenie na odmianę wznoszenia się prostego

$$d\alpha = -d\omega \text{ dost } \alpha \text{ sty } \beta + d\lambda (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta) \dots \dots (\beta)$$

W rachunkach które nie wymagają wielkiej bardzo dokładności można uważać  $d\lambda$  jako rosnące proporcjonalnie czasowi, i odmianę  $d\omega$  uważać za zero przez co wpadamy na zrównanie położone w § 45. Lecz w dokładnym rachowaniu położenia gwiazd, odmiany te oznaczają się za pomocą zró-

wnań podanych w mechanice niebieskiej. Odmiany te są różne na różne epoki; jeżeli za epokę weźmiemy *np.* rok 1750, naówczas rozwijając podług potęg czasu  $t$ , zrównanie dane w T. III. Mech. nieb. k. 158, i biorąc za jednostkę sekundę sześćdziesiątkową, otrzymamy poprzedzanie księżycowo-słoneczne.

$$\psi = t.50'',2876 - t^2.0'',00012179$$

Poprzedzanie całkowite wyraża się przez

$$\psi' = t.50'',0992 + t^2.0'',00012215.$$

Bieg zatem postępujący punktu równonocnego w długości od zachodu na wschód w przeciągu czasu  $t$  wyrazi się przez

$$\psi - \psi' = t.0'',1884 - t^2.0'',00024594.$$

Dzieląc tę ilość przez dostawę pochyłości ekliptyki która w roku 1750 była  $25^{\circ}.28'.23''$ , otrzymamy bieg postępujący punktu równonocnego we wznoszeniu się prostem w przeciągu czasu  $t$ .

$$\frac{\psi - \psi'}{\text{dostaw}} = \mu = t.0'',20540 - t^2.0'',00026595.$$

Chcąc tę ilość wyciągnąć na jeden rok tylko, na rok *np.* oddzielony od epoki liczbą lat  $t$ , potrzeba w tém zrównaniu położyć zamiast  $t$ ,  $t+1$ , tym sposobem mieć będziemy:

$$\mu = (t+1)0'',20540 - (t+1)^2 0'',00026595.$$

Odcinając  $\mu$  od  $\mu'$  otrzymamy odmianę  $\mu$  na rok jeden tylko, która się wyrazi przez

$$0'',20513 - t.0'',0005519.$$

Skąd widzimy, że ta odmiana roczna nie jest taż sama na każdy rok, złożona bowiem jest z dwóch wyrazów, z których pierwszy jest statecznym, drugi się zaś odmienia z odmianą liczby lat oddzielających rok na który się rachunek robi od epoki, to jest od r. 1750.

Odmiana pochyłości ekliptyki do równika z przyczyny biegu równika jest

$$d\omega' = +t^2. 0'', 000009842.$$

Odmiana kąta pochyłości z przyczyny biegu ekliptyki czyli  $d\omega$  ma wartość następującą:

$$d\omega = -t. 0'', 521154 - t^2. 0'', 000002723.$$

Poprzedzanie roczne na epokę pewną otrzyma się kładąc w zrównaniu na  $\psi$  zamiast  $t$ ,  $t + 1$ , i biorąc potem różnicę dwóch stanów téj ilości, tym sposobem mieć będziemy:

Poprzedzanie roczne  $(\odot = \psi = 50'', 28748 - t. 0'', 00024358$ .

Poprzedz. rocz. całkowite  $= \psi' = 50'', 09927 + t. 0'', 0002445$ .

Odmiana roczna  $= d\omega' = +2t. 0'', 000009842$ .

Kładąc w tych wyrażeniach  $t = 50$ , otrzymamy poprzedzanie roczne na rok 1800.

$$\psi = 50'', 27531$$

$$\psi' = 50'', 11148$$

$$\mu = 0'', 17854$$

Mając te ilości na epokę roku 1800, jeżeli je chcemy mieć na czas  $t$  upłyniony po tym roku, użyjemy zrównań podobnych jak wyżej, to jest ilości te na rok  $1800 + t$  wyrażą się następująco:

$$\psi = 50'', 27531 - t. 0'', 00024358$$

$$\psi' = 50'', 11148 + t. 0, 0002445$$

$$\mu = 0'', 17854 - t. 0'', 0005319.$$

Podstawmy te ilości w zrównania ( $\alpha$ ) i ( $\beta$ ) a otrzymamy zrównania z których rachować można odmiany zboczenia i wznoszenia się prostego na każdą gwiazdę. Tu uważać potrzeba naprzód, że odmiana pochyłości ekliptyki do równika z przyczyny biegu ekliptyki, wcale zboczenia gwiazd nie odmienia, potrzebaby wziąć tylko odmianę, którąśmy wyrazili przez  $d\omega'$ ; lecz uważając że ta ilość jest niezmiernie małą, tak że w przeciągu nawet kilku wieków odmia-



na ta roczna nie może urosnąć do jednéj setnéj sekundy, dla tego ilość tę i wyraz ją mnożący, jeżeli odmiany na jeden tylko rok szukamy, bez żadnego błędu opuścić możemy. Powtóre, wyrażenie przez zrównanie ( $\beta$ ) daje wartość na odmianę wznoszenia się prostego, zależącego od bieguna równika czyli od ilości  $\psi$ , wartość więc tę, podług tego cośmy mówili, zmniejszyć należy o ilość  $\mu$ . Zrównania więc dające odmianę roczną wznoszenia się prostego i zboczenia będą następujące:

$$d\beta = \psi \text{ wst } \omega. \text{ dost } \alpha$$

$$d\alpha = -\mu + \psi (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega. \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta)$$

czyli

$$d\beta = (50'', 27531 - t. 0'', 00024358) \text{ wst } \omega. \text{ dost } \alpha \dots \dots (\alpha')$$

$$d\alpha = -0'', 17854 + t. 0'', 0005519$$

$$+ (50'', 27531 - t. 0'', 00024358) (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega. \text{ wst } \alpha. \text{ sty } \beta) \dots (\beta').$$

Opuściliśmy tu wyrazy zawierające mnożnika  $d\omega'$  jako bardzo małe z przyczyny małej bardzo wartości na  $d\omega'$ . Wszakże, gdybyśmy chcieli rachować poprzedzanie punktów równonocnych między dwiema epokami na kilka wieków od siebie odległemi, naówczas wyrazów tych opuszczać nie godzi się. Jeżeli zboczenie jest południowe, sty  $\beta$  jest odjemna, nadto należy jeszcze odmienić znak ilości  $d\beta$ , poczem ilość ta dodaje się do zboczenia  $\beta$  uważanego za dodatne.

Czyniąc w tych zrównaniach  $t=20$ , otrzymalibyśmy odmianę roczną na rok 1820, którą mnożąc przez 10, mielibyśmy odmianę w przeciągu lat 10, to jest od 1810 do 1820, albo od 1820 do 1830 uważając w małym przeciągu czasu odmiany te za proporcjonalne upłynionemu czasowi. Lecz jeślibyśmy chcieli znaleźć odmianę na dłuższy przeciąg czasu np. od 1800 roku do 1900, naówczas trzebaby tę rozległość czasu rozdzielić na epok kilka, na pięć lub na dziesięć, i na każdą z nich odmianę roczną wyrachować, która w różnych czasach będzie różną, ale w małych przedziałach epok może być uważaną za tęż samą. Znalazłszy tym sposobem odmiany od 1800 do 1810, od 1810

do 1820..... od 1890 do 1900, weźmiemy sumę tych odmian cząstkowych, a ta wyrażać nam będzie odmianę w zboczeniu i we wznoszeniu się prostém od 1800 do 1900. W takich rachunkach należy wziąć pochyłość ekliptyki, wznoszenie się proste, i zboczenie, odpowiadające epoce na którą rachujemy, uważając tym czasem ich odmiany jako proporcjonalne czasowi. W rachunku odmian gwiazd blisko biegną będących, i dla tego że odmiana we wznoszeniu się prostém jest bardzo wielka, i z przyczyny wielkich i nieproporcjonalnych czasowi odmian styczney  $\beta$ , odmianę roczną zaledwo przez lat dwa lub trzy za tęż samę uważać można.

Czyniąc w zrównaniach ( $\alpha'$ ) i ( $\beta$ )

$$(50'', 27531 - t. 0'', 00024358) \text{ wst } \omega = n.$$

$$(50'', 27531 - t. 0'', 00024358) \text{ dost } \omega - \mu = m.$$

mamy :

$$\left. \begin{aligned} d\beta &= n \text{ dost } \alpha \\ d\alpha &= m + n \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta \end{aligned} \right\} \dots (a)$$

Ponieważ wzięliśmy za epokę rok 1800, biorąc więc odpowiadającą jej pochyłość ekliptyki  $\omega = 23^\circ.27'.57''$  otrzymamy :

$$m = 45'', 9501 + t. 0'', 00050847$$

$$n = 20'', 0246 - t. 0'', 00003695$$

Z tych właśnie zrównań rachują się odmiany roczne w położeniu gwiazd, do których się dodaje bieg własny gwiazdy, jeśli ten jest oznaczony; odmiany wypadkowe kładą się w znajdujących się przy katalogach gwiazd kolumnach, i służą do znalezienia położenia gwiazdy na pewną liczbę lat upłynionych od epoki katalogu. Według najnowszych rachunków Bessela (Fundamenta Astronomiae k. 297) wypada (fig.  $\beta$ ).

$$\psi = OO' = \text{poprzed. } \odot \quad (= t. 50'', 340499 - t^2. 0'', 0001217945.$$

$$\psi' = n \nabla = \text{poprze. całk.} = t. 50'', 176068 + t^2. 0'', 0001221483.$$

$$\omega = \text{Pochył. Row. do Ekl. } 1750 = 23^\circ.28'.18'' - t^2. 0'', 00000984253.$$

$$\varphi = \text{Pochył. do Ekl. odmienioné} = 23^\circ.28'.18'' - t. 0'' + 355 - t^2. 0'', 00000272295.$$

$$\begin{aligned} \mu = O\gamma &= \dots \dots t.0'',17926 - t^2.0''0002660391. \\ \text{Poprzed. rocz. } \zeta &= 50'',340499 - t.0''0002435890. \\ \dots \dots \text{ całkowite} &= 50'',176068 + t.0'',0002442966. \\ m &= 45'',99592 + t.0'',0003086450 \\ n &= 20,05059 - t.0'',0000970204. \end{aligned}$$

W tych wszystkich zrównaniach  $t$  znaczy liczbę lat upłynionych od roku 1750.

W rachunku odmian gwiazd bliskich bieguna równika należałoby, jakośmy wyżej mówili, rachować odmianę roczną na każdy rok w szczególności, gdyż odmiana ta roku jednego nie jest też sama co roku następującego. Summa takowych odmian szczególnych da odmianę całkowitą w pe-ryodzie lat uważanym. Dla uniknienia tego długiego rachunku dosyć jest przez różniczkowanie zrównań ( $\alpha$ ) znaleźć odmiany biegów rocznych jakie zachodzą od jednego roku do drugiego. Jakoż różniczkując zrównanie ( $\alpha$ ) co do  $\alpha$  i  $\beta$  otrzymujemy:

$$d^2\beta = -n \text{ wst } \alpha. d\alpha. \text{ wst } 1''$$

$$d^2\alpha = n \text{ wst } \alpha \frac{d\beta}{\text{dost}^2 \beta} \text{ wst } 1'' + n \text{ sty } \beta \text{ dost } \alpha. d\alpha \text{ wst } 1''.$$

$$= n. \text{ wst } \alpha. \frac{d\beta}{\text{dost}^2 \beta} \text{ wst } 1'' + d\beta \text{ sty } \beta d\alpha \text{ wst } 1''$$

Położyliśmy w tych zrównaniach  $\text{wst } 1''$  za jedność dzieloną przez promień, i uważaliśmy  $m$  i  $n$  za stateczne przez małą lat liczbę. Różniczki drugie  $d^2\alpha$  i  $d^2\beta$  wyrażają różnicę odmian rocznych we wznoszeniu się prostém i zboczeniu pochodzącą z odmiennych każdego roku wartości na  $\alpha$  i  $\beta$  od których te odmiany zależą; dodając tę różnicę kolejno do odmian roku poprzedzającego, otrzymujemy odmiany lat następujących. I tak: dla gwiazdy biegunowej w r. 1810

$$d\beta = 19'',459 \quad d\alpha = 204'',567$$

$$d^2\beta = -0'',005 \quad d^2\alpha = +1'',151$$

Odmiana więc zboczenia staje się corocznie mniejszą o  $0'',005$ , a odmiana wznoszenia się prostego powiększa się

co rok o  $1'',151$ . Odmiana przeto we wznoszeniu się prostem przez lat trzy zaczynając od roku 1810 wyrazi się przez

$$3.204'',567 + (1 + 2)1'',151 = 617'',154$$

Odmiana w zboczeniu jest

$$3.19'',459 - (1 + 2).0'',005 = 58'',362.$$

Gdyż na rok 1810 przyrostek w odmianie wznoszenia się prostego jest zero, na rok 1811 przybył ten jest  $1'',151$ ; na rok zaś 1812 równy jest  $2.1'',151$ . Podobnie przyrostek odmiany zboczenia jako corocznie powiększający się uważać należy.

Jeśli tym sposobem chciano rachować odmianę na wielką lat liczbę, potrzebaby mieć wzgląd na różniczki trzeciego porządku, albo przynajmniej oznaczyć bieg roczny odpowiadający rokowi środkującemu między granicami periodu, na który odmianę rachować chcemy.

**XLVIII.** *Wyciągają się zrównania za pomocą których poprawuje się położenie gwiazd co do wznoszenia się prostego i zboczenia, z przyczyny odmian przez nutację słoneczną i nutację ciężycową sprawionych.*

Jeżeli nam wypada znaleźć odmianę na pewny dzień roku, naówczas moglibyśmy odmianę roczną mnożyć przez liczbę dni upłynionych od 1<sup>o</sup> stycznia, i wypadek dzielić przez liczbę dni zawartych w roku, albo użyć do tego celu tablicy dającej w ułamkach dziesiętnych liczbę dni upłynionych od 1<sup>o</sup> stycznia. Lecz że odmiany położenia gwiazd, jak zaraz widzicie będziemy, nie są doskonale proporcjonalne czasowi, dla tego, kiedy idzie o odmianę we wznoszeniu się prostem, można lepiej użyć tablicy (\*) danej przez Maskelyna, gdzie w kolumnach odpowiadających

---

(\*) Tablicę tę znajdzie czytelnik w T. II. Geod. Puissana i między tablicami danymi przez Wollastona w dziele jego (Fasciculus Astronomicus etc).

dniom roku są już wyrachowane ułamki, przez które mnożyć potrzeba odmianę roczną, żeby otrzymać odmianę żądaną na pewny dzień roku, pamiętać tylko potrzeba, że otrzymane tym sposobem położenie nie jest położeniem średniem, gdzie poprzedzanie uważa się w ciągu roku za proporcjonalne czasowi, ale jest położeniem zawierającym w sobie poprawę co do *półrocznego zrównania* czyli co do *nutacyi słoneczney* (nutatation solaire). Na rachowanie téj odmiany służyć mogą też same zrównania, któreśmy na poprzedzanie wyciągnęli, to jest zrównania ( $\alpha$ ) i ( $\beta$ ) bylebyśmy w nich podstawili wartości następujące na  $d\omega$  i  $d\lambda$

$$d\omega = 0'',4345 \text{ dost. } 2\odot$$

$$d\lambda = -\frac{0'',4345 \text{ wst. } 2\odot}{\text{sty } \omega} = -1'',001 \text{ wst. } 2\odot$$

gdzie  $\odot$  wyraża długość słońca.

Zrównania przeto na poprawę zboeczenia i wznoszenia się prostego, powstające ze zrównań ( $\alpha$ ) i ( $\beta$ ) będą:

$$\left. \begin{aligned} \delta\beta &= 0'',4345 \text{ dost } 2\odot \text{ wst } \alpha - 1'',001 \text{ wst. } 2\odot \text{ dost } \alpha \text{ wst } \omega \\ \delta\alpha &= -0'',4345 \text{ dost } 2\odot \text{ dost } \alpha \text{ sty } \beta - \\ &- 1'',001 \text{ wst. } 2\odot (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta) \end{aligned} \right\} (c)$$

Zrównania tu otrzymane wypadają z niejednostaynego w ciągu roku położenia słońca względem płaszczyzny równika, i dla tego poprawa zależy zupełnie od miejsca słońca jak to w zrównaniach (c) widzimy. Jeśli więc bierzemy poprzedzanie za proporcjonalne liczbie dni upłynionych od pewnej epoki, naówczas do wypadku dodać potrzeba wyrażenia na  $\delta\beta$  i  $\delta\alpha$  wyciągnięte ze zrównań (c). Łatwo jest widzieć, że peryod odmian  $\delta\alpha$  i  $\delta\beta$  jest równy połowie roku i dla tego właśnie zrównanie to nazywa się zrównaniem półrocznym. Co się tycze tablicy podług której rachuje się poprzedzanie na pewną liczbę dni zajmując w nięj zrównanie półroczne, ostrzedz wypadła czytelników, że tablica ta do ułożenia z dokładnością jest nie podobna. Jakoż mamy

$$d\alpha = -\mu + \psi (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta)$$

$$\delta\alpha = -0'',43 \text{ dost } 2\odot \text{ dost } \alpha \text{ sty } \beta - 1'' \text{ wst } 2\odot (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } \alpha \text{ sty } \beta)$$

Nazwiemy przez  $x$  ułamek oznaczający stosunek liczby dni upłynionych od 1<sup>o</sup> stycznia do liczby dni składający rok cały, mnożąc więc przez  $x da$  i dodając  $\delta a$ , otrzymamy ilość poprzedzania na dzień dany, którą uczyśmy  $= d a . y$ ; będzie

$$d a . x + \delta a = d a . y$$

gdzie  $y$  wyraża oczywiście liczbę, przez którą mnożąc  $da$  otrzymujemy ilość poprzedzania razem ze zrównaniem półrocznym; idzie o ułożenie tablicy na różne w ciągu roku wartości  $y$ .

$$y = x + \frac{\delta a}{da} = x +$$

$$+ \left\{ \frac{-0",45 \text{ dost } 2 \ominus \text{ dost } a \text{ sty } \beta - 1" . \text{wst } 2 \ominus (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } a \text{ sty } \beta)}{-\mu + \psi (\text{dost } \omega + \text{wst } \omega \text{ wst } \omega \text{ sty } \beta)} \right\}$$

widzimy tu, że ilość dodająca się do  $x$  oprócz długości słońca, zależy jeszcze od wznoszenia się prostego i zboczenia gwiazdy, a zatem dla różnych gwiazd jest różna. Lecz jeżeli opuścimy wyraz pierwszy jako zawsze mały dla gwiazd mających zboczenie mniejsze niż 45<sup>o</sup>, a w mianowniku ilość  $\mu$ , jako ilość niewynoszącą więcej nad 0",2, a zatem w ogólności małą w porównaniu drugiego wyrazu, otrzymamy wyrażenie na  $y$

$$y = x - \frac{1" . \text{wst } 2 \ominus}{\psi}$$

wyrażenie to zależąc tylko od długości słońca, może być łatwo na dzień każdy wyrachowane, i tym sposobem wyda mnożniką przez który mnożone  $da$ , to jest poprzedzanie roczne, da ilość poprzedzania od początku roku do dnia danego, i w wypadku zrównanie półroczne zajęte będzie. Ta jest właśnie teoria układania tablicy dającej na dzień każdy takowego mnożnika. Wszakże widoczna jest rzecz, że tablica ta póty tylko jest dobra póki wartość na  $\beta$  nie jest wielką; w przeciwnym przypadku kiedy rachujemy położenie gwiazd odległych bardzo od równika, na ówczas wy-

razu  $0",45$  dost  $2\odot$  dost  $\alpha$  sty  $\beta$  w ogólnosci opuścić nie można, i dla tych gwiazd zrównanie półroczne ze wzoru wyrachowane bydź powinno. Co się tycze wartości na  $\beta$  ta z tablicy osobnëy ułożonëy podług ilości  $\odot$  i  $\alpha$  otrzymuje się (\*).

Oprócz małych odmian z położenia słońca w poprzedzaniu zachodzących, są jeszcze odmiany także peryodyczne, ale daleko większe, zależące od odmieniającego się położenia węzłów księżycy, to jest przecięcie jego drogi z płaszczyzną ekliptyki. Skutkiem tego jest odmiana w pochyłości równika do ekliptyki i w położeniu punktów równonocnych. Odmiany te podobne nutacyi słońcowey, są od niëy daleko większe i ich period znacznie jest dłuższy. Nazywając przez  $\Omega$  długość średnią węzła górnego księżycy, to jest punktu od którego przechodzi na stronę północną ekliptyki, mamy następujące zrównania na odmianę pochyłości ekliptyki i długości punktu równonocnego (*Mec. celeste* t. II. k. 351), (*Tabulae speciales aberrat. et nutat.* T. I. k. 115 i dalsze. *Zach*)

$$d\omega = 9",648 \text{ dost } \Omega$$

$$d\lambda = -9",648. 2 \text{ dosty } 2\omega. \text{ wst } \Omega$$

Biorąc w tych zrównaniach za pochyłość ekliptyki pochyłość odpowiadającą rokowi 1810 to jest  $\omega = 23^\circ.27'.52"$ , otrzymamy.

$$d\omega = 9",643 \text{ dost } \Omega$$

$$d\lambda = -18",038 \text{ wst } \Omega$$

Dla znalezienia odmian stąd wypadających w zboczeniu i wznoszeniu się prostém gwiazd różnyh, dosyć jest w zrównaniach ( $\alpha$ ) i ( $\beta$ ) § 47 położyć otrzymane teraz wartości na  $d\omega$  i  $d\lambda$ ; stąd

$$\text{Nutaeya w zbocz.} = -7",182 \text{ dost } \alpha \text{ wst } \Omega + 9",648 \text{ wst } \alpha \text{ dost } \Omega$$

$$\text{Nut. we wzn. prost.} = -16",544 \text{ wst. } \Omega$$

$$- \text{sty } \beta (7",182 \text{ wst } \alpha \text{ wst } \Omega + 9",648 \text{ dost } \alpha \text{ dost } \Omega).$$

(\*) Fasciculus Astronomicus etc *Follaston*, appendix p. 54.

Uważamy tu zboczenie  $\beta$  za północne, w przeciwnym przypadku należy wziąć  $\text{sty}\beta$  za ujemną, i odmienić znak wartości na odmiannę w zboczeniu wypadającej, która się potem z pozostałym znakiem dodaje do zboczenia południowego uważanego za dodatne; albo co na jedno wychodzi, należy uważać zboczenie i nutacyą w zboczeniu za ujemne.

Jeżeli przez  $\beta$  i  $\alpha$  oznaczymy zboczenie i wznoszenie się proste średnie, a przez  $\beta'$  i  $\alpha'$  zboczenie i wznoszenie się proste odniesione do równika prawdziwego, czyli zawierające w sobie nutacyą, naówczas mieć będziemy

$$\beta' = \beta + \text{nutacya w zboczeniu.}$$

$$\alpha' = \alpha + \text{nutacya we wznoszeniu się prostem.}$$

Formuły nutacyi wyżej otrzymane zamienić można na inne łatwiejsze do ułożenia w tablice; jakoż czyniąc

$$m = 9'',648, \quad n = 18'',058$$

mamy

$$d\omega = m \text{ dost } \Omega, \quad d\lambda = -n \text{ wst } \Omega$$

kładąc te wyrażenia w zrównania ( $\alpha$ ) i ( $\beta$ ) i nazywając  $d\beta'$ ,  $d\alpha'$  odmiany przez nutacyą sprawione, otrzymamy

$$d\beta' = m \text{ wst } \omega \text{ dost } \Omega - n \text{ wst } \omega \text{ dost } \alpha \text{ wst } \Omega$$

$$d\alpha' = -m \text{ dost } \omega \text{ dost } \Omega \text{ sty } D - n \text{ wst } \omega \text{ wst } \alpha \text{ wst } \Omega \text{ sty } D - n \text{ dost } \omega \text{ wst } \Omega$$

Położywszy w tych zrównaniach zamiast mnogości linii trygonometrycznych, to jest zamiast  $\text{wst}\omega \text{ dost}\Omega$ ,  $\text{wst}\Omega \text{ dost}\alpha$ ,  $\text{wst}\alpha \text{ wst}\Omega$ , wyrażenia ich przez wstawy i dostawy sumy i różnicy dwóch łuków  $\alpha$  i  $\Omega$ , przyjdziemy łatwo do następującego wyrażenia:

$$d\beta' = \frac{1}{2}(m - n \text{ wst } \omega) \text{ wst } (\alpha + \Omega) + \frac{1}{2}(m + n \text{ wst } \omega) \text{ wst } (\alpha - \Omega)$$

$$d\alpha' = -n \text{ dost } \omega \text{ wst } \Omega - \left\{ \frac{1}{2}(m - n \text{ wst } \omega) \text{ dost } (\alpha + \Omega) + \right. \\ \left. + \frac{1}{2}(m + n \text{ wst } \omega) \text{ dost } (\alpha - \Omega) \right\} \text{ sty } \beta$$

czyli:



$$d\beta' = 8'',415 \text{ wst}(\alpha - \delta) + 1'',233 \text{ wst}(\alpha + \delta)$$

$$d\alpha' = -16'',544 \text{ wst} \delta - \{8'',415 \text{ dost}(\alpha - \delta) + 1'',233 \text{ dost}(\alpha + \delta)\} \text{ sty} \beta. (*)$$

Cheąc uczynić tablice nutacyi wznoszenia się prostego, zależącemi od tablicy nutacyi na zboczenie, dosyć jest w wyrażeniu  $d\alpha'$  położyć

$$- \text{dost}(\alpha - \delta) = \text{wst}(\alpha - \delta - 3^s)$$

$$- \text{dost}(\alpha + \delta) = \text{wst}(\alpha + \delta + 3^s)$$

tym sposobem tablice nutacyi we wznoszeniu się prostém będą mogły być zajęte w tablicach nutacyi na zboczenie podług zrównań następujących:

$$d\beta' = 8'',415 \text{ wst}(\alpha - \delta) + 1'',233 \text{ wst}(\alpha + \delta)$$

$$d\alpha' = -16'',544 \text{ wst} \delta + \{8'',415 \text{ wst}(\alpha - \delta - 3^s) + 1'',233 \text{ wst}(\alpha + \delta + 3^s)\} \text{ sty} \beta \quad \left. \vphantom{d\alpha'} \right\} (n)$$

Zrównania te łatwo jest ułożyć w tablice podług ilości  $(\alpha - \delta)$  i  $(\alpha + \delta)$  na zboczenie; na wznoszenie się zaś proste podług tychże samych ilości zmniejszonych o  $90^\circ$ . Tablice na zboczenie składać się będą z dwóch części, na wznoszenie się proste z dwóch tychże samych części i z tablicy trzeciej zależącej od długości węzła górnego  $\delta$ . Tablice te ułożone tym sposobem znajdzie czytelnik na końcu drugiego tomu Geodezyi Puissana (wydanie drugie). Odmiany w położeniu osi ziemskiej zależące od położenia węzłów księżycy nazwano, jakśmy mówili, nutacyą; odmiana podobna zależąca od różnego w ciągu roku położenia słońca, zowie się nutacyą słoneczną; złączone zaś razem te dwie odmiany nazwano *nutacyą księżycowo-słoneczną* (nutation luni-solaire). Przez nutacyą odmieniają się, jak widzimy, długości, wznoszenia się proste, i zboczenia gwiazd. Odmiana w długości jest wspólna wszystkim

(\*) Podobnym sposobem postępując ze zrównaniami (c) otrzymalibyśmy na nutacyą słoneczną następujące zrównania

$$\delta^{\beta} = 0'',417 \text{ wst}(\alpha - 2\odot) + 0'',018 \text{ wst}(\alpha + 2\odot)$$

$$d\alpha = -0''918 \text{ wst} 2\odot - \{0'',417 \text{ dost}(\alpha - 2\odot) + 0'',018 \text{ dost}(\alpha + 2\odot)\} \text{ sty} \beta.$$

gwiazdom, i łatwo do jęj znalezienia układu się tablica, zależąca tylko od długości węzła; tablicę tę widzieć można w tablicach astronomicznych (Tables Astron. Bureau des longitudes. Table XIII nutation).

---

## R O Z D Z I A Ł IX.

### Bieg słońca eliptyczny.

---

**XLIX.** *Bieg jednostajny ziemi po kole nie zgadza się z obserwacjami, czy to uważamy słońce we środku lub za środkiem tego koła.*

Przekonaliśmy się że droga pozorną słońca (\*) leży na jednę płaszczyznę przechodzący przez środek ziemi i przecinający się z równikiem pod kątem  $23^{\circ}, 28'$ , ale jakż jest figura tęj drogi na płaszczyźnie ekliptyki? nad tēm się nam zastanowić wypada.

Gdyby ziemia miała bieg jednostajny po kole, w którego środku jest słońce,ienne przybyty długości słońca byłyby równe; znając wtenczas długość słońca na pewną epokę łatwo by nam było wynaleźć tę długość na czas dany i ułożyć tablice słońca, gdyż przybyty długości byłyby proporcjonalne czasóm; nadto każdego roku na tenże sam czas upłyniony po porównaniu wiosunem, słońce tęż samę miałoby długość, i to samo wznoszenie się proste i zbieżenie, uważając pochyłość ekliptyki za nieodmienną. W tym przypadku nayważniejszą tylko byłoby

---

(\*) Używamy tu w tłumaczeniu się często biegu pozornego słońca zamiast biegu ziemi, a tak uważamy fenomena pozorne zamiast rzetelnych, ale stąd żaden błąd wypadź nie może, droga bowiem pozorną słońca jest zupełnie to samo, co droga rzetelna ziemi, i drogę ziemi przez obserwacye tylko słońca poznać możemy.

rzeczą oznaczyć dokładnie czas porównan. Ale długość słońca nie rośnie proporcjonalnie do czasu, czyli bieg słońca w długości każdego dnia nie jest tenże sam, jak się o tem łatwo przekonać można. Obserwujemy bowiem *np.* w miesiącu lipcu wznoszenie się proste i zboczenie słońca, i wyciągniętą stąd odmianę dzienną w długości słońca porównamy z odmianą, jaką dają obserwacye w miesiącu styczniu robione.

1807 lipca	1°	długość słońca . . . . .	98° . 58' . 44"
	2°	. . . . .	99 . 55 . 57

Odmiana dzienna 0° . 57' . 13"

1807 stycz.	1°	długość ☉ . . . . .	280° . 13' . 56"
	2°	. . . . .	281 . 15 . 7

Odmiana dzienna = 1° . 1' . 11"

Biegi więcienne słońca w długości w lipcu i styczniu są do siebie w stosunku  $\frac{1^\circ . 1' . 11''}{57' . 13''} = \frac{3671}{3435} = \frac{1,0693}{1}$ . Nad-

to oznaczymy przez sposoby wyżej podane czas dwóch porównań i przesilen słońca, znajdziemy, że czas upłyniony

Od porównania wiosennego do przesilenia let. = 92<sup>d</sup> . 21<sup>h</sup> . 36<sup>m</sup>.

Od przesilenia letniego do porównania jesien. = 93 . 13 . 44.

Od porównania jesiennego do przesilenia zim. = 89 . 16 . 56.

Od przesilenia zimowego do porównania wios. = 89 . 1 . 53.

Długość roku = 365<sup>d</sup> . 5<sup>h</sup> . 49<sup>m</sup>.

Ponieważ zaś porównania i przesilenia dzielą drogę pozorną słońca na cztery łuki, z których każdy = 90°, bieg więc słońca musi być nierówny, gdyż dla przeyscia od porównania wiosennego do jesiennego siedm dni i pół więcej potrzebuje czasu, niżeli od porównania jesiennego do wiosennego.

Wszakże być może, że słońce nie jest we środku koła opisywanego przez ziemię, natenczas chociażby bieg ziemi po ekliptyce był jednostajny, odmiana w długości słońca byłaby różna. Odmiany bowiemienne długości słońca, są to odmiany kątowe, i mogą w różnych odległo-

ściach odpowiadać równym przestrzeniom, chociaż same nie są równe. W tym przypadku, na (fig. 37) gdzie  $T$  wyraża mięysce słońca, a  $S$  środek koła opisywanego przez ziemię ruchem jednostaynym, mamy

$$Bb = TB \text{ wst } O$$

$$Cc = CT \text{ wst } O'$$

Jeśli łuk dzienny  $AB$  równy jest łukowi dziennemu  $CD$ , będzie  $Bb = Cc$  a stąd

$$TB \text{ wst } O = CT \text{ wst } O'$$

$$\frac{TB}{CT} = \frac{r}{r'} = \frac{\text{wst } O'}{\text{wst } O} = \frac{O'}{O}$$

Sprawdzić więc nam wypada, czyli w rzeczy saméy w punktach naywiększey i naymniejszey słońca od ziemi odległości, odmianyienne długości słońca są w stosunku odwrotnym tych odległości. Naywiększe i naymniejsze odmiany w długości słońca, oraz naywiększa i naymniejsza średnica słońca, są właśnie wtenczas, gdy ziemia znajduje się w naymniejszey i naywiększey od słońca odległości. Za pomocą kwadransa albo mikrometru niciowego lub przedmiotowego możemy, podług wyżej podanych sposobów, mierzyć tarczę pozorną słońca. Porównywając tak otrzymane wielkości pozorne słońca w różnych punktach ekliptyki, otrzymujemy łatwo stosunki odległości jego od ziemi, gdyż  $\frac{r}{r'} = \frac{d'}{d}$ , oznaczając przez  $d$  tarczę pozorną słońca w odległości  $r$ , a przez  $d'$  tę samą tarczę widzianą w odległości  $r'$ . Średnice pozorne słońca, mierzone w lipcu i w styczniu mają się do siebie jak  $31'.31'' : 32'.35'',6$  czyli jak  $1 : 1,0339$ . Tym czasem odmianyienne w długości były do siebie jakośmy widzieli w stosunku innym, to jest jak  $3433 : 3671 = 1 : 1,0693$ . Stąd wypada, że łuki opisywane przez ziemię w czasach równych nie są równe, bieg więc ziemi kołowy ruchem jednostaynym nie zgadza się z obserwacyami, czy to uważamy słońce we środku albo za środkiem drogi ziemskiej.

- L. Jak się dochodzi figura drogi ziemskiej? Obserwacye potwierdzają, że ta droga jest *ellipsą*; jéy mimośrod. Punkta przystoneczny i odstoneczny. Wyprowadza się z obserwacyi drugie prawo Keplera, że wycinki *elliptyczne* są proporcjonalne czasóm na ich przebieżenie strawionym. Wypada stąd sposób mierzenia względnych odległości słońca od ziemi doskonalszy niż za pomocą wymiarów tarczy pozornéy słońca.

Żebyśmy mogli odkryć figurę drogi ziemskiej około słońca, obserwujemy długości słońca w przeciągu roku i z punktu *np. S* (fig. 38) prowadźmy linije, którychby odległości kątowe były równe biegowi dziennemu słońca w długości, linije te wyobrażać nam będą promienie widzenia, prowadzone dnia każdego do słońca. Rachujemy teraz podług obserwowanych wielkości pozornych słońca, odległość względną jego od ziemi, biorąc którąkolwiek za jedność. Weźmy *np.*: za tę jedność odległość najmniejszą. Wyrachowane tym sposobem odległości odetniemy z punktu *S* na liniach prowadzonych; a punkta *D, C, E, F* i t. d. tak wskazane, oznaczają właśnie miejsca słońca na różną epokę; linija łącząca z sobą te punkta będzie drogą pozorną słońca. Linija ta jest *ellipsą*, w której ognisku jest ziemia, osią większą *ellipsy* jest *AB*, *GH* jest osią mniejszą. Obserwacye dają,  $AS=1$ .  $SB=1,034$ , średnia odległ.  $= \frac{AS+SB}{2} = 1,017$ , mimośrod  $\frac{SB-AS}{2} = 0,017$ .

Chcąc ten mimośrod mieć wyrażony w częściach połowy osi większéy, biorąc ją za jedność, trzeba go podzielić przez 1,017 i mielibyśmy  $e = \frac{0,017}{1,017} = 0,0165$ .

Punkt *A* nazywa się *punktem przyziemnym* (*perigeé*) *B* *punktem odziennym* (*apogeé*); lecz uważając bieg rzeczywisty ziemi około słońca, punkta te nazywają się jeden *przystonecznym* (*perihelie*) drugi *odstonecznym* (*aphelie*). Żeby się przekonać czyli droga ziemska jest w rzeczy samej *ellipsą*, weźmy jéy zrównanie:

$$e = \frac{a(1-e^2)}{1+e \cos v} \dots (\alpha)$$

gdzie  $\nu$  jest kątem, jaki czyni promień wodzący z odległością punktu przysłonecznego od słońca; i włożmy w to zrównanie za  $\nu$  wartości wypadające z obserwacyi, a tak rachowane promienie wodzące z formuły (a) porównamy z wyciągnionemi z obserwacyi średnic słońca. Na fig. 39.  $ASV$  jest długością punktu przysłonecznego, którą nazwiemy przez  $\psi$ ,  $\odot SV =$  długości słońca  $= \lambda$ ,  $AS\odot = \lambda - \psi = \nu$ ,

Kąt  $\psi$  otrzymuje się szukając czasu kiedy odmiany dzienne długości słońca są największe, albo kiedy największa jest średnica słońca; długość słońca natenczas otrzymana, jest właśnie kątem  $\psi$  czyli długością punktu przysłonecznego. Tak więc mając  $\nu$  na każdą obserwacyę, możemy porównać wartości na  $\xi$  rachowane z obserwowanemi. Z tego porównania znajdziemy różnice dosyć małe, które po części błędóm obserwacyi, po części niedokładnemu oznaczeniu ilości stałych, w zrównanie ellipsy wchodzących przypisać można; ta więc zgoda między obserwacyami i rachunkiem opartym na przypuszczeniu biegu eliptycznego ziemi w koło słońca, pokazuje że to przypuszczenie jest prawdziwe, i to jest pierwsze prawo dostrzeżone przez Keplera, że *ziemia i wszystkie planety opisują w biegu swoim ellipsy, których spólném ogniskiem jest słońce.*

Jeżeli ułożymy sobie na każdy dzień dwie tablice, jedną dającą odmianę dzienną w długości  $a, a', a'' \dots$  drugą na promień wodzący  $r, r', r'', \dots$  znajdziemy że mnożość  $r^2 \cdot a$  zawsze jest taż sama, to jest  $r^2 \cdot a = r'^2 \cdot a' = r''^2 \cdot a'' = \text{etc} = \text{stały} = C$ , tak np. biorąc przytoczone wyżej obserwacye w miesiącu styczniu i lipcu mamy:

$$r = 1, \quad r' = 1,034. \quad a = 1,0693, \quad a' = 1$$

$$r^2 a = 1,0693, \quad r'^2 a' = (1,034)^2 = 1,0692.$$

Na fig. (39) niech  $mSm'$  będzie wycinek eliptyczny opisany w przeciągu dnia jednego, wycinek kołowy  $Smn = \frac{r^2 a}{2}$  nazywając przez  $a$  kąt  $mSn$ , a przez  $r$  promień wodzący  $mS$ .

$Sm' = r(1 - a)$ , gdzie  $a$  jest ilością bardzo małą.

Wycinek  $pSm' = \frac{r^2 a}{2} (1 - a)^2 = \frac{ar^2}{2} (1 - 2a + a^2)$

Wycinek  $pSm' =$  wycin.  $Smn. (1 - 2a + a^2)$ ,  
 $pSm' - Smn = Smn(a^2 - 2a)$

Różnica między odległością punktu przysłonecznego i odśłonecznego jest 0,034, zkaąd na różnicę promieni wodzących w dwóch dniach następnych, biorąc jéy odmianę proporcjonalną czasowi, wypada zaledwo 0,00019 =  $a$ . Stąd  $Smn(a^2 - 2a) = -Smn. 0,00038$ , ilość tak mała że możemy wziąć  $W.pSm' = W.Smn =$  wycinkowi eliptycznemu  $Smn'$ , jako środkującemu między dwóma wycinkami kołowemi. Stąd wypada, że wycinki eliptyczne opisane dnia każdego są sobie, co do powierzchni, równe. Wreszcie jeżeli oznaczymy dokładnie powierzchnie wycinków eliptycznych opisywanych przez promień wodzący, znajdziemy z większą dokładnością, że powierzchnie te opisane w czasach równych są sobie równe. I to jest drugie prawo Keplera dostrzeżone, nie tylko w biegu ziemi ale i we wszystkich planetach wkoło słońca krążących, że *wycinki eliptyczne opisywane przez promień wodzący są proporcjonalne czasóm na ich przebieżenie strawionym.*

Trzecie prawo Keplera jest, że kwadraty z czasów peryodycznych rozmaitych planet, tak się mają do siebie jak trzecie potęgi ze średnich odległości od słońca tychże planet, jak to w teorii planet widzicie będziemy.

Zrównanie  $r^3 a = r'^3 a'$  daje  $\frac{r}{r'} = \frac{\sqrt[3]{a}}{\sqrt[3]{a'}}$ . Można więc z tego zrównania rachować względne odległości słońca od ziemi, bez mierzenia pozornéy tarczy słońca; dosyć jest do tego znać odmianę dzienną w długości słońca w miyscach, na które promieniu wodzące otrzymać chcemy. I tak biorąc za jedność odległość najmniejszą, odległość największa wyrazi się przez

$$\frac{\sqrt[3]{1^{\circ}.1'.11''}}{\sqrt[3]{0^{\circ}.57'.13''}} = 1,034.$$

Sposób ten otrzymywania odległości względnych jest pewniejszy od sposobu, za pomocą wymiarów tarczy pozornéj słońca: bo naprzód obserwacye długości słońca są w ogólności dokładniejsze, niż obserwacye tarczy słońca, powtore, różnice biegu w długości są daleko większe niż różnice odpowiednie wielkości pozornych słońca.

LI. *Anomalia średnia, prawdziwa, i mimosrodkowa. Wyprowadzenie zrównań: 1° między anomalią średnią i mimosrodkową. 2° między anomalią mimosrodkową i promieniem wodzącym. 3° między anomalią prawdziwą a mimosrodkową. Sześci reguły dające anomalią prawdziwą i promień wodzący przez funkcję mimosrodu i anomalii średniej.*

Znając już drogę jaką ziemia opisuje wkoło słońca, jakimże sposobem przyjdziemy do oznaczenia miejsca słońca na czas dany, czyli do ułożenia tablicy słońca? tak np. wiedząc że słońce było w punkcie odziemnym pierwszego lipca, jak znaleźć jego miejsce na koniec tego miesiąca.

Podług drugiego prawa Keplera, powierzchnie wycinków eliptycznych są proporcjonalne czasom; zagadnienie więc będzie rozwiązane, odcinając część elipsy proporcjonalną czasowi; ponieważ zaś elipsa cała jest opisana w dniach  $365\frac{1}{4}$ , prowadząc tedy  $OP$  (fig. 40) tak aby powierzchnia  $BOP$  była równa całej powierzchni elipsy rozmnożonej przez  $\frac{30}{365\frac{1}{4}}$ , otrzymamy położenie słońca na

koniec miesiąca lipca. Stąd się urodziło sławne zagadnienie, znane pod nazwiskiem zagadnienia Keplera, jak odciąć powierzchnię elipsy proporcjonalnie czasowi?

Niech  $P$  wyraża miejsce rzetelne słońca, kąt  $BOP$  zowie się *anomalią prawdziwą* (anomalie vraie). Wystawmy teraz sobie w myśli słońce drugie kończące bieg swój w tymże samym czasie co słońce prawdziwe, ale idące po kole  $BP'A$  ruchem jednostajnym; oba te słońca znajdują się razem w punkcie odziemnym  $B$ , skąd z różną szybkością bieg swój odbywają, ponieważ zaś słońce prawdziwe w tym miejscu elipsy będąc najodleglejsze od ziemi, idzie biegiem powolnym, słońce umysłowe wyprzedzi



go i znajdować się będzie w punkcie  $np. P'$ ; kąt  $P'SB$  zowie się *anomaliją średnią* (anomalie moyenne). Gdybyśmy więc mogli wyrazić anomaliją prawdziwą przez funkcją anomalii średnię, zagadnienie byłoby rozwiązane, albowiem anomalija średnia, będąc proporcjonalną czasowi, zawsze jest wiadoma, byleby tylko czas przechodu słońca przez punkt odziemny był znany. Idzie więc o to jak znaleźć zrównanie między anomaliją średnią i prawdziwą?

Kąt  $P''SB$  zowie się *anomaliją mimośrodkową* (anomalie excentrique); kąt ten jest właśnie ilością wiążącą anomaliją prawdziwą z anomaliją średnią, jak to zaraz widzieć będziemy.

Niech  $t$  oznacza czas na przebieżenie  $BP$ ,

$T$  czas na przebieżenie całej ellipsy,

$SA$  = połowie osi większej =  $a$

$$e = \frac{OS}{SA} = \frac{OS}{a}$$

$v$  = kąt.  $POB$  = anom. prawdziw.

$u$  =  $P''SB$  = anom. mimośrodkowey

$z$  =  $P'SB$  = anom. średnię.

Podług drugiego prawa Keplera mamy

$$\frac{t}{T} = \frac{\text{pow. } POB}{\text{pow. ellipsy}} = \frac{\text{pow. } P'OB}{\text{pow. koła}}$$

$$\frac{t}{T} = \frac{\text{pow. } P''OS + \text{pow. } P''SB}{\pi a^2}$$

$$t = \frac{T}{\pi a^2} \left\{ \frac{OM \cdot a}{2} + \frac{BP'' \cdot a^2}{2} \right\}$$

$$t \cdot \frac{\pi a^2}{T} = \frac{a \cdot OS \text{ wst } u + a^2 u}{2} = \frac{a^2 e \text{ wst } u + a^2 u}{2}$$

$$t \cdot \frac{2\pi}{T} = e \text{ wst } u + u$$

$$z = nt = e \text{ wst } u + u \dots (1)$$

gdzie  $\frac{2\pi}{T} = n$  oznacza kąt przebieżony w jednościci czasu, to jest w jednym dniu lub w jednę godzinę etc;  $t$  zna-

czy liczbę takowych jedności. Ilość więc  $nt$  jest to kąt rosnący proporcjonalnie czasowi  $t$ , jest to więc ten sam kąt, któryśmy nazwali anomalią średnią  $z$ .

W trójkącie  $OPN$

$$\begin{aligned} \xi^2 &= OP^2 = ON^2 + PN^2 \\ &= ON^2 + b^2 \cdot P'N^2 \\ &= (e + \text{dost } u)^2 + (1 - e^2) \text{wst}^2 u \end{aligned}$$

gdyż biorąc  $a=1$  będzie  $\frac{P'N}{PN} = \frac{1}{b}$  gdzie  $b =$  połowie osi mniejszey,  $b^2 = 1 - e^2$ .

$$\begin{aligned} \xi^2 &= e^2 + 2e \text{dost } u + \text{dost}^2 u + \text{wst}^2 u - e^2 \text{wst}^2 u \\ &= 1 + 2e \text{dost } u + e^2(1 - \text{wst}^2 u) \end{aligned}$$

$$\xi = 1 + e \text{dost } u.$$

Porównamy to wyrażenie na  $\xi$  ze zrównaniem

$$\xi = \frac{1 - e^2}{1 - e \text{dost } v}$$

(liczymy kąt  $v$  od punktu  $B$ )

$$1 + e \text{dost } u = \frac{1 - e^2}{1 - e \text{dost } v}$$

$$1 - e^2 = (1 + e \text{dost } u)(1 - e \text{dost } v)$$

$$= 1 - e \text{dost } v + e \text{dost } u - e^2 \text{dost } u \text{dost } v$$

$$\text{dost } v = \frac{e + \text{dost } u}{1 - e \text{dost } u}.$$

Zrównanie dające anomalią prawdziwą przez funkcją anomalii mimośrodkowey. Zamieśmy to zrównanie na wygodniejsze do rozwiązania przez logarytmy

$$\text{sty}^{\frac{1}{2}} v = \frac{1 - \text{dost } v}{1 + \text{dost } v} = \frac{1 - e(1 - \text{dost } u)}{1 + e(1 + \text{dost } u)}$$

$$\text{sty}^{\frac{1}{2}} v = \sqrt{\frac{1 - e}{1 + e}} \cdot \text{sty}^{\frac{1}{2}} u \dots \dots (2)$$

Dla otrzymania tedy  $v$  potrzeba ze równania (1) wyciągnąć  $u$  przez anomalię znajomą  $nt$ , a potem rozwiązać równanie (2). Promień zaś wodzący mieć możemy ze równania

$$\xi = 1 + e \text{dost } u \dots (5)$$

Zagadnienie więc jest rozwiązane, ale chcąc z tych równań otrzymać  $v$  i  $\xi$  przez funkcją  $nt$ , trafiamy na rachunek długi i wyrażenie otrzymujemy przez szeregi (\*).

LII. *Z daney anomalii średnięy dochodzi się anomalia prawdziwa i promień wodzący, bez użycia szeregów. Przykłady.*

Zamiast szukania tych szeregów podamy sposób rozwiązania zagadnienia wprowadzicie przez przybliżenie tylko,

(\*) Szeregi te są następujące:

$$\begin{aligned} A) \quad v = nt + \left\{ 2e - \frac{1}{4}e^3 + \frac{5}{96}e^5 \dots \right\} \text{wst } nt \\ + \left\{ \frac{5}{4}e^2 - \frac{11}{24}e^4 + \frac{17}{192}e^6 - \dots \right\} \text{wst } 2nt \\ + \left\{ \frac{15}{12}e^3 - \frac{45}{64}e^5 + \dots \right\} \text{wst } 3nt + \left\{ \frac{105}{98}e^4 - \frac{451}{480}e^6 \right\} \text{wst } 4nt \\ + \frac{1097}{960}e^5 \text{wst } 5nt + \dots + \frac{1225}{960}e^6 \text{wst } 6nt + \dots \end{aligned}$$

(Mecan. cel. liv. II. p. 181).

$$\begin{aligned} B) \quad \xi = 1 + \frac{e^3}{2} - e \text{dost } nt - \frac{e^3}{2} \text{dost } 2nt \\ - \frac{e^5}{1 \cdot 2 \cdot 2^2} \left\{ 5 \text{dost } 3nt - 5 \text{dost } nt \right\} \\ - \frac{e^4}{1 \cdot 2 \cdot 5 \cdot 2^3} \left\{ 4^2 \text{dost } 4nt - 4 \cdot 2^2 \text{dost } 2nt \right\} \\ - \frac{e^5}{1 \cdot 2 \cdot 5 \cdot 4 \cdot 2^4} \left\{ 5 \text{dost } 5nt - 5 \cdot 3^3 \text{dost } 3nt + \frac{5 \cdot 4}{1 \cdot 2} \text{dost } nt \right\} \end{aligned}$$

(Mecan. cel. liv. II. p. 179).

Kąty  $v$  i  $nt$  są rachowane od punktu przysłonecznego, jak to łatwo widzieć można z wyrażenia na  $\xi$ , czyniąc bowiem  $nt = 0$  otrzymujemy:

$$\xi = 1 - e = \text{odległości najmniejszej.}$$

ale sposób daleko łatwiejszy i dający wypadek tak blizki prawdy jak sami zechcemy.

Poprowadźmy  $P'm$  równoległą do  $P''M$ . W troykacie  $P'OS$ , czyniąc  $SOP' = O$ ,  $SP'O = P'$  mamy:

$$\frac{\text{sty } \frac{1}{2}(O + P')}{\text{sty } \frac{1}{2}(O - P')} = \frac{SP' + OS}{SP' - OS} = \frac{1 + e}{1 - e}$$

$$\text{sty } \frac{1}{2}(O - P') = \text{sty } \frac{1}{2}(O + P') \left( \frac{1 - e}{1 + e} \right) \dots (a)$$

Otrzymamy z tego zrównania  $\frac{1}{2}(O - P')$ , gdyż  $BSP = O + P' = Z$ , jest to anomalia średnia która jest znana.

$$O = \frac{1}{2}(O + P') + \frac{1}{2}(O - P') \dots (b)$$

Kąt ten można będzie wziąć za równy kątowi  $BSP'' =$  anomalii mimośrodkowej, opuszczając w pierwszym przybliżeniu kąt  $OP'm = r$

$$\frac{t}{T} = \frac{\text{pow. } P'SB}{\text{pow. koła}}$$

A że z praw Keplera

$$\frac{t}{T} = \frac{\text{pow. } POB}{\text{pow. Ellip.}} = \frac{\text{pow. } P''OB}{\text{pow. koła}}$$

Stąd

$$\text{pow. } P''OB = \text{pow. } P'SB$$

$$\text{pow. } P''OS = \text{pow. } P'SP''$$

$$\frac{P''S \cdot OM}{2} = \frac{P''S \cdot P'P'}{2}$$

Łuk  $P''P' = OM = e \text{ wst } P''SB = e \text{ wst } O$  przez przybliżenie.

$$mO = \text{Łuk. } P''P' - \text{wst } P''P' \dots \dots \dots (c)$$

Mając  $Om'$  szukamy kąta  $OP'm$  który nazwiemy przez  $r$ . Do tego znajdziemy pierwiey bok  $OP'$ .

$$\frac{\text{wst. } OP'S}{\text{wst. } OSP'} = \frac{OS}{OP'}$$

$$OP' = \frac{e \text{ wst } z}{\text{wst}(z - O)}$$

$$Om = OP' \cdot \text{wstr.} \quad \text{wstr} = \frac{Om}{OP'} \dots (d).$$

Znaleziony kąt  $OP'm$  dodamy do kąta  $SOP'$ , a otrzymamy kąt  $P'SB$  poprawny.

Jeśli by wartość na kąt  $r$  wypadła dosyć wielka, wtedy należałoby powtórzyć cały rachunek, używając już do niego anomalii mimośrodkowej poprawnej, i z tąd szukając znowu  $OM$ ,  $Om$  i kąta  $r$ .

Otrzymawszy tym sposobem wartość na anomalię mimośrodkową  $u$  znajdziemy anomalię prawdziwą ze zrównania sty  $\frac{1}{2}v = \sqrt{\frac{1-e}{1+e}}$  sty  $\frac{1}{2}u \dots (2)$  a promień wodzący ze zrównania (3).

*Przykład I.* Mając dany mimośrod drogi ziemskiej  $e=0,01691$  i średnią anomalią  $Z=nt=30^\circ$ , znajdziemy anomalię środkową i prawdziwą.

$$\begin{aligned} a) \dots \log. \text{ sty } \frac{1}{2} 50^\circ & \dots \dots \dots 9,4280525 \\ & l. (1-e) = l(0,98309) \dots \dots \dots 9,9925933 \\ \text{dopełn. } l.(1+e) = l(1,01691) & \dots \dots \dots 9,9927218 \\ & \dots \dots \dots \hline & l. \text{ sty } \frac{1}{2} (O-P') = \dots \dots \dots 9,4153676 \\ & \dots \dots \dots = l. \text{ sty } (14^\circ. 31'. 22'') \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} b) \dots \frac{1}{2} (O-P') & = 14^\circ. 31'. 22'' \\ \frac{1}{2} (O+P') & = 15^\circ. 0'. 0'' \\ & \dots \dots \dots \hline O & = 29^\circ. 31'. 22'' \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} c) \dots \log. \text{ wst } (29^\circ. 31'. 22'') & = 9,6926438 \\ l. e = l(0,01691) & = 8,2281456 \\ & \dots \dots \dots \hline & 7,9207874. = \log. OM \text{ w czę. pr.} \\ \log. R'' = l(\text{łuku} = \text{promien:}) & = 5,3144251 \\ & \dots \dots \dots \hline l. OM \text{ w sekundach} & = 3,2552125 = \log. 1718'',7 \\ OM = P'P' & = 28'. 38'',7 \\ Om = 28'. 38'',7 - \text{wst}(28'. 38'',7) & \end{aligned}$$

Wartość na  $Om$  stąd wyciągniona nie wynosi połowy sekundy, i opuszczoną być może. Kąt więc  $SOP'$  znaleziony wyżej  $= 29^\circ. 31'. 22''$  niepotrzebuje żadnej poprawki,

$$\text{Zr. 2) } l. \text{ sty } \frac{1}{2} u = l. \text{ sty } (14^{\circ}. 45'. 41'') = 9,4207651$$

$$\frac{1}{2} \log. (1 - e) = \frac{1}{2} l. 0,98309 \dots \dots 4,9962966$$

$$\frac{1}{2} \text{dopeł. } \{l. (1 + e) = \frac{1}{2} l. 1,01691\} \dots \dots 4,9963608$$

$$\log. \text{ sty } \frac{1}{2} v \dots \dots \dots = 9,4154225$$

$$= l. \text{ sty } (14^{\circ}. 31'. 28'').$$

$$\text{Anomalia prawdziwa} = v = 29^{\circ}. 2'. 56''.$$

$$\text{Anomalia średnia} = z = 30^{\circ}. 0'. 0''.$$

$$\underline{z - v = 0^{\circ}. 57'. 4''.}$$

Różnica ta między  $z$  i  $v$  czyli między anomalią średnią i prawdziwą nazywa się *zrównaniem środka* (Equation du centre).

*Przykład II.* Mając dany mimośród drogi Pallady  $= 0,259$  i średnią anomalią  $= 45^{\circ}$ , znaleźć anomalią środkową, i prawdziwą.

$$a) \dots l. \text{ sty. } (22^{\circ}. 30') \dots \dots 9,6172245$$

$$l. 0,741 \dots \dots \dots 9,8698182$$

$$\text{dopeł. } l. 1,259 \dots \dots \dots 9,8999743$$

$$l. \text{ sty } \frac{1}{2} (O - P) = \dots 9,3870168 = l. \text{ sty. } 13^{\circ}. 42'. 5'',3$$

$$b) \dots \frac{1}{2} (O - P') \dots = 13^{\circ}. 42'. 5'',3$$

$$\frac{1}{2} (O + P') \dots = 22^{\circ}. 30'. 0''$$

$$O = 36^{\circ}. 12'. 5'',3 = \text{przybl. wart. } P''SB.$$

$$c) \dots l. \text{ wst } (36^{\circ}. 12'. 5'',3) \dots \dots 9,7715071$$

$$l. 0,259 \dots \dots \dots 9,4132998$$

$$l. (R'' = \text{prom. w sekund.}) \dots = 5,3144251$$

$$l. OM \text{ w sekund.}) \dots 4,4990320 = l. 31552,4$$

$$OM = 31552'',4 = P''P'.$$

$$\log. \text{ wst } 31552'',4 \dots \dots 9,1829067 \dots \text{ w część. prom.}$$

$$l. R'' \dots \dots \dots 5,3144251$$

$$l. \text{ wst. } P''P' = : \dots \dots 4,4975318 = l. 31429.$$

$$\text{Łuk } P''P' = \dots \dots 31552'',4$$

$$\text{wst } P''P' = Mm = 31429.$$

$$\underline{Om = 125,4.}$$

$$d) \dots \text{wst } P'SO = l. \text{wst } 45^\circ = \dots 9,8494850$$

$$l. 0,259 \dots \dots \dots 9,4132998$$


---


$$9,2627848$$

$$l. \text{wst. } OP'S = l. \text{wst. } (8^\circ.47'.56'',7) = 9,1845968$$


---


$$0,0781880 = l. OP' \text{ w czę. pr.}$$

$$5,5144251$$


---


$$5,5926131 = l. OP' \text{ w sekun.}$$

$$l. Om = l. 123,4 \dots \dots 2,0913152$$

$$l. OP' \dots \dots \dots 5,5926131$$


---

$$6,6987021 = l. \text{wst } OP'm.$$

$$OP'm = 1'.45'',1$$

$$SOP' = 36^\circ. 12'. 5'',5$$

$$OP'm = \quad \quad 1'. 45'',1$$


---

$$u = 36^\circ. 13'. 46'',4 = P'SB \dots \text{anom. mimośrod. popr.}$$

$$\text{Zr. 5) } \dots l. \text{ sty. } 18^\circ. 6'. 53'',2 = 9,5147282$$

$$\frac{1}{2} \log. 0,741 \dots \dots \dots 4,9549091$$

$$\frac{1}{2} \text{ dopełn. } l. 1,259. \dots \dots \dots 4,9499871$$


---

$$l. \text{ sty } \frac{v}{2} = 9,5996244 = l. \text{ sty } (14^\circ.5'.19'')$$

$$v = \text{anom. prawd. } 28^\circ. 10'. 38''.$$

Mając anomalią środkową i prawdziwą możemy otrzymać promień wodzący ze równania

$$\xi = 1 + e \text{ dost. } u \dots \dots (5)$$

albo ze równania:  $\xi = \frac{1 - e^2}{1 - e \text{ dost } v}$ .

W naszym przykładzie mamy

$$l. \text{ dost } u = l. \text{ dost } 36^\circ. 13'. 46'',4 = 9,9066881$$

$$l. e = l. 0,259 \dots \dots \dots 9,4132998$$


---

$$l. e \text{ dost } u = \dots \dots \dots 9,5199879 = l. 0,20892.$$

$$\xi = 1 + 0,20892 = 1,20892$$

Zadanie odwrotne, to jest jak z anomalii prawdziwej wyznaleśdź średnią, łatwe jest bardzo do rozwiązania. Ze zróż-

wnania (2) wynaleziona anomalia mimośrodkowa wkłada się w zrów. (1), i otrzymuje się anomalia średnia, ale rozwiązanie tego zadania, rzadkiego jest w Astronomii użycia.

**LIII.** *Zrównanie największe środka kiedy przypada? Wypro-  
wadzone wzory na wynalezienie anomalii prawdziwej i pro-  
mienia wodzącego, w których anomalie liczyły się od punktu  
odśrodkowego, zamieniają się na inne w których za zero ano-  
malii uważa się punkt przystoekczny.*

Różnica największa między anomalią prawdziwą i średnią zowie się *największém zrównaniem środka* (la plus grande équation du centre), która jest wtenczas, kiedy ciało  $P$  (fig. 40) ma szybkość kątową średnią; wystawmy bowiem punkt  $P'$  idący w koło środka  $S$  biegiem jednostajnym, tak jednak, iż zacząwszy razem z ciałem  $P$  bieg od linii  $AB$ , razem z nié m zuowu do téż e samé y przychodzi linii. Na początku biegu ciało  $P$  idąc od punktu  $B$  biegiem kątowym najmnieysz ym, musi zostać się od punktu  $P'$ , dnia drugiego opisuje kąt nieco większy ale jeszcze mniejszy od kąta opisanego przez  $P'$ , po upłynieniu więc pewné y liczby dni odległość kątowa punktu  $P$  od linii  $SB$  będzie większa niż odległość punktu  $P'$ ; różnica ta coraz rosnać będzie aż póki szybkość kątowa  $P$  nie stanie się równą szybkości ciała  $P'$ , czyli szybkości średnie y; w tym dniu już bieg wzglédny kątowy ciała  $P$  i  $P'$  jest zero, przeszedłszy ten punkt ciało  $P$  zaczyna mieć szybkość kątową większą niż średnią, i zbliżać się będzie do  $P'$ , tak że razem przyydu do linii  $AO$ . Moment więc gdy ciało  $P$  idzie biegiem średnim jest właśnie chwilą kiedy zrównanie środka jest największe. Ponieważ zrównanie środka jest to różnica między biegiem po kole i po ellipsie, zależy więc zupełnie od wielkości mimośrodu. Wypro-  
wadzimy wkrótce wzory dające nam związek między mi-  
mosrodem i największém zrównaniem środka.

W zrównaniach (1) (2) i (3) uważaliśmy anomalie rachowane od punktu odśrodkowego; jeżeli je chcemy rachować od punktu przystoekcznego, jak to teraz jest zwyczaj, dla tego, aby początek anomalii był tenże sam,



dla komet jak i dla planet, dosyć w zrównaniach (1), (2) i (3) położyć  $180^\circ + nt$  za  $nt$ ,  $180 + u$  za  $u$ ,  $180 + v$  za  $v$ .... a zrównania te zamienią się na następujące

$$(1) \dots nt = u - e \text{ wst } u, \quad (3) \dots \xi = 1 - e \text{ dost } u$$

$$\text{dosty } \frac{1}{2} v = \sqrt{\frac{1-e}{1+e}} \text{ dosty } \frac{1}{2} u$$

$$(2) \dots \text{sty } \frac{1}{2} v = \sqrt{\frac{1+e}{1-e}} \text{ sty } \frac{1}{2} u$$

$$\text{albo} \quad \text{sty } \frac{1}{2} (\odot - l) = \sqrt{\frac{1+e}{1-e}} \text{ sty } \frac{1}{2} u$$

gdzie  $\odot$  znaczy długość prawdziwą słońca,  $l$  długość punktu przysłonecznego.

Formuły (1) (2) i (3) rozwinięte na szeregi dają nam sposób wynalezienia promienia wodzącego, i długości słońca prawdziwéy, jeżeli znamy anomalię średnią  $nt$ . Ale do tego potrzeba nam znać położenie punktu przysłonecznego lub odslonecznego, i mimośród  $e$ . Zastanówmy się więc nad sposobami dokładnego oznaczenia tych ważnych elementów drogi ziemskiej.

LIV. *Odmiana w położeniu punktu przysłonecznego. Rok anomalistyczny. Sposób Lakaille'a oznaczenia dokładnie położenia punktów przysłonecznego i odslonecznego. Przykład. Epoka kiedy os ellipsy ziemskiej była pionowa do linii punktów równonocnych i kiedy się nią zgadzała. Odmiana długości por roku z przyczyny odmiany w położeniu osi wielkiej ellipsy co do linii punktów równo-nocnych.*

Ponieważ tarcza pozorna słońca największa jest wtenczas, kiedy ziemia znajduje się w punkcie odslonecznym, jeśli tedy za pomocą narzędzi mierząc tę tarczę znajdziemy czas kiedy tarcza pozorna słońca jest najmniejsza, długość słońca natenczas rachowana, jest właśnie długością punktu odslonecznego. Nadto ponieważ bieg słońca w długości najmniejszy jest w punkcie odslonecznym, a największy w punkcie przysłonecznym, to nam daje spo-

sób dokładnięcy oznaczenia tych punktów, dla tego, że odmiany w długości słońca różnią się bardzięcy od siebie niż wielkości pozorne słońca.

Porównamy z sobą długości punktu odslonecznego obserwowane w różnych czasach.

Długość punktu odslon. obserwowana przez Waltera	w Nurembergu w 1496 . . . . .	3 <sup>s</sup> . 5 <sup>o</sup> . 57'. 57"
przez Lacaille w 1749 . . . . .		3. 8. 59. 0
Bieg punktu odslon. w przec. 253 lat . . . . .		<u>4<sup>o</sup>. 41'. 5".</u>

Stąd średni bieg w długości punktu odslonecznego wypada 1'. 6". na rok jeden. Podług jednak obserwacyi Landa bieg ten wynosi tylko 1' 2". Odrzuciwszy bieg roczny punktów równonocnych 50",1 pozostaje na bieg wierzchołków ellipsy ziemskięcy 11",9 od zachodu na wschód. Podług nowszych obserwacyi bieg ten jest tylko 11",8 na rok.

Słońce więc potrzebuje więcęcy czasu do powrotu do punktu przysłonecznego lub odslonecznego, niżeli do przyścia znowu do punktów równonocnych. Czas powrotu słońca do tegoż samego położenia co do osi więkšzęcy ellipsy, zowie się rokiem *anomalistycznym* (année anomalistique), ponieważ słońce wtenczas powraca razem do téyże samęcy anomalii. Nazwawszy trwałość tego roku przez  $R$  będziemy mieć

$$R = \left( \frac{360^{\circ} + 0'. 11",8}{360^{\circ} - 50",1} \right) \cdot 365^{\text{dni}} \cdot 5^{\text{g}} \cdot 49'. 51",6$$

$$= 365^{\text{d}} \cdot 6^{\text{g}} \cdot 13'. 58",8.$$

Dokładnięcy sposób oznaczenia położenia osi wielkięcy drogi ziemskięcy jest następujący. Niech na (fig 41) punkta  $S$  i  $S'$  wyrażają mięysca słońca o  $180^{\circ}$  odległe. Czas na przebieżenie  $SArS'$  będzie mnieyszy niż czas na przebieżenie  $S'BRS$ , ponieważ powierzchnia  $SArS' < S'BRS$ ; każda bowiem linija prowadzona przez ognisko ellipsy, dzieli ellipsę na dwie połowy nierówne, wyjąwszy oś wielką ellipsy  $AB$ . Jeśli więc porównujemy obserwacye długości słońca w punktach  $B$  i  $A$ , kiedy różnica

długości  $= 180^\circ + 31''$ , przeciąg czasu między obserwacyami powinien być równy  $\frac{1}{2}R$ , i jeżeli ta równość nie ma, jest to dowodem, że obserwacje słońca nie były robione doskonale w punktach  $A$  i  $B$ ; idzie więc o to jak z obserwacyi blizkich punktów  $A$  i  $B$  wyciągnąć czas kiedy się słońce znajdowało w tych punktach, a stąd długość tychże punktów otrzymać.

$$\begin{aligned} \text{Czas od } S \text{ do } S' &= \text{czasowi od } S \text{ do } A + \\ &+ \text{czas od } A \text{ do } B - \text{czas od } S' \text{ do } B \\ \text{Czas od } A \text{ do } B - \text{czas od } S \text{ do } S' &= \\ &= \text{czas od } S' \text{ do } B - \text{czas od } S \text{ do } A. \end{aligned}$$

$$\frac{1}{2}R - \alpha = \text{czas od } S' \text{ do } B - \text{czas od } S \text{ do } A \dots\dots (a)$$

gdzie  $\alpha$  znaczy czas między dwiema obserwacyami w punktach  $S$  i  $S'$ . Podług prawa Keplera

$$\begin{aligned} \text{Czas od } S \text{ do } A &= \text{czas od } S' \text{ do } B \times \frac{\text{Pow. } SEA}{\text{Pow. } SEB} \\ &= t \cdot \frac{EA^2}{BE^2} = t \cdot \frac{\text{szybkość kątową przy } B}{\text{szyb. kąt. przy } A} \end{aligned}$$

gdzie  $t =$  czas od  $S'$  do  $B$ .

Bierzemy tu wycinki  $SEA$  i  $SEB$  dla małości, za wycinki kołowe należące do promieni  $AE$  i  $BE$ . Podstawiając znalezioną wartość na czas od  $S$  do  $A$  przez  $f.(t)$  w równaniu  $(a)$  otrzymamy równanie w którym jedno  $t$  będzie nie znanem, gdyż chyżości kątowe przez obserwacje mogą być znane.

$$t = (\frac{1}{2}R - \alpha) \frac{v}{v' - v}$$

nazywając przez  $v$  i  $v'$  chyżości kątowe przy  $A$  i  $B$ .

*Przykład.* 1745 grud. 30 0 0<sup>s</sup>.3<sup>m</sup>.7<sup>n</sup>. dł. sł. = 278°. 29'. 12<sup>n</sup>.5.

1744 czerw. 30 0 0<sup>s</sup>.5'.0" . . . . . 98. 51. 1,5.

180. 21. 49".

W tym przeciągu czasu punkt  $B$  oddalił się od zero  $\Upsilon$  na 31. Chcąc więc znaleźć czas kiedy różnica w położen-

niu słońca na ekliptyce co do osi większey ellipsy była  $=180^{\circ}$ , należy zmniejszyć  $21'.49''.031''$ , i szukać w jakim czasie słońce pozostała resztę minut przebiega. Czas ten odciagniony od czasu obserwacyi 1744 roku, da moment szukany.

Bieg dzienny słońca 30 czerwca  $=57'.12''$ .

$$\frac{24^{\text{h}}(21'.18'')}{57'.12''} = 8^{\text{h}}.56'.13''.$$

Stąd wypada, że we dwóch obserwacyach 30 grudnia 1743 r. o  $0^{\text{h}}.3'.7''$  i 29 czerwca 1744 r. o  $15^{\text{h}}.6'.47''$ , słońce znajdowało się na jednej linii prostey, przechodzącay przez ognisko ellipsy, czyli różnica w długości słońca była naówczas  $180^{\circ}.0'.31''$ . Czas przedzielający ten fenomen jest  $182^{\text{d}}.15^{\text{g}}.3'.40'' = \alpha$ .

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}R &= 182^{\text{d}}.15^{\text{g}}.7'.0'' \\ \alpha &= 182.15^{\text{g}}.3'.40'' \\ \frac{1}{2}R - \alpha &= 3'.20'' \end{aligned}$$

$$t = 3'.20'' \times \frac{61'.12''}{(61'.12'') - (57'.12'')} = (3'.20'') \left( \frac{61'.12''}{4'} \right) = 51'.0''.$$

jest to czas od  $S'$  do  $B$ , który dodany do obserwacyi w punkcie  $S'$  29 czerwca, da czas kiedy słońce było w punkcie  $B$ . Czas ten jest 29 czerwca o  $15^{\text{h}}.57'.47''$ . Wynaleśdź potrzeba teraz długość słońca na ten moment.

Długość  $\odot$  czerwca . . . . . 30 . . .  $0^{\text{h}}.3'.0'' \dots 98^{\circ}.51'.1'',5$   
 Czas przech.  $\odot$  przez punkt  $B$  . . . 29 . . .  $15.57.47''$   
 różnica . . .  $8^{\text{h}}.5'.13''$

$$24^{\text{h}} : 57'.12'' = 8^{\text{h}}.5'.13'' : \frac{8.5.13''(57'.12'')}{24^{\text{h}}} = 19'.16''.$$

Długość punktu  $B = (98^{\circ}.51'.1'',5) - 19'.16'' = 98^{\circ}.31'.45'',5$ .  
 $=$  Długości punktu odsłonecznego.

Sposób tu wyłożony oznaczenia punktu odsłonecznego jest Lacaillea. W tablicach Delambra długość punktu przysłonecznego

na rok 1750 jest . . . . .	278°. 37'. 28"
1800 . . . . .	279. 29. 3
1810 . . . . .	279. 39. 22.

Stąd odmiana roczna w długości tego punktu wypada 61",9.

Mając znane położenie punktu przysłonecznego na pewną epokę, i odmianę jego roczną, łatwo jest znaleźć położenie osi ellipsy na jakąkolwiek inną epokę. Gdybyśmy chcieli wiedzieć, kiedy oś ellipsy była pionową do linii punktów równonocnych, szukalibyśmy czasu, kiedy długość punktu przysłonecznego była = 270°.

w 1750 r. Długość punktu przysłon. = 278°. 37'. 28"

$$\frac{8^{\circ}. 37'. 28''}{62''} = 500 \text{ lat}$$

Czas więc ten był w 1250 roku. Szukamy czasu kiedy oś ellipsy schodziła się z linią punktów równonocnych

$$\frac{98^{\circ}. 57'. 28''}{62''} = 5720 \text{ lat.}$$

Na lat więc blisko 4,000 przed erą chrześcijańską linia punktów równonocnych była razem osią wielką drogi ziemskiej.

Odmienne coraz położenie osi wielkiej ellipsy z linią punktów równonocnych jest przyczyną coraz odmiennej długości por roku. Na (fig. 42) punkta *L* i *Z* oznaczają przesilenia letnie i zimowe, *W* i *I* porównania wiosenne i jesienne. W 1250 roku wierzchołek ellipsy *B* padał na *Z* i czas od porównania jesiennego do przesilenia zimowego był równy czasowi od przesilenia zimowego do porównania wiosennego; po roku 1250 punkt *B* zaczął się oddalać od *Z* i w 1800 kąt *BEZ* był = 9°. 29'. 3". Tym sposobem punkta drogi ziemskiej gdzie ziemia bliżej będąc słońca ma bieg chyższy, przeszły w porę roku zimową między *Z* i *W*, w porę zaś jesienną między *I* i *Z* wszedł z kolei łuk ellipsy, gdzie ziemia ma bieg powolniejszy, a stąd dzisiaj trwałość jesieni jest nieco większa niż trwałość zimy.

LV. Wyrażenie mimośrod ellipsy drogi ziemskiej przez funkcją największego zrównania środka. Odmiana wielkości wielkości mimośrod.

Oznaczyliśmy mimośród ellipsy ziemskiej obserwując wielkości pozorne słońca w punktach największej i najmniejszej jego od ziemi odległości, ale że odmiany te nie są znaczne, mimośród tym sposobem wyprowadzony może nie być dokładnym. Zrównanie środka daje nam dokładniejszy sposób oznaczenia tego elementu.

Mówiliśmy że zrównanie środka największe jest wtenczas kiedy bieg słońca w długości staje się średnim. Na (fig. 43) kąt  $pES = p'ES'$  niech wyraża największe zrównanie środka, które dla symetryczney figury ellipsy, też jest wielkości z obu stron linii  $AB$ . Ponieważ od punktu  $A$  słońce prawdziwe idzie biegiem chyźszym jak słońce średnie, w czasie więc największego zrównania środka odległość kątowa słońca prawdziwego  $p$  i  $p'$  od linii  $EA$ , większa będzie jak słońca średniego  $m$  i  $m'$ . Obserwujemy długość słońca  $pE\Upsilon$  i  $p'E\Upsilon$ , ich różnica da nam kąt  $pEp'$ . Kąt  $SES' = mCm'$ , jest to bieg średni słońca w długości w czasie upłynionym między obserwacjami

$$SES' - pEp' = 2Z$$

gdzie  $Z$  wyraża największe zrównanie środka. Wyprowadźmy teraz związek między zrównaniem największym środka i mimośrodem  $e$ . Niech  $\xi$  wyraża promień wodzący słońca, wycinek eliptyczny opisany w małym przeciągu czasu  $t$  przez promień  $\xi$ , będzie  $\xi^2 \frac{E}{2}$ , gdzie  $E$  znaczy mały kąt przez promień  $\xi$  przebieżony

$$\frac{\xi^2}{2} E : P = t : T, \quad E = \frac{2Pt}{\xi^2 T}$$

$P$  wyraża powierzchnią całą ellipsy,  $T$  czas na jęj przebieżenie łożony.

Kładąc  $P = \pi a^2 \sqrt{1 - e^2}$  otrzymujemy

$$E = \frac{2\pi a^2 \sqrt{1-e^2}}{\xi^2 T} \cdot t.$$

Bieg kątowy słońca idącego ehyżością średnią w przeciągu czasu  $t$  wyraża się przez  $K = 2\pi \cdot \frac{t}{T}$ .

Ponieważ w czasie największego zrównania środka, bieg kątowy prawdziwy  $E = K =$  biegowi średniemu; stąd

$$2\pi \cdot \frac{t}{T} = \frac{2\pi a^2 \sqrt{1-e^2}}{\xi^2 T} \cdot t$$

$$\xi = a(1-e^2)^{\frac{1}{4}}$$

Jest to wyrażenie promienia wodzącego słońca w czasie, kiedy zrównanie środka jest największe. Ponieważ w to wyrażenie  $t$  niewchodzi, możemy więc w szukaniu elliptycznego wycinka  $\frac{e^2 E}{2}$  uważać  $t$  za nieskończenie małe, wartość na  $\xi$  pozostaje też sama; wartość więc ta nie jest tylko przybliżoną do prawdy, ale jest wartością zupełnie prawdziwą.

Zrównania ellipsy biegunowe przez funkcyą  $v$  i funkcyą  $u$  są:

$$\xi = \frac{a(1-e^2)}{1+e \operatorname{dost} v} \quad \xi = (1-e \operatorname{dost} u) a$$

$$1+e \operatorname{dost} v = \frac{a(1-e^2)}{\xi} = (1-e^2)^{\frac{3}{4}}$$

$$1-e \operatorname{dost} u = \frac{\xi}{a} = (1-e^2)^{\frac{1}{4}}$$

$$\operatorname{dost} v = \frac{\{1 - (1-e^2)^{\frac{3}{4}}\}}{e}$$

$$\operatorname{dost} u = \frac{1 - (1-e^2)^{\frac{1}{4}}}{e}.$$

Rozwijając te wyrażenia na szeregi, widzimy naprzód że mimośród  $e$  znajdować się będzie w licznikach wszyst-

kich wyrazów, stąd  $\text{dost } v$ , i  $\text{dost } u$ , są ilości bardzo małe, powtóre  $\text{dost } v$  jest odjemna, a  $\text{dost } u$  dodatna. Uczynimy więc

$$v = 90^\circ + v' \quad u = 90^\circ - u'$$

$$-\text{dost } v = \text{wst } v' = \frac{1 - (1 - e^2)^{\frac{3}{2}}}{e}$$

$$\text{dost } u = \text{wst } u' = \frac{1 - (1 - e^2)^{\frac{1}{2}}}{e}$$

Rozwińmy te wyrażenia opuszczając potęgi ilości  $e$  wyższe nad trzecią, otrzymamy:

$$\text{wst } v' = \frac{3}{4}e + \frac{3}{32}e^3. \quad \text{wst } u' = \frac{1}{4}e + \frac{3}{32}e^3$$

$$v' = R \left( \text{wst. } v' + \frac{1}{6} \text{wst}^3 v' + \text{etc} \right)$$

$$u' = R \left( \text{wst. } u' + \frac{1}{6} \text{wst}^3 u' + \text{etc} \right)$$

$$v' = R \left\{ \frac{3}{4}e + \frac{3}{32}e^3 + \frac{1}{6} \cdot \frac{27}{64}e^3 \right\} = R \left\{ \frac{3}{4}e + \frac{21}{128}e^3 \right\}$$

$$u' = R \left\{ \frac{1}{4}e + \frac{3}{32}e^3 + \frac{1}{6} \cdot \frac{1}{64}e^3 \right\} = R \left\{ \frac{1}{4}e + \frac{37}{384}e^3 \right\}$$

$R$  znaczy liczbę sekund zawartą w promieniu koła. Zrównanie największe środka wyraża się przez

$$Z = v - nt = v - u + e \text{wst } u = v' + u' + e \text{dost } u'.$$

Gdzie  $\text{dost } u'$  wyrażona jest w częściach promienia wziętego za jedność, chcąc ją mieć w sekundach łuku tak jak są  $v'$  i  $u'$ , należy ją przemnożyć przez  $R$ .

$$Z = v' + u' + R e \text{dost. } u'.$$

$$= v' + u' + R e - 2 R e \text{wst}^2 \frac{1}{2} u'$$

$$\text{wst}^2 \frac{1}{2} u' = \frac{1}{2} \text{wst } u' = \frac{1}{2} \left\{ \frac{1}{4}e + \frac{3}{32}e^3 \right\} \text{ gdzie łuk } u' \text{ jest bardzo mały.}$$



$$Z = R \left\{ e + \frac{100}{384} e^3 \right\} + R \left\{ e - 2e \cdot \frac{1}{4} \left( \frac{1}{4} e + \frac{5}{32} e^3 \right)^2 \right\}$$

$$= R \left\{ 2e + \frac{88}{384} e^3 \right\}$$

Wyciągając z tego równania  $e$  będzie

$$\frac{Z}{R} = Z' = 2e + \frac{88}{384} e^3$$

$$e = \frac{1}{2} Z' - \frac{1}{2} \cdot \frac{88}{384} e^3$$

Kładąc w drugiey stronie równania za  $e^3$  wartość jego przybliżoną  $(\frac{1}{2} Z')^3$  otrzymujemy:

$$e = \frac{1}{2} Z' - \frac{11}{768} \cdot Z'^3 \dots (\epsilon)$$

Takie jest wyrażenie dające nam mimośród przez funkcją największego równania środka.

Anomalią średnią odpowiadającą największemu równaniu środka otrzymamy uważając, że  $Z = v - nt$ , stąd

$$nt = v - Z = 90^\circ + v' - Z$$

$$= 90^\circ + R \left\{ \frac{5}{4} e + \frac{21}{128} e^3 \right\} - R \left\{ 2e + \frac{88}{384} e^3 \right\}$$

$$= 90^\circ - R \left\{ \frac{5e}{4} + \frac{25}{384} e^3 \right\}.$$

Wyrażenie na  $e$  przez  $f(Z')$  da wartość mimośrodu, jeżeli równanie największe środka dobrze jest znane. Jeżeli obserwacya słońca nie była zupełnie wzięta w czasie największego równania środka, wtenczas mając znany bieg słońca w długości, można wyrachować tę poprawkę na czas największego równania, czas zaś tego fenomenu da nam równanie

$$nt = 90^\circ - R \left\{ \frac{5e}{4} + \frac{25}{384} e^3 \right\}$$

gdzie wprawdzie wchodzi  $e$ , ale do rozwiązania tego zrównania możemy użyć wartości na  $e$  przybliżony tylko, na przykład tę jaką nam daje porównanie najmniejszej i największej pozorniej tarczy słońca. Jeżeli chcemy mieć zrównanie środka na każdy moment, łatwo go otrzymujemy z szeregu ( $A$ ) albowiem

$$Z = v - nt = \left\{ 2e - \frac{1}{4} e^3 + \dots \right\} \text{wst } nt + \text{etc.}$$

Porównajmy teraz z sobą wielkości największego zrównania środka i mimośrodu ellipsy ziemskiej, oznaczonych ze zrównania ( $\epsilon$ ) w czasach od siebie odległych.

W 1750 . . . . .	$Z = 1^{\circ}.55'.36'',5$ . . . . .	$e = 0,016814$	
1800 . . . . .	$1. 55'.26'',8$ . . . . .	$e = 0,016791$	
	$9'',7$	$0,00023$ .	

Stąd zmniejszenie się zrównania środka wypada  $19'',4$  na lat sto, zmniejszenie się odpowiednie mimośrodu  $= 0,00046$  biorąc połowę osi większej  $= 1$ . Delambre w swych tablicach czyni na rok 1810

$$Z = 1^{\circ}.55'.26'', \text{ odmianę zaś wiekową} = 17'',2$$

Wziąwszy wiekowe zmniejszanie się mimośrodu  $= 0,00042$  otrzymujemy na tę ilość 1416 mil francuz. (lieues), na odległość średnią ziemi od słońca  $= 34000000$  mil fran.; stąd zmniejszanie się roczne mimośrodu wypada mil fran. 14.

Gdyby to zmniejszanie się mimośrodu szło ciągle, ellipsa ziemska zamieniłaby się nakoniec na koło. Ale rachunek pokazuje, że to zmniejszanie się jest peryodyczne i że doszedłszy do pewnego stopnia małości, mimośrod powiększać się zacznie; peryod jednak tej odmiany nie jest znajomy.

LVI. *Tablice słońca dające długość średnią słońca, długość punktu przysłonecznego i zrównanie srodka na czas dany. Przykład rachunku miejsca słońca z takowych tablic. Miejsce słońca tak otrzymane nie zgadza się zupełnie z dobrymi obserwacyami, ziemia więc nie idzie doskonale po ellipsie podług praw Keplera.*

Mając znane położenie osi ellipsy ziemskiej i jęj miśrodek, możemy znaleźć miejsce słońca na czas dany i ułożyć tablice słońca. Chcąc bowiem znaleźć miejsce słońca na czas dany, rachowalibyśmy naprzód jego anomalię średnią na ten czas, co łatwo wykonamy, jeżeli znamy czas przeyścia słońca przez punkt przysłoneczny; mnożąc bowiem czas upłyniony między tém przeyściem a czasem danym przez  $n$ , to jest przez bieg średni słońca, otrzymujemy  $nt$  czyli anomalię średnią. Szeregi potem  $A$  i  $B$  (§ 51) dałyby nam anomalię prawdziwą i promień wodzący. Stąd mając długość punktu przysłonecznego otrzymamy długość prawdziwą słońca. Ale Astronomowie chcąc oszczędzić pracy rozwiązywania szeregów, ułożyli tablice z których sposobem bardzo łatwym miejsce słońca na czas dany znalezione bydz może.

Kładniemy tu niektóre wyjątki z tablic Delambra,

## Z T A B L I C Y III.

<i>Lata.</i>	<i>Długość średnia ☉ 1° sty- cznia o północy w Paryżu.</i>	<i>Długość punktu przysłone- cznego 1° stycz. o północy.</i>
1813.	9 <sup>s</sup> . 10 <sup>v</sup> . 14'. 42",4.	9 <sup>s</sup> . 9°. 42'. 28".
1814.	9. 10. 0. 22,8.	9. 9. 43. 30.
1815.	9. 9. 46. 3,1.	9 9. 44. 32.
1816.	9. 9. 31. 43,5.	9. 9. 45. 34.

**Z T A B L I C Y I V.**  
*Bieg na dni miesiąca sierpnia.*

<i>L a t a.</i>		<i>Długość średnia ☉.</i>	<i>Długość punktu przy- słonecznego.</i>
<i>Zwy- czajne</i>	<i>Przyby- szowe.</i>		
<i>D n i.</i>			
7	6.	7 <sup>s</sup> . 4 <sup>o</sup> . 52'. 16",0.	... : 37",0
8.	7.	7. 5. 51. 24,3.	... 37",2
9.	8.	7. 6. 50. 32,6.	... 37",3

**Z T A B L I C Y X.**  
*Bieg słońca na godziny, minuty i sekundy.*

21 <sup>s</sup> .	... 51'. 44",8	52'.	.... 2'. 8",1.	24".	... 1",0.
22.	54. 12,6	53.	2. 10,6.	25.	1",0.
23.	56. 40,5	54.	2. 13,1.	26.	1",1.

**Z T A B L I C Y XII.**  
*Zrównanie środka na rok 1810.*

<i>Anomalie średnie.</i>		<i>Zrówn. środka (*).</i>	<i>Różnice.</i>	<i>Odmiana wiekowa.</i>
7 <sup>s</sup> .	7 <sup>o</sup> . 50'.	11 <sup>s</sup> . 28 <sup>o</sup> . 50'. 7",9.	15,8.	—10",.1.
7.	7. 40.	11. 28. 49. 52,1	15,9.	10,15.
7.	7. 50.	11. 28. 49. 36,2		10,19.

Daymy że chcemy mieć położenie słońca na dzień 8 sierpnia 1816 roku na 22<sup>s</sup>. 54'. 26" czasu śred. cywil. w Paryżu. Tablica III daje nam długość słońca i punktu przysłonecznego na początek każdego roku.

(\*) Tu dodać należy, że każde zrównanie środka w tablicach Delambra, z których tu wyciąg robimy, zmniejszone jest o 45", żeby przez to odmianę z przyczyny działania planet uczynić zawsze ilością dodatnią.

Tab. III...	Długość $\odot$ 1 <sup>o</sup> stycznia 1816.	9 <sup>s</sup> .	9 <sup>o</sup> .	51'.	43",5
Tab. IV.	sierpnia 8	7.	6.	50.	32,6
Tab. X.	} 22 <sup>s</sup> .	..... 54. 12,6			
		54'. ..... 2. 13,1			
		26. .... 1,1			

Długość śred.  $\odot$  na czas dany .. 4<sup>s</sup>. 17<sup>o</sup>. 18. 42",9

Tab. III. .. Długość punktu przysł. 1816.. 9<sup>s</sup>. 9<sup>o</sup>. 45'. 34",0

Tab. IV. sierpnia 8. .... 37,3

Długość punktu przysł. na czas dany. 9<sup>s</sup>. 9<sup>o</sup>. 46'. 11",3

Odcinając tę długość od długości słońca otrzymuje się

Anomalia średnia  $\odot$  . . . . . 7<sup>s</sup>. 7<sup>o</sup>. 52'. 31",6 = 7<sup>s</sup>. 7<sup>o</sup>. 52',5.

Mając znaną anomalię średnią słońca wyciągniemy z tablicy XII zrównanie środka.

7<sup>s</sup>. 7<sup>o</sup>. 50' . . . . . 11<sup>s</sup>. 28<sup>o</sup>. 50'. 7",9.

2,5. . . . . — 3,9.

Odmiana wiekowa . . . . . + 0",6.

Zrównanie środka na czas dany . . . = 11<sup>s</sup>. 28<sup>o</sup>. 50'. 4",6.

Długość średnia słońca . . . . . = 4. 17. 18. 42,9.

Długość słońca prawdziwa . . . . . = 4<sup>s</sup>. 16<sup>o</sup>. 8'. 47",5.

Długość słońca tak otrzymana, jest to długość rachowana od porównania wiosennego średniego, to jest niepoprawionego co do kołysania się osi ziemskiej; jeżeli wypadek poprawiony, z tego względu i powiększony o 45" odejęte od zrównania środka, porównamy z długością słońca wyciągniętą z obserwacji na tę samą godzinę, minutę i sekundę, znajdziemy różnicę kilkudziesięciu sekund.

Ziemia tedy nie idzie po ellipsie doskonale podług praw Keplera; rachując bowiem miejsce słońca podług tych praw, otrzymujemy je nieco błędne. Zastanówmy się nad przyczyną i sposobami poprawy takowego błędu.

**LVII.** *Przyczyna wyżéy znalezionej różnicy między położeniem słońca obserwowanem, a wyciągnionem z tablic. Siła ciężkości uważana jako przyczyna biegu ziemi około słońca, poprzedzania punktów równonocnych, kołysania się osi ziemskiej, i innych odmian w biegu ziemi dostrzeganych.*

Newton wzięwszy pod uwagę prawa biegów ciał niebieskich wkoło słońca przez Keplera odkryte, zadał sobie to pytanie: jakie byź musi prawo działania siły słońca, mocą którój ciała rzucone w przestrzeń bieg swój w koło niego podług praw Keplera odbywać powinny? Rachunek zastosowany do praw mechaniki pokazał mu, że siła ta, którą, siłą ciężenia nazwał, działać musi w stosunku odwrotnym kwadratów odległości. I na odwrót szukając biegu planet poddanych sile ciężenia, znalazł, że ten bieg nie inny byź musi jak tylko podług praw Keplera. Ziemia rzucona w przestrzeń siłą nieprzechodzącą przez jéy środek ma bieg podwójny, jeden bieg dzienny w koło swojój osi, drugi bieg roczny wkoło słońca. Wystawmy sobie na (fig. 39) słońce  $S$  i ziemię mającą w punkcie  $B$  kierunek rzutu pionowy do  $AB$ . Ziemia będąc uległa sile rzutu i sile ciężkości wywieranej przez słońce, opisywać będzie ellipsę w którój ognisku znajduje się słońce. Wyobraźmy na przedłużeniu linii  $AB$  w punkcie  $np$ .  $S'$  drugie ciało téżé massy co słońce i w téżé od ziemi będące odległości. Siły wtenczas ciał  $S$  i  $S'$  zniszczą się, i ziemia nie będzie opisywała ellipsy, ale pójdzie w kierunku prostym pionowym do linii  $AB$ . Lecz jeżeli ciało  $S'$  będzie massy daleko mniejszój niż słońce, albo odległość jego od ziemi będzie znacznie większa niż odległość słońca, naówczas ziemia nie będzie opisywać ellipsy doskonałój, ale opisze linią krzywą obróconą wklęstością do słońca, będącą lub nie, na jednéj płaszczyźnie, podług tego, jak kierunek rzutu i linija  $SS'$  leżą na jednéj lub na różnych płaszczyznach, i tym bardziey zbliżającą się do doskonałój ellipsy, im ciało  $S'$  jest mniejsze, a jego odległość większa. Gdyby tedy w przestrzeni świata nie było więcéy ciał jak słońce i jeden planeta, planeta ten

krążyłby wkoło słońca doskonale po jednéyże płaszczyznie opisując ellipsę, parabolę lub hyperbolę, co zależy od szybkości i odległości planety od słońca na początku ruchu. W układzie słonecznym oprócz ziemi znajdują się jeszcze inne planety, które podobnie jak ziemia bieg swój wkoło słońca odbywają. Działanie tych ciał na ziemię musi robić odmiany w jéy biegu, które się nazywają *przeszkodami* (perturbations). Gdyby te ciała były bardzo bliskie ziemi, albo gdyby ich massa była znaczna, odmiany w biegu ziemi byłyby tak wielkie, iż prawa Keplera nie mogłyby weale służyć do oznaczenia jéy miejsca. Ale ponieważ massa słońca jest daleko większa, aniżeli massa wszystkich planet, ponieważ znakomitsze planety są w wielkiej od ziemi odległości, a massa księżyca, który będąc planetą najbliźszym ziemi, ma na jéy bieg wpływ z tego względu największy, jest bardzo mała; dla tego uważać możemy ziemię jako opisującą doskonałą ellipsę, i w tém przypuszczeniu używać tablic z praw Keplera wywiedzionych na znalezienie miejsca ziemi, które to miejsce poprawić potem należy ilością, z działania planet na ziemię wypadającą. Tu zachodzi sławne zagadnienie (problema trium corporum): jak mając dwa ciała w koło słońca krążące, wyznać odmiany biegu, wypadające z wzajemnego na siebie tych planet działania. Uwaga trzech ciał tylko jest dostateczna, wyprowadziwszy bowiem formułę dającą odmianę w położeniu ziemi wynikłą z działania planety, dosyć jest w téy formule podstawić zamiast masy i odległości tego planety, masę i odległość księżyca, Jowisza etc. Otrzymawszy tym sposobem odmiany wynikłe z działania każdego planety, dodamy je do siebie ze znakami przyzwoitemi, a otrzymamy całkowitą poprawkę jaką uczynić mamy w miejscu ziemi z praw Keplera oznaczoném.

Planety, których działanie na ziemię jest znaczne, i w tablicach słońca wyrachowane, są: Księżyc, Wenus, Mars, Jowisz i Saturn; wpływ innych planet jak Merkuryusza, Cery, Pallady, Junony, Westy i Urana jest tak nieznaczny, iż prawie bez błędu opuścić się może; pierwsze

bowiem pięć planet są bardzo małe, ostatni bardzo od ziemi odległy.

Dodamy w naszym przykładzie odmiany w długości słońca wynikłe z działania planet.

Długość  $\odot$  (podług § 56) . . .  $4^{\circ} 16' 8'' 47,5$

Odmiana sprawiona przez  $\text{J}$  . . . . .  $+ 6'',2$

$\text{M}$  . . . . .  $17,5$

$\text{M}$  . . . . .  $11,5$

$\text{J}$  . . . . .  $7,2$

$\text{M}$  . . . . .  $1,3$

Długość słońca =  $4^{\circ} 16' 9'' 51'',0$  od  $\odot \Upsilon$  średn.

Poprawa punktu  $\odot \Upsilon$  . . . . .  $+ 7'',0$

Dług. prawdziwa słońca rachowa-

wana od porów. wios. praw. =  $4^{\circ} 16' 9'' 58''$ .

Tu opuściliśmy ilość odmienną aberracyi, wynoszącą blisko  $+ 0'',5$ , ilość zaś  $+ 7''$ , którąśmy dodali, jest skutkiem nutacyi, która nie będąc proporcjonalną czasowi w tablicach biegu słońca zajętą być nie może, ale osobno na każdym moment rachowaną być musi.

Podobnym sposobem szukając promienia wodzącego słońca otrzymujemy naprzód ten promień niepoprawny, potem dodajemy ilość odmiany jakiej doświadcza z działania planet, a tak otrzymujemy odległość słońca od ziemi prawdziwą. Porównywając tym sposobem wynalezione miejsce słońca z miejscem jego wyciągnionem z dobrej obserwacyi, znajdujemy prawie doskonałą zgodę. A tak małe nierówności w biegu ziemi, które z początku zdają się niezgadzać z siłą ciężkości, po dokładniejszym obrachowaniu jej skutków w układzie słonecznym, stają się tęg siły i jej praw najoczywistszym i niezaprzeczonym dowodem. Wyrachowanie dokładne odmian, jakich planeta jeden z przyczyny innych planet doświadcza, jest trudnym w Astronomii zadaniem, i przez przybliżenie tylko rozwiązać się dającym.

Wszystkie biegi i nierówności jakie w biegu ciał niebieskich zachodzą, zależą od siły ciężkości. I tak, działa-



nie słońca i księżycą na wypukłość pod równikiem ziemi mającący bieg wirowy, jest przyczyną poprzedzania punktów równonocnych, których bieg oznaczyliśmy na  $51^{\circ},1$ . Ale wypadek ten należy uważać jako wypadek średni, który powinien być poprawiony podług szczególnego słońca i księżycą położenia. Uważając bowiem jedno słońce, to znajduje się raz na równiku, kiedy skutek jego działania w cofaniu się punktów równonocnych jest żaden; drugi raz w największemy od równika odległości, kiedy wpływ jego na to cofanie się jest największy; stąd cofanie się to w ciągu roku nie jest proporcjonalne liczbie dni upłynionych, i tak od maja  $1^{\circ}$  do maja  $1^{\circ}$  ilość cofania się jest tylko  $6^{\prime},5$  kiedy od maja  $1^{\circ}$  do lipca  $1^{\circ}$  ilość ta wynosi  $10''$  (\*). Stąd to właśnie wypada mała poprawa poprzedzania punktu równonocnego, którąśmy w § 48 wyłożyli, zowiąca się *zrównaniem półrocznym słońcowym* albo *nutacją słońcową* (nutation solaire), której peryodem jest połowa roku zwrotnikowego. Działanie księżycą na ziemię ma także nierówny wpływ na odmianę w położeniu osi ziemskiej o którąśmy mówili, a której peryodem jest lat 18. Działanie nareszcie planet na siebie i na słońce, odmienia położenie płaszczyzny ekliptyki w przestrzeni, odmieniając i kąt pochyłości téj płaszczyzny do równika i razem miejsce punktów równonocnych. Ta ostatnia odmiana chociaż bardzo mała, nie będąc jednak proporcjonalną czasowi, robi poprzedzanie punktów równonocnych różne w różnych wiekach, i ta jest właśnie przyczyna dla której lata zwrotnikowe średnie są teraz krótsze jak za czasów Hypparcha (patrz § 44). Odmiany te tak są małe, iżby ich niepodobna było dostrzedz przez obserwacyę, zwłaszcza że obserwacye dawne były bardzo niedokładne. Wyciągnięone one są z praw powszechnego ciężenia, dla tego namieniliśmy tu tylko o tym fenomenie, odsyłając ciekawych czytelników do Mechaniki niebieskiej Laplasa po

(\*) Vince's Astronomy (T. II. k. 312).

dokładny wywód tego i innych z prawa ciężkości wypadających fenomenów, które tutaj z samych tylko obserwacyi staramy się wyciągnąć.

---

## R O Z D Z I A Ł X.

Rozmaite sposoby uważania czasu, oraz zrównania dające związek między czasami różnego rodzaju.

LVIII. *Z obserwacyi przeyscia przez południk gwiazdy znaney, otrzymuje się zrównanie między czasem zegaru a czasem gwiazdowym. Przykład.*

Poznawszy prawa biegu pozornego słońca, zajmimy się rozbiorem rozmaitych sposobów rachowania czasu, jednéy z najważniejszych w Astronomii nauki, którey dotąd nie znając ściśle, biegu słońca wyłożyć dokładnie nie mogliśmy.

Powrót gwiazdy do tegoż samego południka mieysca, oznacza dzień téy gwiazdy, który nie jest jednak tém, co Astronomowie nazywają dniem gwiazdowym, albowiem nierówność poprzedzania punktów równonocnych, odmieniając nie równie w przestrzeni świata oś ziemi i płaszczyzny od jéy położenia zależące, czyni powrót gwiazdy do południka nie jednostaynym; aberracya światła niejednostayność tę powiększa. To, co Astronomowie nazywają dniem gwiazdowym, jest to powrót gwiazdy poprawiony co do skutków aberracyi do południka średniego, to jest poprawionego co do kołysania się osi ziemskiej. Albo jeżeli tę odmianę chcemy uważać w gwiazdach, poprawmy ich położenie co do aberracyi światła i nutacyi, a przeciąg czasu między dwoma tak poprawionemi przeysciami gwiazdy przez południk jest właśnie dniem gwiazdowym. Jeżeli mamy obserwacyą przeyscia przez południk gwiazdy jakiej, możemy łatwo wynaleśdź na ten moment różnicę

między czasem zegarowym, a czasem gwiazdowym, który się liczy od przeyscia przez południk punktu równonocnego wiosennego średniego, to jest poprawionego co do nutacyi. Wyrachujemy na ten moment wznoszenie się proste średnie gwiazdy i zamieńmy je na czas; czas ten porównany z czasem obserwacyi poprawionym co do aberracyi i nutacyi, da nam różnicę czyli zrównanie między czasem zegaru a czasem gwiazdowym. I tak w r. 1822 24 maja obserwowano w Wilnie gwiazdę  $\epsilon$  i czas jej przechodu przez południk obserwowany na zegarze Hagedo urządzonym do czasu gwiazdowego, wypadł  $12^{\text{h}}.49'.50''.3$ , jakiż jest czas gwiazdowy na ten moment; czyli o wiele się różni czas zegaru od czasu gwiazdowego? Nazywając przez  $A$  średnie wznoszenie się proste téj gwiazdy, rachowane z katalogu Piacego na moment obserwacyi, mamy:

$$\begin{array}{r} A \dots \dots \dots = 19^{\text{h}}30'. 3'',44 \\ \text{Aberracya} \dots \dots \dots + 12,47 \\ \text{Nutacya} \dots \dots \dots + 11,79 \end{array}$$

$$\begin{array}{r} \text{Wznoszenie się proste pozor.} (*) = 19^{\text{h}}30'.27'',7 = 12^{\text{h}}53'.21'',85 \\ \text{Czas przeyscia obserwowany} \dots \dots \dots = 12. 49. 50'',30 \\ \hline \text{Zrównanie czasu} = - 3'.31'',55 \end{array}$$

Stąd widzimy, że zegar w czasie obserwacyi pokazuje czas o  $3'.31'',55$  mniejszy, niżby pokazywać powinien gdyby się doskonale z czasem gwiazdowym zgadzał. O sposobie znalezienia zrównania czasu z wysokości bezwzględnej gwiazdy mówiliśmy w § 22.

**LIX.** *Czas prawdziwy słoneczny. Czas ten nie jest jednostajny. Czas średni słoneczny, zrównanie między czasem średnim i prawdziwym. Jak z obserwacyi słońca lub gwiazdy znaleźć różnicę między czasem zegaru a czasem prawdziwym lub średnim, i z tych ostatnich otrzymać czas gwiazdowy, i wzajemnie.*

Przeciąg czasu między dwoma następnymi przeysciami

---

(\*) To jest rachowane od punktu równonocnego prawdziwego i odmiennie przez aberracyą; wznoszeniem się prostem średniem zowie

słońca przez południk, stanowi *dzień słoneczny prawdziwy*. Dla biegu słońca od zachodu na wschód dzień ten dłuższy jest zawsze od dnia gwiazdowego; dzień ten byłby krótszym, gdyby własny bieg słońca był od wschodu na zachód. Ponieważ bieg pozorny słońca, jakieśmy widzieli, nie jest jednostajny, różnica między dniem gwiazdowym a słonecznym prawdziwym różna jest w różnych porach roku; stąd wypada, że dzień prawdziwy słoneczny nie jest téż saméy zawsze długości. Różnice między temi dniami tak są małe, iż je w użyciu cywilném można opuścić i rachować czas oznaczony przeyscieniem słońca przez południk; tym bardziéy, że wszystkie czynności towarzystwa podług tego przeyscia naylepiéy urządzić się dają. Ale w Astronomii czas ten jako niejednostajny, nie jest użyty za miarę porównania, nadto żadne zegary, których bieg na jednostajności ruchu zależy wskazywać tego czasu nie mogą. Wypadało tedy szukać takiego sposobu rachowania czasu słonecznego, żeby *naprzód* czas ten mało się różnił od czasu cywilnego, *powtóre* żeby go łatwo z obserwacyi słońca można było wyciągnąć. Żebyśmy bardziéy uczuli na czém teorya tego sposobu zależy, zastanówmy się lepiéy nad wszystkiemi przyczynami, które dzień słoneczny prawdziwy nierównym czynią.

Daymy, że słońce i gwiazda razem przechodzą przez południk miejsca *PB* (fig. 44); w przeysciu następném słońca przez tenże południk, koło zboczeń *PDB* przechodzące przez gwiazdę, na którym się wczora znajdowało słońce w punkcie *D*, czynić będzie z południkiem miejsca kąt *APB*. Łuk *CD* jest to bieg właściwy słońca na ekliptyce w przeciągu dnia prawdziwego. Południk więc miejsca obiegł  $360^\circ$  i nadto łuk równika *BA*, nim trafił na słońce w punkcie *C*. Widoczna więc, że dzień praw-

się wznoszenie się proste, rachowane od punktu równonocnego średniego, którego miejsce różni się od miejsca prawdziwego o ilość nutacyi. Mając więc wznoszenie się proste prawdziwe łatwo jest otrzymać średnie przez odjęcie ilości nutacyi wyciągnionéy ze zrównań wyżéy podanych, i wzajemnie.

dziwy słoneczny składa się z dnia gwiazdowego i łuku  $AB$  zamienionego na czas, licząc  $15^\circ$  na jedną godzinę; różnica ta  $AB$  między dniem gwiazdowym a słonecznym nie jest zawsze równa dla dwóch przyczyn: *naprzód*; że łuk  $CD$  w biegu dziennym opisany przez słońce w różnych porach roku, jest różny, *powtóre* koło zboczeń obejmujące łuki małe ekliptyki téż samy długości, odcinają na równiku łuki nie równy wielkości. I tak: przy punktach porównania łuki równika są mniejsze niżeli łuki ekliptyki między temiż samemi kołami zboczeń zajęte; przy punktach zaś przesilen, mniejsze są łuki ekliptyki od odpowiednich łuków równika (\*), różnica więc w wielkości łuku  $AB$ , a stąd i w długości dnia słonecznego prawdziwego, rodzi się z nierównego biegu słońca po ekliptyce, i z pochyłości ekliptyki do równika.

W nauce biegu słońca wyobraziliśmy sobie słońce średnie, które zaczawszy bieg swój razem ze słońcem prawdziwym od punktu przyziemnego, posuwało się po kole ekliptyki ruchem jednostajnym. Łuki dzienne w długości

(\*) Rachunek analityczny dokładnie nam pokazuje, że przybyty dzienne słońca we wznoszeniu się prostém nie są równe, chociażby słońce biegło ruchem jednostajnym po ekliptyce.

Na figurze 44 mamy

$$\text{dost } E = \text{dost } \omega = \frac{\text{sty } AE}{\text{sty } EC} = \frac{\text{sty } \alpha}{\text{sty } \lambda} \dots \text{ tryg. k. zr. (e)}$$

$$\text{dost } \omega \text{ sty } \lambda = \text{sty } \alpha$$

$$\text{dost } \omega \frac{d\lambda}{\text{dost}^2 \lambda} = \frac{d\alpha}{\text{dost}^2 \omega}$$

a że  $\text{dost } \lambda = \text{dost } \alpha \text{ dost } BD = \text{dost } \alpha \text{ dost } \beta \dots \text{ zr. (a) Tr. k.}$

$$\text{Stąd } d\lambda \text{ dost } \omega = d\alpha \text{ dost}^2 \beta$$

$$d\alpha = d\lambda \text{ dost } \omega. \text{ siecz}^2 \beta.$$

Widzimy więc, że odmiany  $\alpha$  zależąc od odmian  $\lambda$ , zależą jeszcze od odmiany zboczenia  $\beta$ .

W czasie porównań  $\beta = 0$ ,  $d\alpha = d\lambda \text{ dost } \omega$

$$\text{w czasie przesilen } \beta = \omega, \quad d\alpha = \frac{d\lambda}{\text{dost } \omega}$$

$$\frac{d\alpha \text{ (w porów.)}}{d\alpha \text{ (w przesil.)}} = \text{dost}^2 \omega : 1 = \text{dost}^2 (23^\circ, 28') : 1 = 0,8414 : 1.$$

tego słońca są równe, powroty jednak jego następne do południka miejsca dla pochyłości ekliptyki do kierunku biegu dziennego ziemi nie będą tężże samęy zawsze długości.

Wyobraźmy sobie teraz trzecie słońce, idące ruchem jednostaynym po równiku, i opisujące koło równika, w tymże samym czasie w jakim słońce średnie na ekliptyce opisuje koło ekliptyki. Za początek biegu weźmy punkt porównania wiosennego średniego i przypuśćmy, że w tym punkcie słońce równikowe i słońce średnie na ekliptyce, w jednymże się znajdują momencie. Otoż właśnie to trzecie w taki sposób w myśli wystawione słońce, służy Astronomom do mierzenia czasu, który nazwano *czasem średnim słonecznym* (tems solaire moyen). Powroty tego słońca do porównania wiosennego średniego, mierzą rok zwrotnikowy średni, wynoszący  $365^{\text{d}}. 5^{\text{h}}. 48'. 51''$ .

Rozdzieliwszy  $360^{\circ}$ . przez długość roku zwrotnikowego znajdziemy łuk równika opisany biegiem średnim słońca w przeciągu jednego dnia średniego.

$$\frac{360^{\circ}. 1^{\text{d}}}{365^{\text{d}}. 5^{\text{h}}. 48'. 51''} = \frac{360^{\circ}}{365,242264} = 59'. 8'',3.$$

Przeciąg więc czasu między dwoma następnymi przeysciami słońca średniego przez południk składać się będzie z 24 godzin gwiazdowych, i z czasu jakiego potrzebuje łuk równika  $59'. 8'',3$  na przesunięcie się przez południk. Przeciąg taki czasu nazwano *dniem słonecznym średnim* (jour solaire moyen).

$$\begin{aligned} \text{Dzień słoneczny średni} &= 24 \text{ godz. gwiazd.} + \frac{59'. 8'',3}{15} \\ &= 24^{\text{h}}. 3'. 56'',56. \text{ czas gwiazd.} \end{aligned}$$

Oczywistą jest że czas ten średni jest zupełnie jednostayny i zegary do niego urządzone bydź mogą. Ale czasu tego żaden w naturze fenomen nie pokazuje, tak jak np. przechód słońca rzetelnego przez południk daje nam czas prawdziwy. Idzie więc o wynalezienie związku między czasem średnim a prawdziwym tak, żeby mając z obserwa-

cyi słońca czas prawdziwy, można było wynaleźć czas średni, i tym sposobem otrzymać różnicę między tym czasem a zegarem do czasu średniego urządzonym. Daymy że w czasie przechodu słońca przez południk w punkcie  $D$  (fig. 44), słońce równikowe znajduje się w punkcie  $B'$ . Różnica między rachubą czasu podług słońca prawdziwego i słońca średniego na równiku, będzie to łuk  $BB'$  zamieniony na czas to jest  $\frac{BB'}{15}$ . Łuk ten  $BB'$  jest właśnie

to co się zowie *zrównaniem czasu* (l' equation du tems), mając tę wartość łatwo czas prawdziwy zamienić na średni.

W naszym przykładzie czas średni równy jest  $12^g + \frac{BB'}{15}$ .

Ale jakże otrzymany łuk  $BB'$ ?

Wznoszenie się proste punktu  $B'$  łatwo się otrzymuje, mnożąc bieg dzienny słońca w długości  $59'.8'',3$  przez liczbę dni upłynionych po porównaniu średniem wiosennem, gdyż wznoszenie się proste słońca równikowego, zawsze jest równe, podług przyjętych warunków, długości średniéy słońca; wznoszenie się to nazwiemy przez  $M$ . Lecz że wznoszenie się proste słońca prawdziwego rachuje się od punktu równonocnego prawdziwego, w wynalezieniu więc łuku  $BB'$  na to uwagę mieć powinniśmy, i wznoszenie się średnie słońca rachować także od tegoż samego punktu równonocnego. Na (fig. 44)  $S$  znaczy punkt równonocny średni,  $E$  prawdziwy. Odmiana we wznoszeniu się prostem jest  $ES' = ES \text{ dost } \omega = n \text{ dost } \omega$ , nazywając przez  $n$  odmianę długości z przyczyny nutacyi

$$EB' = B'S' + ES' = M + n \text{ dost } \omega.$$

Wynalezienie  $EB$  jest nieco trudniejsze. Rachować naprzód powinniśmy z tablic długość prawdziwą słońca podług sposobu wyżej wyłożonego

$$ED = SD + n = M + E + P + n$$

gdzie  $E$  wyraża zrównanie środka,  $P$  odmianę długości średniéy z przyczyny działania planet.

Mając  $ED$  w troykącie  $EDB$  łatwo wyciągniemy  $EB$ ,

to jest wznoszenie się prawdziwe słońca, albo przez rozwiązanie trójkąta prostokątnego  $EBD$ , albo też szukając różnicy między długością daną i wznoszeniem się prostym odpowiadającym. Dla wygody Astronomów ułożona jest tablica dająca na każdą długość słońca odpowiednie wznoszenie się proste (*Vince's Astro.* T. II. k. 341)(\*).

Nazwiemy tę różnicę przez  $\Delta$ ;

$$\begin{aligned} EB &= ED + \Delta = M + E + P + n + \Delta \\ EB - EB' &= E + P + \Delta + n - ndost \omega \\ &= E + P + \Delta + 2n \text{wst}^2 \frac{1}{2} \omega \end{aligned}$$

Nazwiemy czas średni przez  $T'$  czas prawdziwy przez  $T$ ; kąty godzinne jakie koła zboczeń przechodzące przez punkta  $B$  i  $B'$  robią z południkiem miejsca, wyrażą się przez  $15 T$  i  $15 T'$ . Przypuszczamy teraz że koło zboczeń  $PB$ , na którym się znajduje słońce prawdziwe, nie jest południkiem miejsca, ale w ogólności robi z nim pewny kąt  $15 T$ , rachowany od południka ku zachodowi. Odległość punktu  $E$  od południka miejsca czyli wznoszenie się proste zenit, wyrazić się może albo przez  $EB + 15 T$ , albo przez  $EB' + 15 T'$ . Stąd:

$$EB + 15 T = EB' + 15 T'$$

$$\frac{EB - EB'}{15} = T' - T$$

$$T' - T = \frac{E + P + \Delta + 2n \text{wst}^2 \frac{1}{2} \omega}{15} \dots (\gamma)$$

(\*) Ponieważ różnica ta zależy od pochyłości ekliptyki, dla tego tablica rachowana na pochyłość ekliptyki  $23^{\circ} 28' 15''$ , zawiera jeszcze odmianę tej różnicy na jedną minutę odmiany pochyłości ekliptyki. Różnica ta rachuje się najlepiej podług szeregu:

$$A - L = \Delta = - \frac{\text{sty}^2 \frac{1}{2} \omega \text{wst } 2L}{\text{wst } 1''} + \frac{\text{sty}^4 \frac{1}{2} \omega \text{wst } 4L}{\text{wst } 2''} - \text{etc,}$$

gdzie  $A$  znaczy wznoszenie się proste,  $L$  długość słońca. (*Astron. Delam.* T. I. k. 217).



Jest to ilość o którą słońce prawdziwe przechodzi później przez południk jak słońce średnie; zrównanie to czasu  $T' - T$  jest dodatne lub odjemne, co zależy od znaków i wielkości wyrazów  $E, P, \Delta$  i  $n$ .

Podług zrównania ( $\gamma$ ) można ułożyć tablicę, dającą na każdy czas ilość  $T' - T$ . W kalendarzach astronomicznych na każdy dzień wyrachowany jest czas średni, jaki bydz powinien w czasie przeýsicia słońca prawdziwego przez południk mieysca. Co daje łatwy bardzo sposób urządzenia zegaru do czasu średniego: 1822 dnia 3 grud.

Obserwowany przechód  $\odot$  przez połud. . .  $23^h. 51'. 58''$ .

Czas średni na ten moment z Ef. Berl. . .  $23. 49. 56$ .

Zrów. czasu . . . . .  $+ 2'. 2''$ .

Zegar więc w tym momencie różni się od czasu średniego o  $2'. 2''$ .

Daymy, żeśmy dnia 4 grud. obserwowali na tym zegarze fenomen jaki o  $10^h. 53'. 0''$  cz. zeg. wieczorem. Wynaleśdz potrzeba odpowiający czas średni.

1822 dnia 4 grud. obser. przechód  $\odot$  przez połud.  $23^h. 52'. 23''$ .

Czas śred. z Efem. Berl. . . . .  $23. 50. 20$ .

Zrów. czasu . . . . .  $2'. 3''$ .

$10^g. 53'. 0''$  cz. zeg.       $24^g. 1'' = 11^g. 1': x = 0'',5$  pośpiech  
      $- 2'. 2''$       zegaru między czasem obser-

$10. 50. 58$ . cz. śr. niepopr.      wacyi  $\odot$  i czasem fenomenu.

$- 0'',5$ .

$10^g. 50. 57,5$ . czas śred. fenomenu.

Jeżeli chcemy go mieć w czasie prawdziwym postąpimy tym sposobem. 3 grud. zrów. między czasem prawdziwym a zegarowym  $= 8'. 2''$ . Nadto na 24 godzin prawdziwych zegar daje  $24^g. 0'. 25''$ .

$10^g. 53'. 0''$        $24^g. 0'. 25'' : 25'' = 11^g. 1': x = 11'',5$ .

+  $8'. 2.$

$11. 1. 2''$ . czas pr. niepopr.

$- 11,5.$

$11^g. 0'. 50'',5$ . czas prawd. fenomenu.

W kalendarzach astronomicznych znajduje się jeszcze na każdy dzień w czasie przechodu słońca prawdziwego przez południk, odległość punktu wiosennego od słońca; a zatem i od południka miejsca, co daje wznoszenie się proste zenit, czyli czas gwiazdowy na moment południa prawdziwego. Jest jeszcze kolumna zawierająca na dzień każdy czas gwiazdowy w czasie południa średniego. Stąd łatwo jest czas prawdziwy lub średni zamienić na gwiazdowy i wzajemnie. Wznoszenie się proste gwiazdy jakiej poprawione co do aberracyi i nutacyi, i rozdzielone przez 15 jest czasem gwiazdowym przeýścia téj gwiazdy przez południk; chcąc mieć to przeýście w czasie średnim, należy naprzód odciągnąć wznoszenie się proste słońca w czasie południa średniego, czyli czas gwiazdowy na ten moment, dany na dzień każdy w kalendarzach astronomicznych, a różnica będzie oznaczać liczbę godzin oddzielających czas południa średniego od czasu przeýścia gwiazdy przez południk. Liczbę tę godzin gwiazdowych zamienimy na godziny średnie podług zrównania

$$24^{\text{g}} \text{ gwiazdo.} = 24^{\text{g}} - 3'.55'',91 \text{ średn.}$$

albo można użyć do tego rachunku wyrachowaney i znajdujący się w wielu xiążkach astronomicznych tablicy dający na każdą godzinę gwiazdową ilość, którą odciągając od liczby godzin gwiazdowych, otrzymuje się odpowiadająca liczba godzin średnich (*Puiss. Geod. 2 édit. T. II. Tab. IV. Accélération des fixes sur le moyen mouvement du ☉*). Tym sposobem otrzymany wypadek oznaczy liczbę godzin średnich, upłynioną od południa średniego, czyli czas średni przeýścia gwiazdy przez południk. Weźmy za przykład rachunek przeýścia *a Orta* przez południk sygnału zwanego *Eytentaycy* (\*) na Żmudzi na dzień 28 lipca n. s. 1824.

---

(\*) Długość jeogr. tego Sygnału jest  $0^{\text{g}}. 35'. 1'',9$  na wschód od Berlina.

Wzn. pro. praw.  $\alpha$  Orła . . =  $19^{\text{g}}. 42'. 15'',9$ .

Czas gwiaz. w połud. praw. =  $8. 24'. 7'',9$ . (Astr. Jahrb.)

Liczba god. gw. upłyn. od poł. =  $11. 18'. 8'',0$ .

Podług tab. Puissana . . . . . —  $1. 51'',09$ .

Czas śred. przeýsicia . . . . =  $11^{\text{g}}. 16'. 16'',91$ .

Chcąc tu czas średni przeýsicia gwiazdy przez południk zamienić na czas prawdziwy, dosyć jest dodać różnicę czasu średniego od prawdziwego na ten moment wyrachowaną, a będziemy mieć przeýsicie gwiazdy w czasie prawdziwym.

Jeżeli czas gwiazdowy między przeýsiciami dwóch gwiazd przez koło zbieżeń wyrazimy przez  $t$ ,  $15t$  będzie różnicą wznoszeń prostych, gwiazd obserwowanych; lecz jeżeli  $t$  znaczy liczbę godzin czasu średniego, naówczas powinniśmy go mnożyć przez wartość godziny średniej, która jest dłuższa od godziny gwiazdowej, wartość ta wyciąga się z tego zrównania

$360^{\circ}. 59'. 8'',3 = 24$  godzinom czasu średniego

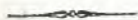
$1^{\text{g}}. = 15^{\circ}. 2'. 27'',8$ .  $1'$ . czasu =  $15'. 2'',46$ .  $1''$ . czasu =  $15'',041$ .

Jeżeli zrównanie ( $\gamma$ ) daje  $T' - T = 0$ , czas słoneczny prawdziwy równy jest wtenczas czasowi średniemu, fenomen ten zdarza się cztery razy na rok: raz między przesileniem zimowém, i punktem przysłonecznym 25 grudnia; dwa razy między porównaniem wiosenném i przesileniem letniém, to jest 16 kwietnia i 16 czerwca; nareszcie raz czwarty 1<sup>o</sup> września między punktem odsłonecznym i porównaniem jesienném. Największa różnica między długością dnia średniego i prawdziwego wynosi  $30''$ , co przypada około 22 grudnia.



## R O Z D Z I A Ł XI.

## Teorya biegów księżycy.



LX. *Bieg własny księżycy. Odmiany postaci tarczy księżycowej. Księżyc jest ciałem przez się ciemnym, okrągłym i oświeconym od słońca.*

Poznawszy bieg ziemi, zastanówmy się teraz nad teoryą księżycy, jako naybliższego i sile atrakcyi ziemskiej poddanego planety. Porównywając położenie księżycy z gwiazdą jaką stałą, łatwo jest przekonać się, że księżyc ma bieg własny od zachodu na wschód opisując na niebie koło wielkie w przeciągu blisko jednego miesiąca. W obserwacyach księżycy naypiérwiey uderza odmiana jego kształtu podobną odmiennego jego względem słońca położenia. Księżyc przechodząc przez południk o północy, pokazuje się nam w kształcie okrągłej świetnej tarczy, podobnie jak słońce, wyjąwszy, że jego światło jest daleko słabsze od światła słonecznego i to nazywamy *pełnią księżycy* (la pleine lune). Potém tarcza ta coraz zdaje się ze strony zachodniej ubywać i w dni siedm po pełni, kiedy księżyc o 6tej zrana przechodzi przez południk, widzimy go w połowie tylko oświeconym, odmiana ta zowie się *kwadrą księżycy* (quartier de la lune). Księżyc wciąż przybliżając się do słońca coraz się staje mniejszym i w dni piętnacie po pełni zupełnie jest niewidzialnym; nazywamy to *nowiem księżycy* (la nouvelle lune); ale potém w dni kilka pokazuje się jak mały skrawek, oświecony ze strony zachodniej, a rogami obrócony ku wschodowi; szerokość tarczy jego coraz się powiększa i w dni 22 po pełni, widzimy drugą kwadrę księżycy. Po czém tarcza świetna coraz rośnie i księżyc znowu o północy przechodzi przez południk i znowu jest w pełni. Kwadra następująca zaraz po nowiu nazywa się *piérwszą kwadrą* (premier quartier), ta zaś co idzie po pełni, zowie się *kwadrą ostatnią* (dernier quartier).

W odmianach tych światła to jest szczególna, że księżyc zawsze też samą połowę powierzchni swojej do nas obraca, co widzieć można z położenia i kształtu plam na tarczy jego znajdujących się, a które zwłaszcza za pomocą teleskopów na tarczy nawet ciemnej księżycy obserwować można. Nie zawsze bowiem tarcza ciemna księżycy zupełnie jest dla nas niewidzialna, owszem częstokroć w kilka dni po nowiu lub przed nowiem świeci małym światłem, które się *światłem popielatym* (lumière cendrée) nazywa. Naówczas widzieć można na tarczy ciemnej też same plamy jakie w pełni okrywały księżyc.

Stąd wniesć należy *naprzód*, że taż sama tarcza księżycy może być i nie być oświetloną, a stąd że to światło nie jest własnym księżycy światłem, ale jest światłem pożyczanym od słońca, i dla tego odmiennym podług odmiennego księżycy względem słońca i ziemi położenia. *Powtóre*: uważając, że tarcza księżycy nie nagle się oświeca, ani też w momencie ginie, jakby to być musiało, gdyby ta tarcza była płaską, ale owszem światło księżycy od nowiu do pełni stopniami rośnie i podobnież od pełni do nowiu ubywa, wniesć należy, że księżyc jest bryłą okrągłą.

ŁXI. *Odmiany światła księżycy zależą od jego położenia względem ziemi i słońca. Co się nazywa złączeniem i przeciwległością. Przyczyna światła popielanego (lumière cendrée), którym tarcza księżycy po nowiu oświetlona bywa.*

Wystawmy sobie na fig. 45 środki ziemi i księżycy w punktach *Z* i *X* na płaszczyźnie ekliptyki. Linija *XS* jest linią łączącą środki słońca i księżycy którą dla wielkiej słońca od ziemi odległości, w porównaniu odległości księżycy od ziemi, brać można za równoległą linii *ZS'*, łączącej środki słońca i ziemi, a którą *liniją łączną* (ligne des sisigies) nazywać będziemy. Wyobraźmy sobie dwie płaszczyzny przechodzące przez środek księżycy, jedną pionową do linii *ZX* i oddzielającą nam połowę księżycy, obróconą do ziemi od połowy z ziemi niewidzianej; drugą pionową do *XS* oddzielającą stronę księżycy ciemną od stro-

ny oświecony. Jeżeli te płaszczyzny wyobrażone tu przez linie  $AB$  i  $CD$  schodzą się z sobą, a księżyc bliżej jest słońca jak ziemia, naówczas mamy now księżyca, gdyż cała strona obrócona ku ziemi jest ciemna; lecz kiedy księżyc jest dalszy od ziemi, strona obrócona ku słońcu jest razem obróconą ku ziemi, czyli strona widoczna jest razem stroną oświeconą, i księżyc jest w pełni. W położeniach pośrednich między nowiem a pełnią, część księżyca oświecona, będzie mniejsza lub większa podług tego, jak strona widoczna mniej lub więcej zachodzi na stronę obróconą ku słońcu. Wszystkie więc odmiany światła księżyca (phases) zależą od kąta  $BXD$  równego kątowi  $XZS'$ , czyli od położenia księżyca względem słońca i ziemi.

Uważaliśmy tu drogę księżyca jako leżącą na płaszczyźnie ekliptyki, gdy tym czasem droga ta jest o pięć przeszło stopni do ekliptyki pochylona; pochyłość jednak tak mała, bardzo nieznacznie wpływa na odmiany światła księżyca. Co się tycze rozumowania, to zupełnie będzie toż samo, uważając księżyc na jego drodze jak i na ekliptyce, z tą uwagą, że na fig. 45 linie  $ZX$  i  $XS$  nie są już na płaszczyźnie ekliptyki, ale zawsze odmiany światła księżyca, od kąta  $BXD$  zależec nie przestają. Pochyłość ta ekliptyki do drogi słońca jest przyczyną, że nie w każdym nowiu mamy zaćmienie słońca, ani w każdej pełni zaćmienie księżyca, co by się koniecznie zdarzało, gdyby droga słońca leżała na płaszczyźnie ekliptyki; księżyc bowiem przychodząc do nowiu i pełni, przyszedłby razem do linii łącznej  $ZS'$ , i w pierwszym przypadku zakryłby słońce dla mieszkańców ziemi, w drugim razie ponurzyłby się w cień ziemski, zawsze na linii łącznej leżący. Kiedy księżyc znajduje się na jednej płaszczyźnie szerokości ze słońcem, długość jego albo jest taż sama co słońca, albo się od niego różni o  $180^\circ$ . W pierwszym przypadku mówimy, że księżyc jest w nowiu albo w *złączeniu* (conjunction), w drugim razie jest w pełni albo w *przeciwległości* (opposition). W obu tych razach rzut na ekliptykę promienia wodzącego księżyca, pada na linię łączną. Ziemia będąc także ciałem oświeconem od słońca, i odmieniając ciągle położe-

nie swoje względem księżycy i słońca. wystawia podobne odmiany światła jakie na księżycu widzimy. Kiedy po nowiu księżycy ledwo mała część jego jest dla nas widzialna, ziemia naówczas, mając stronę oświeconą obróconą do księżycy, posyła mu światło od słońca wzięte, i ta właśnie jest przyczyna, że chociaż księżyc jest tylko co po nowiu, cała jednak jego tarcza widzialną jest dla ziemi.

Obserwacye tarczy księżycy, raz większey drugi raz mniejszey, pokazują, że księżyc raz w biegu swoim zbliżając się, drugi raz oddalając od ziemi, nie opisuje koła ale ellipsę, której ogniskiem jest środek ziemi, co łatwo jest sprawdzić podobnym sposobem, jakiegośmy w teoryi słońca użyli, lubo tarczy jego przez cały ciąg obrotu obserwować nie można. Zeby przyyść do ułożenia tablic księżycy potrzeba poznać jego elementa czyli pierwiastki biegu, potrzeba więc *naprzód* poznać położenie ellipsy księżycowey, to jest przecięcia się tej drogi z ekliptyką, i pochyłość jęy do ekliptyki; tudzież położenie punktu przyziemnego i odziemnego, to jest punktów najmniejszey i największey księżycy od ziemi odległości; *powtóre* rozmiar téy ellipsy, to jest ós, większą i mimośrod. Nareszcie znać potrzeba bieg średni i położenie księżycy na pewną epokę. Zastanówmy się nad sposobami oznaczenia tych pierwiastków biegu.

**LXII.** *Co są węzły księżycy? Jak się dochodzi położenie węzłów i pochyłość drogi księżycowey do ekliptyki. Bieg węzłów. Mimośrod. Największe zrównanie środka. Położenie punktu przyziemnego i odziemnego. Bieg kierunkowy tych punktów.*

Przecięcia się drogi księżycowey lub jakiegokolwiek planety z ekliptyką, zowią się *węzłami* (noeuds), linija te węzły łącząca zowie się *liniją węzłową* (ligne des noeuds). Węzeł od którego księżyc zaczyna wznosić się nad ekliptykę, zowie się *węzłem górnym*, albo *węzłem podniesienia* (noeud ascendant); drugi nazywa się *węzłem dolnym* albo *węzłem spadania* (noeud descendant), gdyż księżyc przy-szedłszy do niego zaczyna mieć szerokość południową, i spada coraz bardziej pod ekliptykę.

Położenie tych punktów oznacza się tym sposobem. Obserwujemy wciąż wznoszenia się proste i zboczenia księżyca, i z takowych obserwacyi wyciągniemy odpowiadające długości i szerokości. Między temi obserwacyami znajdziemy takie, które na szerokość księżyca dadzą zero, co dowodzi że księżyc w tym momencie znajdował się na ekliptyce; długość więc odpowiadająca szerokości zero jest właśnie długością węzła. Szerokość największa księżyca przypadająca w odległości  $90^\circ$  od węzła, jest pochyłością drogi jego do ekliptyki.

Porównywając z sobą długości węzła księżycowego w rozmaitych epokach, otrzymujemy różnicę w długości czyli bieg węzłów; bieg ten jest wsteczny, to jest od wschodu na zachód, podobnie jak bieg punktów równonocnych, ale daleko chyższy: węzły bowiem w przeciągu lat 19stu przeszedłszy  $560^\circ$  znowu do tego samego wracają miejsca. Porównywając położenie węzłów księżyca z gwiazdami leżącymi na ekliptyce, bieg ten staje się bardzo widocznym. Tak np. *Regulus*, gwiazda leżąca prawie na ekliptyce, zakryta była przez księżyc w r. 1757, księżyc więc znajdował się wtenczas na ekliptyce, lecz w kilka lat w czasie złączenia z tą gwiazdą już koło niej w odległości kilku stopni przechodził. Obserwacye dają, że w przeciągu lat stu, węzły księżyca obiegły pięć obwodów.  $4^s. 14^\circ. 10'. 1''$ . Stąd łatwo się wyciąga obrót średni węzłów.

$$5.360^\circ + 134^\circ. 11'. 15'' = 1934^\circ, 1875.$$

$$\text{Obrót zwrotnikowy węzłów} = \frac{36000}{1934,1875} = 6798^d, 54019 =$$

$$6798^d. 12^s. 57'. 50'', 6 = \text{blisko lat 19.}$$

Ponieważ zaś punkta równonocne w tęż samą idą stronę i w tym przeciągu robią  $15'. 34''$ , stąd obrót węzłów gwiazdowy, mniejszy być musi od zwrotnikowego, obrót ten, to jest powrót węzła księżyca do téż samej gwiazdy, odbywa się w przeciągu dni 6793,39081 (Laplace Syst. du Monde k. 22 Ed. 4). Bieg roczny węzłów  $= 19^\circ, 341875$ , jest to bieg średni który się nieco różni od biegu, jakiby



wypadł z porównania długości węzłów w dwóch epokach na rok jeden od siebie odległych.

Naywiększa szerokość księżycy jest właśnie pochyłością drogi jego do ekliptyki. Pochyłość ta odmienia się od  $5^{\circ}$  do  $5^{\circ}.15'$ .

Mimośród drogi księżycowey otrzymać się może z porównania naymniejszey i naywiększey tarczy księżycy, daymy, że tarcza naymniejsza jest  $d$ , naywiększa  $d'$

$$\frac{d'}{d} = \frac{1+e}{1-e}, \quad e = \frac{d'-d}{d'+d}$$

Mimośród ten podług P. Laplace jest 0,0548553, skąd podług Nru 52, można wyciągnąć zrównanie naywiększe środka  $= 6^{\circ}.17'.54'',5$ .

Długość księżycy w czasie kiedy średnica jego jest naymniejsza, daje długość punktu przyziemnego, a stąd wypada położenie osi większey ellipsy. Punkta naywiększey i naymniejszey księżycy od ziemi odległości, nie są zawsze w tém samym miejscu, ale owszem, podobnie jak wierzchołki ellipsy ziemskiej mają bieg postępujący od zachodu na wschód, jak się o tém przekonać można, porównując położenie tych punktów w dwóch różnych epokach. Obrót gwiazdowy punktu przyziemnego odbywa się w przeciągu blisko lat dziewięciu, albo dokładnie w przeciągu  $3252^d,5756$ .

**LXIII.** *Wynachodzi się parallaxa księżycy sposobem Lakailla mając wzgląd na prawdziwą figurę ziemi. Parallaxa równikowa. Powiększenie się tarczy pozorney księżycy w miarę jak się podnosi nad poziom. Sposób rachowania ilości takowego powiększenia się.*

Do wynalezienia parallaxy księżycy, a stąd jego odległości od ziemi, służy bardzo dobrze sposób Lakailla, wyłożony pod Nrem 56. Ale zrobiliśmy już byli uwagę, że spłaszczenie ziemi nie mające znacznego wpływu na parallaxę innych ciałniebieskich, robi parallaxę księżycy poziomą różną dla różnych miejsc ziemi, i że w tym rachunku nie można uważać linii ciężenia za linią przechodzącą

przez środek ziemi. W użyciu tedy sposobu Lakailla potrzeba: *naprzód* odległości od zenit obserwowane, poprawić kątem  $\varphi - \varphi'$  (wyciągnionym ze zr.  $\alpha$  Nru 38), żeby otrzymać kąty  $ZSP$  i  $Z'SP$  (fig. 28); *potwóre* uważać promienie  $SC$  i  $SC'$  a stąd i parallaxy poziome za różne dla miayse  $C$  i  $C'$ . Nazwawszy parallaxy poziome dla miayse  $C$  i  $C'$  przez  $\pi$  i  $\pi'$ , odległości poprawne księżyca od zenit przez  $Z$  i  $Z'$  otrzymamy:

$$P = \pi \text{wst } Z + \pi' \text{wst } Z'$$

a że

$$\frac{\pi}{\pi'} = \frac{SC}{SC'} \quad \text{stąd} \quad \pi' = \pi \cdot \frac{SC'}{SC} = \pi \cdot \frac{r'}{r}$$

$$P = \pi \text{wst } Z + \pi \text{wst } Z' \frac{r'}{r}$$

$$\pi (r \text{wst } Z + r' \text{wst } Z') = Pr$$

$$\pi = \frac{Pr}{r \text{wst } Z + r' \text{wst } Z'} = \frac{\{(Z + Z') - (H \pm H')\} r}{\text{wst } A + \text{wst } B}$$

$$= \frac{\{(Z + Z') - (H \pm H')\} r}{2 \text{wst } \frac{1}{2}(A + B) \text{dost } \frac{1}{2}(A - B)} \dots (y).$$

Otrzymujemy tym sposobem parallaxę poziomą księżyca na miayse  $C$ . W równaniu tém  $\text{wst } A = r \text{wst } Z$ ,  $\text{wst } B = r' \text{wst } Z'$ , kąty  $Z$ ,  $Z'$ ,  $H$ ,  $H'$  są rachowane ze środka ziemi, promień  $r$  otrzymuje się przez równanie (y) Nru 38. Z parallaxy pozioméy księżyca wyciąga się na ten moment promień wodzący, a stąd łatwo się potem otrzymuje wartość na połowę osi większéy drogi księżycowéy przez równanie:

$$e = \frac{a(1 - e^2)}{1 + e \text{dost } v}$$

gdzie kąt  $v$  znaczy odległość księżyca od punktu przyziemnego, którą łatwo otrzymać można ze znanéy długości księżyca, położenia węzłów, i punktu przyziemnego, oraz pochyłości ekliptyki do drogi księżycowéy.

Biorąc połowę osi większéy ziemi = 1, i nazywając parallaxę równikową przez  $\pi''$ , będzie:

$$\frac{\pi}{\pi''} = \frac{r'}{1}, \quad \pi'' = \frac{\pi}{r'}$$

otrzymamy tym sposobem parallaxę równikową księżycą, którą mnożąc przez różne wartości  $r'$ , otrzymujemy parallaxę poziomą odpowiadającą różnym szerokościom geograficznym miejsca.

Parallaxa poziomu księżycą, nie tylko że się odmienia z odmianą promienia ziemskiego, ale na jednémże miejscu różna być musi, podług różney księżycą od ziemi odległości. Chcąc tedy wiedzieć parallaxę księżycą prawdziwą na każdy moment, potrzeba znać na każdy moment odległość jego od ziemi, albo znać jego średnicę pozorną, albowiem:

$$\frac{d}{d'} = \frac{\pi}{\pi'}. \quad \text{Stąd } \pi = \frac{d}{d'} \pi', \quad \text{albo } d = \pi \frac{d'}{\pi'}$$

Stosunek  $\frac{d'}{\pi'}$  jest ilością stateczną, jest to bowiem stosunek promienia ziemskiego na pewne miejsce do promienia księżycą, jeżeli więc mamy średnicę pozorną księżycą na pewny moment, łatwo wynachodzimy parallaxę poziomą na tenże moment, mnożąc stosunek stały  $\frac{\pi'}{d'}$  przez znajomą średnicę księżycą, i wzajemnie dzieląc przez ten stosunek daną skąd inąd parallaxę poziomą, otrzymujemy odpowiadającą średnicę pozorną księżycą.

Średnica ta rachowana jest na dzień każdy w kalendarzach astronomicznych, ale rachowana jest na środek ziemi, gdy tym czasem średnica ta widziana z jej powierzchni, różna jest podług różnego położenia księżycą względem poziomu obserwatora. Przypuszczając bowiem, że w ciągu dnia jednego księżyc równie jest od środka ziemi odległy, w biegu jednak dziennym nie zawsze w jedney od obserwatora zostaje odległości. I tak na (fig. 46) kiedy księżyc znajduje się na poziomie, odległość jego od punktu  $A$  jest nieco mniejsza niżeli  $Sx'$ , odległość ta coraz się zmniejsza, im się bardziej księżyc zbliża do zenit, tak,

że gdyby był u zenit, odległość jego od obserwatora byłaby mniejsza o cały promień ziemski od odległości jego od środka ziemi. Średnica tedy pozorna księżycy większa jest dla punktów powierzchni ziemi obróconych ku księżycowi, aniżeli dla środka ziemi. Nadto średnica ta coraz się powiększa w miarę jak się powiększa wysokość księżycy. Chcąc więc mieć średnicę księżycy prawdziwą na pewny moment ze średnicy daney w kalendarzach astronomicznych, potrzeba umieć rachować powiększenie się tarczy księżycy na każdą jego wysokość.

Nazwiemy przez  $D$  i  $D + \delta$  wielkości pozorne księżycy odniesione do środka ziemi i do punktu  $A$ , parallaxę wysokości księżycy przez  $\varpi$ , odległość od zenit przez  $Z$ .

$$\begin{aligned} \frac{D + \delta}{D} &= \frac{Sx}{Ax} = \frac{\text{wst } Z}{\text{wst}(Z - \varpi)} \\ \delta &= \frac{D(\text{wst } Z - \text{wst}(Z - \varpi))}{\text{wst}(Z - \varpi)} \\ &= \frac{2D \text{wst } \frac{1}{2} \varpi \text{ dost}\left(Z - \frac{\varpi}{2}\right)}{\text{wst}(Z - \varpi)} \dots\dots (m) \end{aligned}$$

Zrównanie  $(m)$  kładąc w niem  $Z = 90^\circ$ , da wartość powiększenia się tarczy księżycowey na poziomie; wartość ta wynosi  $0'',17$ , kiedy za  $D$  weźmiemy  $52'.45''$  i odpowiadającą téy tarczy parallaxę poziomą księżycy. Jeśli  $Z = 0$  formuła się przywodzi do  $\delta = \frac{0}{0}$  i nie można już wyciągnąć z nięy wartości na  $\delta$ , gdyż wtenczas trójkąt  $AXS$ , z któregośmy formułę wyprowadzili, zamienił się na linię prostą. Ale naówezas mamy:

$$\frac{D + \delta}{D} = \frac{SZ}{AZ} = \frac{R}{R - r} = \frac{R}{R - \text{wst } \varpi}$$

gdzie  $r$  znaczy promień ziemski,  $\varpi$  parallaxę poziomą

$$\delta = \frac{D \text{wst } \varpi}{1 - \text{wst } \varpi}$$

Powiększenie się to wtenczas kiedy xiężyc naybliższy jest ziemi, może dóść do 36".

Ponieważ zrównania ( $m$ ) jako zawierającego trzy ilości zmienne, nie możemy użyć do ułożenia tablic, staraymy się więc otrzymać wyrażenie na  $\delta$  przez funkcją dwóch tylko ilości zmiennych, przyydzimy do tego następującym sposobem. Rozwiązując zrównanie

$$\delta = \frac{D \text{wst } Z - D \text{wst}(Z - \pi)}{\text{wst}(Z - \pi)}$$

otrzymujemy :

$$\begin{aligned} \delta &= \frac{D \text{wst } Z - D \text{wst } Z \text{dost } \pi + D \text{dost } Z \text{wst } \pi}{\text{wst } Z \text{dost } \pi - \text{dost } Z \text{wst } \pi} \\ &= \frac{D - D \text{dost } \pi + D \text{dost } Z \text{wst } \pi}{\text{dost } \pi - \text{dost } Z \text{wst } \pi} \\ &= \frac{D \text{dost } Z \text{wst } \pi + 2 D \text{wst}^2 \frac{1}{2} \pi}{1 - 2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} \pi - \text{wst } \pi \text{dost } Z} \end{aligned}$$

Położmy w tém wyrażeniu  $\text{wst } \omega = \text{wst } \pi \text{wst } Z$ , oznaczając przez  $\pi$  parallaxę poziomą.

$$\delta = \frac{D \text{wst } \pi \text{dost } Z + \frac{1}{2} D \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z}{1 - \frac{1}{2} \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z - \text{wst } \pi \text{dost } Z}$$

gdyż dla małości łuków można wziąć  $\frac{1}{2} \text{wst } \pi = \text{wst } \frac{1}{2} \pi$ , a stąd  $2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} \pi = 2(\frac{1}{4} \text{wst}^2 \pi) = \frac{1}{2} \text{wst}^2 \pi$ .

Dzieląc jedność przez mianownika ułamku ostatniego wyrażenia wypada:

$$\begin{aligned} &\frac{1}{1 - \text{wst } \pi \text{dost } Z - \frac{1}{2} \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z} \\ &= 1 + \text{wst } \pi \text{dost } Z + \text{wst}^2 \pi \text{dost}^2 Z + \frac{1}{2} \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z \end{aligned}$$

Opuszczamy tu wyrazy, w których ilości małe mnożąc się same przez się lub jedne przez drugie, przechodzą czwartą stopień.

$$\begin{aligned} \delta &= (D \text{wst } \pi \text{dost } Z + \frac{1}{2} D \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z) \\ &(1 + \text{wst } \pi \text{dost } Z + \text{wst}^2 \pi \text{dost}^2 Z + \frac{1}{2} \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z) \\ &= D \text{wst } \pi \text{dost } Z + \frac{1}{2} D \text{wst}^2 \pi \text{wst}^2 Z + D \text{wst}^2 \pi \text{dost}^2 Z. \end{aligned}$$

Ponieważ, jakśmy mówili, parallaxa pozioma jakiegokolwiek bądź ciała niebieskiego jest zawsze w tymże samym stosunku prostym z wielkością pozorną tegoż ciała, nazywając przeto ten stosunek przez  $n$  mamy:

$$\pi = \frac{\pi'}{D'} \cdot D = nD$$

na księżyc  $n = \frac{60'}{32'45''}$

Kładąc w wyrażeniu ostatniem na  $\delta$ ,  $\pi = nD$  i biorąc  $n \operatorname{wst} D$  za równe  $\operatorname{wst} nD$  dla małości łuków, otrzymamy:

$$\delta = nD \operatorname{wst} D \operatorname{dost} Z + n^2 D \operatorname{wst}^2 D \operatorname{dost}^2 Z + \frac{1}{2} n^3 D \operatorname{wst}^2 D \operatorname{wst}^2 Z.$$

W tém zrównaniu  $n$  jest ilością stateczną, dwie więc tylko wchodzą ilości zmienne  $D$  i  $Z$ , i podług tych ilości tablica ułożona być może, jakoż w tablicach astronomicznych księżycy, wyrachowane jest powiększenie się tarczy księżycy na każdą wielkość ilości  $D$  i  $Z$  (patrz *Tables astronomiques. Bureau des Longitudes. Tablica 44*). W rachunku zaćmień, gdzie właśnie wypada potrzeba rachowania powiększenia tarczy księżycowey, bardzo się dobrze używa formuła:

$$\operatorname{wst} T' = \frac{\operatorname{wst} T \operatorname{dost} p' \operatorname{dost} D'}{\operatorname{dost} p \operatorname{dost} D - \operatorname{wst} \pi \operatorname{dost} S. \operatorname{dost} N}$$

gdzie  $T'$  wyraża tarczę powiększoną,  $T$  tarczę na środek ziemi,  $p$ ,  $p'$  znaczą szerokość księżycy prawdziwą i pozorną;  $D$ ,  $D'$  długość prawdziwą i pozorną,  $\pi$  parallaxę poziomą,  $S$  odległość zenit od ekliptyki czyli szerokość zenit, a  $N$  długość zenit czyli odległość punktu równonocnego od koła szerokości prowadzonego przez zenit. Tryg. kul. k. 153).

LXIV. *Miesiąc gwiazdowy, zwrotnikowy, i synodyczny. Jak mając obrot synodyczny wynaleźć zwrotnikowy, i wzajemnie? Jak się dochodzi długość obrotu synodycznego średniego? Miesiąc anomalistyczny. Okrąg księżycowy, liczba złota.*

Czas którego potrzebuje księżyc do obrotu około ziemi,

tak żeby do téżże saméy powrócił gwiazdy zowie się *miesiącem gwiazdowym* (mois sidéral). Powrót księżycy do téżże saméy długości czyli do tegoż samego położenia względem punktu równonocnego, zowie się *miesiącem zwrotnikowym* (mois tropique). *Miesiącem synodycznym* (mois synodique) jest powrót księżycy do tegoż samego położenia względem słońca *np.* od jednego nowiu do drugiego, lub od jednéy pełni do drugiey. Mając znajomy bieg ziemi łatwo jest wynaleźć długość miesiąca zwrotnikowego z długości znanéy miesiąca synodycznego, i wzajemnie. Wyrażmy przez *M* i *m* bieg zwrotnikowy ziemi i księżycy w przeciągu dnia jednego, przez *P* i *p* czas obrotu zwrotnikowego ziemi i księżycy.

$$M = \frac{360}{P}, \quad m = \frac{360}{p}.$$

Bieg względny ziemi i księżycy w przeciągu dnia jednego jest  $m - M$

$$m - M : 1^{\text{d}} = 360 : S.$$

$$\text{Miesiąc synodyczny} = S = \frac{360 \cdot 1^{\text{d}}}{m - M} = \frac{1}{\frac{1}{p} - \frac{1}{P}} = \frac{pP}{P - p} \dots (\beta)$$

$$\text{weźmy} \quad m = 13^{\circ}, 17636, \quad M = 59'. 8'', 3.$$

$$S = \frac{360 \cdot 1^{\text{d}}}{12, 1907} = 29^{\text{d}} \cdot 12^{\text{g}} \cdot 44'.$$

Wzajemnie mając *S* z obserwacyi, otrzymany *p* ze zrów. ( $\beta$ )

$$P = \frac{PS}{S + P} \dots (\beta').$$

Tak otrzymana długość miesiąca synodycznego i zwrotnikowego będzie różna w różnych czasach, ponieważ ziemia i księżyc nie idą biegiem jednostajnym, raz dla tego że opisują w biegu swoim ellipsy, drugi raz, że na ich bieg wpływa działanie słońca i innych planet. Chcąc więc otrzymać bieg średni, należy porównać z sobą dwa

złączenia lub dwie przeciwległości, oddzielone znacznym przeciągiem czasu; dzieląc czas między temi fenomenami przez liczbę upłynionych obrotów synodycznych, otrzymujemy długość miesiąca średniego synodycznego, a ze zrównania ( $\beta$ ) wyciągniemy długość średniego także miesiąca zwrotnikowego.

Do tego najlepiej służyć zaćmienia księżycy obserwowane przez dawnych i porównane z zaćmieniami teraźniejszymi. Czas bowiem zaćmień daleko łatwiej mógł być oznaczony przez dawnych astronomów, niżeli czas złączenia lub przeciwległości; fenomena, których obserwacje dla niedokładności narzędzi i sposobów dawniejszych używanych znacznym mogą ulegać błędóm. Ptolemusz przytacza zaćmienie obserwowane przez Chaldejczyków w Babilonie na lat 720 przed Chrystusem marca 19 o 6<sup>g</sup>.11<sup>m</sup> czas śred. w Paryżu, które porównane *np.* z zaćmieniem przypadłem w Paryżu w 1771 paździer. 25 o 4<sup>g</sup>.28<sup>m</sup> cz. śr. da nam liczbę dni upłynionych między dwiema przeciwległościami księżycy, liczba ta = 910043,92. W tym czasie upłynęło 30817 miesięcy synodycznych, stąd średnia długość miesiąca synodycznego wypada

$$\frac{910043,92}{30817} = 29^{\text{d}}. 12^{\text{g}}. 44'. 2''.$$

Wprowadzając tę wartość za  $S$  w zrównaniu ( $\beta$ ) otrzymujemy długość miesiąca zwrotnikowego.

$$p = 27^{\text{d}}. 7^{\text{g}}. 43'. 4'',7.$$

Miesiąc gwiazdowy dłuższy jest od miesiąca zwrotnikowego o czas jakiego potrzebuje księżyc do przebieżenia 4'', o które w przeciągu miesiąca punkta równonocne cofają się. Długość miesiąca gwiazdowego jest 27<sup>d</sup>. 7<sup>g</sup>. 43'. 11'',5. Powrót księżycy do tegoż samego położenia co do osi większej drogi swojej, dłuższego potrzebuje czasu niż powrót do téż samej gwiazdy, gdyż jakśmy mówili (u. 61) punkt przyziemny ma bieg postępujący od zachodu na wschód. Długość zatem miesiąca anomalistycznego większa być musi niżeli długość miesiąca gwiazdowego, i wy-



nosi  $27^{\text{d}}.15^{\text{g}}.18'.57''$ . Przyłączamy tu tablicę biegów różnych księżycy :

Obrót synodyczny. . . . .	$29^{\text{d}}.53^{\text{g}}.0688$	=	$29^{\text{d}}.12^{\text{g}}.44'.2'',8$
zwrotnikowy . . . . .	$27,321583$	=	$27. 7. 43. 4,8.$
gwiazdowy . . . . .	$27,321661$	=	$27. 7. 43. 11,5.$
anomalistyczny. . . . .	$27,55456$	=	$27. 13. 18. 34.$
Powrót do węzłów . . . . .	$27,21222$	=	$27. 5. 5. 36.$
Obrót węz. zwrotnik.	$6798^{\text{d}}.54019$	.....	$6798^{\text{d}}.12^{\text{g}}.57'.50''.$
gwiazdowy . . . . .	$6793,42118$	.....	$6793. 10. 6. 30.$

Mnożąc liczbę dni zawartych w miesiącu synodycznym, to jest  $29^{\text{d}}.53$  przez dwanaście, otrzymujemy ilość  $354^{\text{d}}.36$ , która, jak widzimy, różni się blisko o dni jedenaście od długości roku; jeżeli więc w jakim roku nów księżycy przypadł na początek roku, to jest na pierwszy dzień stycznia, tedy w roku następującym nów nie może znowu przypaść na pierwszy stycznia, ale przypadnie o jedenaście dni pierwej, to jest na 21 grudnia tego samego roku. Wszakże po upływie lat  $19^{\text{o}}$ , odmiany księżycy znowu do tychże samych dni roku, i ledwo co nie do tychże samych wracają godzin, gdyż  $365^{\text{d}}\frac{1}{4}$  mnożone przez 19, jest prawie równe  $235 \times 29^{\text{d}}.53$  tak, że te ilości różnią się tylko o jedną godzinę i pół; po upływie więc lat 19 odmiany księżycy w tychże samych dniach roku przypadać będą, i takowy period lat  $19^{\text{u}}$ , nazywa się *okregiem księżycowym* (Cycle lunaire) albo *okregiem Metona* od Astronoma Ateńskiego, który okąg ten oznaczył i wynalazek na igrzyskach Olimpijskich ogłosił na lat 433 przed Chrystusem. Liczba wyrażająca rok bieżący okregu, zowie się *liczbą złotą* (nombre d'or), którą łatwo jest bardzo na rok każdy wynaleść wiedząc, że początek ery chrześcijańskiej przypadł w roku drugim okregu księżycowego; dodając przeto rok ieden do danego roku Ery chrześcijańskiej i sumę dzieląc przez 19, otrzymamy resztę, która oznaczy rok bieżący okregu czyli liczbę złotą. I tak na rok 1826 mamy

$$\frac{1826+1}{19} = 96 \frac{3}{19}.$$

Liczba więc złota na rok 1826 jest 3.

LXV. *Zrównania wiekowe. Przyspieszenie biegu średniego księżycy; jak było odkryte? i przez kogo?*

Mając długość średnią księżycy na pewną epokę, położenie węzłów i punktu przyziemnego, nadto pochyłość drogi księżycy do ekliptyki i bieg jego średni, możemy ułożyć tablicę biegu średniego księżycy, z którego za pomocą mimośrodów wynajduje się bieg eliptyczny. Pierwiastki biegu księżycy nie są ilościami stałymi ale podlegają odmiąnom, z których jedne odbywają się w przeciągu czasu bardzo długim, i te nazywają się *zrównania wiekowe* (équations séculaires). Odmiany drugie mają period daleko krótszy i astronomowie nazywają je *odmianami* albo *nierównościami periodycznymi* (inegalités périodiques). Zastanówmy się krótko nad ważniejszymi z tych odmian, i nad sposobami przez jakie zostały odkryte.

Zrównania wiekowe są pospolicie bardzo małe i odkrywają się porównywając między sobą biegi średnie, wyciągnięte z wielu obserwacyi, oddzielonych od siebie wielkimi przeciągami czasu. Dajmy np. żeśmy wyciągnęli bieg średni księżycy z obserwacyi terażniejszey, porównaney z obserwacyą na lat 500 zrobioną pierwey; porównamy ten bieg z tym jaki wypada z porównania téżże obserwacyi z obserwacyą robioną na lat 1000 pierwey, jeżeli wypadki są te same, bieg średni księżycy jest jednostajny; jeśli nie, ilość biegu średniego różna jest w różnych wiekach, i odmiiana ta jest to, co nazywamy zrównaniem wiekowym. Bieg średni księżycy, jego węzłów, i punktu przyziemnego, nadto mimośród i pochyłość drogi księżycowey, są uległe zrównaniom wiekowym. Ponieważ sposób ich odkrycia jest zawsze tenże sam, przeto tylko się zastanowimy nad sposobem jakim było odkryte przyspieszenie wiekowe biegu średniego księżycy.

Na lat 720 przed Chrystusem obserwowane było jakieśmy mówili (n. 63) zaćmienie księżycy przez Chaldecykw, i dzień i moment tego zaćmienia doszedł do naszych czasów. Ponieważ w czasie zaćmienia księżycy, położenie jego różni się o  $180^\circ$  od położenia słońca, rachując tedy

z tablic słońca położenie jego na moment zaćmienia i dodając  $180^\circ$ , otrzymujemy położenie księżycy na tenże moment. Porównywając to położenie z położeniem jakie z biegu księżycy wyciągnąć możemy, znajdujemy różnicę o  $1^\circ.26'$ ; to jest rachowany bieg księżycy z tablic terazniejszych jest za szybki, i pokazuje miejsce księżycy przed czasem zaćmienia nie zaś na moment tego fenomenu. Nie przypuszczając tedy tak znacznego błędu ani w obserwacyach dawniejszych, ani w ocenieniu nierówności peryodycznych, przypuścić należy, że bieg średni księżycy w wieku terazniejszym chyższy jest niżeli był pierwicy. Przypuszczenie to większego nabiera podobieństwa do prawdy, kiedy porównujemy obserwacye terazniejsze z innymi obserwacyami jak np. z obserwacyami zaćmień, robionemi w Kairze przy końcu dziesiątego wieku przez Astronoma Arabskiego Ibn-junis. Halley pierwszy odkrył to przyspieszenie biegu średniego księżycy, którego przyczyną odkrytą przez Laplasa, jest odmiana w wielkości mimośrodu drogi ziemskiej. Przyspieszenie to teraz małe, urosnie z liczbą wieków, i doszedłszy do stopnia największego, zamieni się na opóźnienie, przechodząc wstecznie przez podobieństwo co teraz koleje, i wpływając zawsze na długość obrotu synodycznego, zwrotnikowego i gwiazdowego.

LXVI. *Nierówności peryodyczne księżycy: (Evection), (Variation). Zrównanie roczne (équation annuelle). Zrównania podług których rachują się te nierówności księżycy.*

Rachując miejsce księżycy podług znanego biegu średniego i zrównania środka, otrzymujemy wypadek różniący się w ogólności od obserwacyi. Różnica ta pochodzi z różnego działania słońca i ziemi na księżycy, podług różnego tych trzech ciał położenia. Wynikające stąd poprawki miejsca księżycy, rachowanego z biegu jego średniego i ze zrównania środka, zowią się nierównościami peryodycznymi. Z tych trzy znakomitsze przed odkryciem jeszcze ich przyczyny poznane już i ocenione były przez dawnych; są zaś następujące. Ewekcyja (evection) odkryta przez Ptolemeusza, której skutek najbardziej się okazuje, porównywając ra-

chunek z obserwacją księżyca w kwadraturach (quadratures), kiedy długość słońca różni się o  $90^\circ$  od długości księżyca, tudzież w złączeniach i przeciwległościach, kiedy księżyc znajduje się na płaszczyźnie łącznej, to jest na kole szerokości, przechodzącym przez słońce i ziemię, gdyż wtenczas inna nierówność, o której zaraz mówić będziemy, staje się zero. Długości księżyca rachowane w położeniu pierwszym są zawsze większe, a w położeniu drugim zawsze mniejsze niżeli długości obserwowane. Astronomowie obserwując tę nierówność w rozmaitych czasach, i uważając że jest peryodyczna, to jest raz się powiększa, drugi raz zmniejsza się, i w przeciagu krótkiego czasu do dawnych powraca wartości, wyrazili tę nierówność przez  $\pm A \text{wst } B$ , gdzie  $A$  znaczy wartość największą ewekcyi, która się zmniejsza podług rozmaitych wartości na  $B$ , i nareszcie staje się zero, kiedy  $B=0$ . Wyraz  $A$  zowie się współczynnikiem statecznym.  $B$  jest *znamieniem* ewekcyi (argument). Wszystkie odmiany peryodyczne wyrażają się przez wstawy lub dostawy jako linije trygonometryczne, których wartości są także peryodyczne, chociaż łuk rośnie nieskończenie. Z porównania wielu obserwacyi Astronomowie oznaczyli nareszcie wartość współczynnika  $A$ , i kształt znamięnia  $B$ , a tym sposobem wyrazili ewekcyę przez formułę.

$$(1^\circ.20'.29'',5) \text{wst}\{2(\text{ )} - \odot) - A\} \quad (*)$$

gdzie  $\text{ )} - \odot$  znaczy różnicę w długości słońca i księżyca,  $A$  średnią anomalią księżyca. Znając bieg względny w długości słońca i księżyca i bieg anomalistyczny, łatwo jest znaleźć czas, kiedy kąt  $2(\text{ )} - \odot) - A$  urosnie od zera do  $360^\circ$ , a stąd kiedy wstawa tego kąta i ewekcyja przez też same co pierwiej przechodzić będzie odmiany, czas ten wynosi dni 31,81194.

Tycho-Brahe w szesnastym wieku porównyując z ob-

(\*) Astron. Delambra T. II, k. 508, Astron. P. Woodhouse rozd. 54.

serwacyami miejsce księżycy, rachowane podług znanego biegu średniego, zrównania środka, i ewekcyi, postrzegł że się wypadki nie zawsze z sobą zgadzają, owszem, wyjąwszy kiedy księżyc jest w kwadraturach i na płaszczyźnie łączney (\*), to jest na témże samém kole szerokości, co słońce i ziemia, w innych wszystkich miejscach zachodzi różnica tym większa im się bardziej księżyc od wymienionych położeń oddala, a największa kiedy księżyc znajduje się o  $45^\circ$  od płaszczyzny łączney. Nierówność więc ta zależy wyraźnie od odległości katowey słońca i księżycy, i kończy swój peryod, kiedy ta odległość urośnie do  $90^\circ$ , stąd wniesiono, że jest proporcjonalną wstawie podwójney odległości księżycy od słońca. Wyrażenie jęj jest

$$(35'.41'',6) \text{ wst. } 2(\text{ )} - \odot$$

gdzie współczynnik  $35'.41'',6$  jest największą jęj wartością, która, jakęśmy mówili, przypada wtenczas, kiedy  $\text{ )} - \odot = 45^\circ$ . Nierówność ta nazywa się odmianą albo wariacją biegu księżycy (variation), peryod jęj wynosi połowę miesiąca synodycznego.

Porównyując nareszcie położenia księżycy obserwowane w różnych porach roku z rachowanemi podług znanego biegu średniego, zrównania środka, i znanych już dwóch nierówności księżycy, postrzedz można, że bieg jego obserwowany leniwszy jest od biegu rachowanego przez sześć miesięcy, w których słońce idzie od punktu przyziemnego do punktu odziemnego i przeciwnie. I tak: jeśli weźmiemy za epokę obserwacją zrobioną w styczniu, kiedy słońce przechodzi przez punkt przyziemny, i kiedy chcemy ze znanego biegu rachować miejsce księżycy na pewny dzień marca, podług czasu upłynionego między tym dniem a epoką, znajdujemy przybyt w długości większy niż wskazy-

---

(\*) Wyraz ten *płaszczyzna łączna* w polskim języku zastąpić zdaje mi się bardzo dobrze może wyrażenie powszechnie od Astronomów używane *Sysigies*, którego ani wytłumaczenie słowne, ani przyswojenie do polskiego języka nie zdaje mi się być bardzo łatwe.

wany przez obserwacyą; różnica ta powiększa się aż póki słońce nie dosięgnie średniej od ziemi odległości, naówczas różnica co do miejsca księżycy między wypadkami rachunku i obserwacyi coraz się zmniejsza, i zupełnie niknie kiedy słońce przyydzie do punktu odziemnego, chociaż wtenczas różnica w biegu dziennym księżycy rachowanym i obserwowanym jest naywiększa. Odtąd przez drugie sześć miesięcy różnica bierze znak przeciwny, znowu rośnie, dochodzi naywiększey wartości, podobnemiż potém ubywa stopniami, i nareszcie niknie, kiedy słońce przyydzie do punktu przyziemnego. Wyrazny stąd widziny związek między odległością słońca od ziemi a tą nierównością, odkrytą przez Tycho-Brahe, i nazwaną *zrównaniem rocznem* (équation annuelle), gdyż jęy peryod rok jeden zajmuje. Wyrażenie zrównania rocznego jest:

$$(11'. 11'',97) \text{ wst } A'$$

$A'$  znaczy anomalią średnią słońca.

Zrównanie roczne naywiększe jest, kiedy  $A' = 90^\circ$  lub  $270^\circ$ , staje się zaś zero kiedy wartości na  $A$  są  $0^\circ$  lub  $180^\circ$ . Teorya ciężenia bardzo prosto tę ostatnią tłumaczy nierówność. Słońce bowiem zbliżając się do ziemi zbliża się razem do księżycy, a stąd działanie jego na tę gwiazdę powiększa się, zwłaszcza wtenczas, kiedy księżyc srodkuje między słońcem a ziemią. Działanie naówczas słońca na księżyc zmniejsza jego ciężenie na ziemię, stąd droga jego staje się nieco większą i bieg powolniejszy. Kiedy potém słońce oddala się od ziemi, księżyc zaczyna bydź bardziey jęy działaniu posłusznym, i bieg jego staje się chyższym. Zrównanie więc roczne jest koniecznym wypadkiem elliptycznosci drogi ziemskiej około słońca, odmiany więc téy ostatniey wpływać muszą na bieg księżycy, i właśnie z odmian wiekowych mimośrodu drogi ziemskiej, wynikają odmiany wiekowe biegu średniego księżycy.

Te są trzy ważniejsze nierówności biegu księżycy, wpływające na odmianę długości elliptyczney księżycy; ale uwaga ich nie wystarcza do ułożenia tablic, któreby się z obserwacyami zgadzały, jest jeszcze wiele innych zrównań,

które można uważać jako poprawki trzech wyżey wyłożonych. W tablicach księżycy zrównania te ułożone w tablice otrzymują się łatwo podług znanych znamion, od których zależą, i ich summa razem ze zrównaniem środka dodaje się do długości średniey księżycy dla wynalezienia jego długości prawdziwéy. Pochyłość drogi księżycowéy do ekliptyki, promień wodzący, a stąd jego szerokość i parallaxa, podlegają także odmianom peryodycznym.

LXVII. *Ważenie się księżycy w długości* (libration en longitude).

*Ważenie się w szerokości* (libration en latitude). *Ważenie się dzienne* (libration diurne).

Powiedzieliśmy wyżej, że tarcza księżycy do nas obrócona, w każdym jego położeniu jest zawsze taż sama, a stąd, że księżyc ma bieg wirowy w tęż samę stronę i téż samę trwałości co bieg peryodyczny. Gdyby bieg peryodyczny księżycy był doskonale jednostayny, tak jak jest bieg wirowy, czyli gdyby przybyty kąta  $COB$  (fig. 47) w biegu peryodycznym równe były przybytom kąta  $pCm'$  w biegu wirowym, na ówczas tarcza księżycy do nas obrócona byłaby zawsze taż sama. Ale bieg peryodyczny księżycy jako bieg po ellipsie nie może bydź jednostayny, jeśli *np.* po upłynieniu dni trzech, księżyc przeszedł od punktu  $B$  do punktu  $C$ , tak że odległość jego kątowna od linii  $OB$  wyraża się przez kąt  $COB$ , po ubieżeniu drugich trzech dni odległość kątowna od linii  $OB$  nie będzie równa podwójnemu kątowi  $COB$ , gdy tym czasem w biegu wirowym, jeżeli kąt  $pCm'$  wyraża odległość kątowną ubieżoną przez trzy dni, podwójny kąt  $pCm'$  wyrazi ilość biegu wirowego w przeciągu dni sześciu. Jeśli więc szybkość kątowna księżycy w przeysciu od punktu  $B$  do  $C$  mniejsza jest od szybkości biegu wirowego, punkt  $m$  widziany na brzegu zachodnim księżycy w położeniu  $C$ , posunie się przez przewyżkę szybkości biegu wirowego nad biegiem peryodycznym bardziéy ku zachodowi, i nie będzie widziany z punktu  $O$ , tym czasem pokażą się plamy piérwiey nie widziane na brzegu wschodnim księżycy. Fenomen ten nazwano *ważeniem się księżycy w długości* (li-

bration en longitude). Wążenie się w długości jako wynikające z nierównego biegu księżycy, zależy musi od różnicy między średnią i prawdziwą anomalią, czyli od zrównania środka, i gdyby oś obrotu wirowego księżycy była pionową do płaszczyzny jego drogi, wążenie się w długości byłoby proporcjonalne zupełnie zrównaniu środka, i największa jego wartość wynosiłaby  $6^{\circ}.18'.32'' + P$ , nazywając przez  $P$  sumę wszystkich *pertubacyj*. Oś wirowego biegu księżycy nie jest pionowa do płaszczyzny jego drogi ale pochylona do niej pod kątem  $86^{\circ}.34'$ , wypadek tedy wążenia się w długości nie będzie zupełnie takim jakiegoś go uważali. Dajmy bowiem, że oś biegu wirowego księżycy jest równoległą do jego drogi, wyobraźmy ją na (fig. 47) przez linię  $rs$ , oczywista jest, że w tym przypadku pomimo biegu wirowego widzielibyśmy obie strony księżycy, jedną w położeniu  $B$  na której znajduje się biegun  $r$ , drugą w położeniu  $A$  gdzie drugi biegun  $s$  do ziemi byłby obrócony. W rzetelnym rzeczy stanie, ponieważ oś obrotu wirowego jest nieco pochylona do drogi księżycy, chociaż drugiey połowy widzieć całkowicie nie możemy, widzimy jednak oba bieguny, które się obracają do ziemi tak, jak się w przesileniach obracają ku słońcu raz biegun północny, drugi raz południowy. Tym sposobem kiedy plamy dobrze znane nikną około bieguna północnego, nowe się pokazują około przeciwnego bieguna, tak iżby się zdawało, że oś księżycy waha się raz zbliżając do nas biegun północny a oddalając południowy, drugi raz oddalając pierwszy a zbliżając drugi. Pozorny ten ruch księżycy nazwany *wążeniem się w szerokości* (*libration en latitude*) wynikający z pochylenia równika księżycy do jego drogi, jest bardzo mały, z przyczyny nie wielkiej tych dwóch płaszczyzn pochyłości.

Trzecie nareszcie złudzenie co do wążenia się księżycy, odkryte przez Galileusza i nazwane *wążeniem się dziennym* (*libration diurne*), pochodzi stąd, że obserwator położony jest na powierzchni ziemi nie zaś w jej środku. Gdyby bieg peryodyczny księżycy był jednostajny i doskonale równy biegowi wirowemu, i gdyby oś tego ostatniego bie-



gu była pionowa do drogi księżycyca, naówczas jedna i taż sama tarcza księżycyca byłaby zawsze obróconą do środka ziemi. Dwie linije wiedzione do środka księżycyca, jedna ze środka ziemi, druga z punktu jéy powierzchni, w ogólności nie trafią na tenże sam punkt powierzchni księżycyca, tarcze więc księżycyca obrócone do środka ziemi i do różnych punktów jéy powierzchni, są koniecznie różne. Nadto tarcze te są różne dla jednego miysca, podług różnego księżycyca w ciągu dnia położenia. I tak: w czasie wschodu księżycyca pewne punkta około brzegu jego wyższego widziane są z powierzchni ziemi, któreby z jéy środka widziane nie były, punkta te w miarę jak księżyc podnosi się, zwołna nikną, i kiedy księżyc przeszedłszy przez południk ma się ku zachodowi, brzeg jego wyższy staje się niższym i przeciwnie, punkta pewne wkoło brzegu bliższego poziomemu, które pierwey widziane były, teraz się kryją, a natomiast na brzegu drugim pokazują się nowe pierwey nie widziane plamy.

Widzimy z tego rozbioru fenomenów, że wszystkie te trzy rodzaje ważenia się, nie zależąc od żadnego osobnego biegu księżycyca, są tylko złudzeniem, wynikającym z nierówności biegu peryodycznego, z pochylenia osi biegu wirowego do drogi księżycyca, i z różnego w ciągu dnia położenia księżycyca względem obserwatora, które się dla biegu dziennego ziemi ciągle odmienia.

#### LXVIII. *Góry i atmosfera księżycyca.*

Oprócz plam, jakie na księżycu widzieć się dają, a które albo są gatunkiem materyi mającay mnieyszą własność odbijania promieni światła, aniżeli inne części powierzchni księżycyca, lub są skutkiem zupełnie nieznanym nam przyczyn, widzieć zawsze można na tarczy ciemney księżycyca przy płaszczyźnie oddzielajacay stronę ciemną od strony światłey, punkta jasne, jedue zaledwo z powierzchnią oświeconą stykające się, inne zupełnie od niéy oddzielone. Części te jasne powierzchni księżycyca, nieco innego bydz muszą, tylko góry, których wierchołki naypierwey są oświecone, kiedy jeszcze ich spody chociaż bliższe części swia-

tlęcy, zostają w cieniu, i dla tego poczynające się oświetlać góry księżycowe, wydają się jakby części od bryły téj gwiazdy oderwane; że zaś te odległości wierzchołków gór oświetlonych od części światłej księżyca są częstokroć bardzo znakomite, stąd wniesić należy, że góry pokrywające powierzchnią tego planety, są znaczney wielkości. Obserwując moment oświetlenia się jakiego punktu księżyca i mierząc jego odległość od tarczy oświetlonéy, można ocenić z pewnym do prawdy przybliżeniem wysokość góry, której oświetlony wierzchołek widzieliśmy.

Niech  $ABC$  (fig. 91) wyobraża nam stronę widzialną powierzchni księżyca,  $ANC$  płaszczyznę oddzielającą stronę oświetloną od strony ciemney, czyli płaszczyznę pionową do linii łączącey środki słońca i księżyca. Dajmy żeśmy obserwowali czas oświetlenia się punktu  $T$ , i chcemy znaleźć wysokość tego punktu nad powierzchnią księżyca. Poprowadźmy myślą przez punkt  $T$  linią przechodzącą przez środek księżyca  $S$ , która przejdzie także przez spód góry w punkcie  $np.$   $m$ , tak że wysokość góry na figurze wyrazi się przez  $mT$ . Ponieważ uważamy ten moment, kiedy sam tylko wierzchołek  $T$  jest oświetlony, widoczna rzecz, że promień  $MNT$ , idący od słońca i oświetlający nayıérwiy wierzchołek  $T$ , jest styczną do powierzchni księżyca w punkcie pewnym płaszczyzny  $ANC$ , w punkcie  $np.$   $N$ ; nadto promień ten jako prawie równoległy do linii łączącey środki słońca i księżyca, jest pionowym do płaszczyzny  $ANC$ , kąt przeto  $TNS$  jest prostym i linija  $TN$  jest odległością naykrótszą punktu  $T$  od koła  $ANC$ .

$$\begin{aligned} TN^2 &= TS^2 - NS^2 \\ &= (TS + NS)(TS - NS) \\ &= (mT + 2NS)mT. \end{aligned}$$

Opuszczając  $mT$  w porównaniu z  $2NS$  otrzymamy:

$$\begin{aligned} TN^2 &= mT \cdot 2NS \\ mT &= \frac{TN^2}{2NS}. \end{aligned}$$

Idzie teraz o znalezienie ilości  $TN$ .

Mierząc z ziemi odległość punktu  $T$  od punktu  $N$  to jest od najbliższego punktu na kole  $ANC$ , otrzymujemy projekcyą téj linii na płaszczyznę pionową do kierunku widzenia, to jest na płaszczyznę  $ABC$ , nazywając przeto tę projekcyą przez  $K$ , a kąt jaki czyni linija  $NT$  z płaszczyzną  $ABC$  przez  $\varepsilon$  będzie:

$$K = NT \operatorname{dost} \varepsilon = NT \operatorname{wst} BAN = NT \operatorname{wst} A.$$

Kąt  $A$  jest to kąt, jaki czyni płaszczyzna  $ABC$  z płaszczyzną  $ANC$ ; zamiast tego kąta wziąć można różnicę między długością słońca, a długością księżyca. Stąd

$$mT = \frac{K^2}{2NS} \operatorname{wst}^2 A.$$

W tém zrównaniu otrzymamy z obserwacyi  $K$ , to jest kąt pod którym się wydaje projekcyą linii  $NT$  na płaszczyźnie  $ABC$ ; rozdzielić wypada ten kąt przez  $\operatorname{wst} A$ , a otrzymamy wielkość pozorną  $NT$ , dzieląc ją przez pozorną średnicę księżyca otrzymujemy  $NT$  wyrażoną w częściach téj średnicy, którą przeto za jedność w zrównaniu uważać należy; podnosząc potem otrzymaną liczbę do potęgi drugiey, otrzymamy liczbę dającą stosunek wysokości góry do średnicy księżyca. Stąd łatwo jest mieć tę wysokość w milach lub w innych miarach podłużnych. Tym tedy sposobem można otrzymać przez przybliżenie wysokość gór księżycowych, i z obserwacyi tych pokazuje się, że bryła księżycowa okryta jest górami daleko większemi w porównaniu promienia księżycowego, aniżeli są góry na powierzchni ziemi w porównaniu promienia ziemskiego.

Niektóre z części światłych oderwanych od oświeconey strony księżyca, w tak wielkiej niekiedy widziane były odległości od płaszczyzny, stronę ciemną od światłej oddzielający, iż od słońca oświeconemi byź niemożły. Takie kilkakrotnie widział Herschel, który je za wolkaniczne uważa, jedney z nich mierzona średnica pozorna wynosiła sekund trzy.

Widok plam księżycowych zawsze równy i téż sam

méy jasności dowodzi, że w atmosferze księżycy, jeżeli się ta znajduje, nie ma chmur podobnych chmurom w atmosferze ziemskiej tworzącym się. Gdyby atmosfera łamiąca promienie światła otaczała księżyc, zakrycia naówczas gwiazd przez ten księżyc byłyby opóźnione a ich wynurzenia się przyspieszone o pewną ilość, któraby obserwacye odkryć mogły. Dokładne tego rodzaju obserwacye pokazały, że skutek ten jest zupełnie nieznacznym, i że atmosfera księżycowa, jeżeli ta rzeczywiście ma miejsce, tak jest rzadką że jéy refrakcyja pozioma dwóch sekund wynosić nie może. Ta nieprzytomność atmosfery i nieforemność linii oddzielającey stronę światłą od ciemnéy dowodzą, że księżyc pozbawiony jest wody i innych płynów. Wszystko więc zdaje się pokazywać, że księżyc jest bryłą wszędzie ssiadłą i twardą; nasterczoną górami i nie zamieszkaną przez żadne podobne ziemskim zwierzęta.

---

## R O Z D Z I A Ł XII.

### o P l a n e t a c h.

---

LXIX. *Obserwacye biegu Wenusy i odmiany jego tarczy co do wielkości i światła.*

Poznawszy biegi słońca i księżycy, gwiazd, które najpierwiew uwagę naszą zając były powinny, przystąpmy do poznania biegów gwiazd innych ruchem własnym obdarzonych, któreśmy planetami nazwali. Znamy ich dziesiąt (n. 1) z pomiędzy których najsławniejszy jest planeta Wenus i od niego badania nasze zaczniemy.

Komuż nieznaną jest gwiazda, która w pewnych porach roku, przez długi czasu przeciąg, zaraz po zachodzie słońca, jaśnieje na niebie, przewyższając blaskiem wszystkie inne planety i gwiazdy? Jest to właśnie planeta, o któ-

rym mówić mamy, a który widziany po zachodzie słońca, nazywa się pospolicie gwiazdą wieczorną. Obserwując go przez wiele następnych nocy postrzeżemy łatwo, że jego odległość od słońca, czyli kąt zawarty między dwiema linijami od obserwatora do planety i słońca wiedzionemi, zwany pospolicie *elongacją* (elongation), albo oddaleniem się planety od słońca, ciągle się odmienia. Postrzegamy go nayeczęściej ku zachodowi zaraz po zachodzie słońca, naówczas średnica pozorna planety, mierzona przez mikrometr, jest bardzo mała, oświecona jak xiężyc w kilka dni po pełni. Planeta w ciągu dni następnych coraz się daléy odsuwa od słońca ku wschodowi, tarcza jego pozorna staje się większą, chociaż część oświecona nieco maleje, nareszcie doszedłszy do  $45^{\circ}$  odległości od słońca, znowu się do niego wraca, tarcza pozorna daléy rośnie, aż nareszcie przychodzi do słońca i gaśnie w jego promieniach, albo się pokazuje w postaci czarnej plamy, przebiegającej tarczę słońca od wschodu na zachód; wielkość wtenczas tarczy pozornéj jest naywiększa, co pokazuje, że planeta jest w naymniejszey od ziemi odległości. Odtąd już niewidać więcéy gwiazdy wieczornej; ale zwróciwszy uwagę na niebo przed wschodem słońca postrzeżemy, że tenże sam planeta wciąż oddalając się od słońca, coraz daléy ku zachodowi idzie, tarcza jego pozorna maleje, ale skrawek oświecony, którego rogi obrócone są zawsze ku stronie przeciwnéj słońcu, bardziej rośnie. Planeta dochodzi znowu naywiększey swojej od słońca odległości ku zachodowi, która jest taż sama co i ku wschodowi, to jest  $45^{\circ}$ , odmienia swój kierunek i znowu powraca do słońca, ale tarcza jego coraz staje się mnieyszą, a część oświecona coraz rośnie, tak, że nareszcie dochodzi do słońca i albo się zań kryje, albo pokazuje nam tarczę zupełnie oświeconą, ale bardzo małą; co dowodzi że się wtenczas znajduje w naywiększey od ziemi odległości. Potém planeta staje się znowu gwiazdą wieczorną, i znowu wszystkie fenomena, tak jakéśmy opisali, taż samą odbywają się kolejną.

LXX. *Fenomena w biegach obserwowanych Wenus, tłumacząc się przypuszczając że planeta krąży wokoło słońca, i że droga jego zajęta jest drogą ziemską. Złączenie wyższe i niższe.*

Fenomena te oczywiście nam pokazują że Wenus, tak jak i ziemia, opisuje pewną drogę około słońca, i że ta droga objęta jest drogą ziemi; w przeciwnym bowiem razie zdarzyłyby się powinno, że ziemia znalazłaby się między planetą a słońcem, i planeta naówczas byłaby w przeciwległości, co się nigdy nietrafia. Przypuszczenie to bardzo dobrze tłumaczy różne fenomeny, wynikające z różnego położenia tego planety i ziemi względem słońca. Wystawmy sobie na (fig. 48) słońce w punkcie *S*, i drogę Wenusy *WDNP*; niech *C* wyraża punkt ziemi, z którego obserwujemy, a który uważamy, dla prostszego tłumaczenia, jako znajdujący się z całym kołem *ABC*, wyobrażającym równika, na tejże samej płaszczyźnie co i droga Wenusy. Widzimy naprzód, że kiedy Wenus znajduje się w punkcie *N*, to jest w *złączeniu niższym* (conjunction inferieure), tarcza jego jest wtenczas największa, ale ponieważ strona widziana z punktu *C* jest zupełnie przeciwna stronie oświeconej, tarcza Wenusy jest albo niewidzialna, albo w postaci plamy czarnej znajduje się na tarczy słońca, tak właśnie jak się w podobnych zdarzeniach znajduje księżyc ziemski. W punkcie *W*, czyli w *złączeniu wyższym* (conjunction superieure) tarcza Wenusy jest mniejsza ale oświecona tak jak księżyc w pełni. Wreszcie tarcza ta jest w połowie tylko oświecona w punktach *P* i *D*, gdzie linija widzenia z promieniem wodzącym formuje kąt prosty. Odmiany więc światła i wielkości pozorniej Wenusy, łatwo się tłumaczą przypuszczając, że jego droga kołowa lub do niej zbliżona, zajęta jest w drodze ziemskiej. Z równą prostotą pojmują się inne fenomeny w biegu tego planety dostrzegane.

Niech *CSW* wyraża poziom miejsca *C*, pod który słońce zachodzi, planeta widziany będzie w punkcie *np. g* i w ten czas zowią go zorzą wieczorną, w dni kilka planeta posunie się ku *h* i *D*, powiększając ciągle kąt odległo-

ści swojej od słońca i kierując się od zachodu na wschód; od punktu *D* planeta zaczyna zbliżać się do słońca i odniesiony do gwiazd stałych ma bieg wsteczny, to jest od wschodu na zachód. Bieg ten trwa ciągle aż do punktu *P*, odkąd planeta zaczyna się oddalać od gwiazd stałych ku zachodowi i ma bieg postępujący. Planeta znajdujący się na drodze od *N* do *W*, poprzedzając ciągle wschód i zachód słońca, nie może być widziany tylko zrana, i wtenczas właśnie nazywają go gwiazdą albo zorzą ranną. W punktach *P* i *D* planeta odmienia swój kierunek między gwiazdami stałymi i przez czas niejaki zdaje się być nieruchomym (stationaire), to jest tym samym odpowiadać gwiazdom.

Uważaliśmy dotąd ziemię jako zostającą w spoczynku, gdy w rzeczy samej ziemia, jak wiemy, ma bieg swój własny od zachodu na wschód, bieg, który jest powolniejszy niżeli bieg Wenus; stąd więc wynika, że biegi planety pozorne, będą wypadkiem kombinacji biegu jego własnego i biegu ziemi. Punkta *W* i *N* pozostaną zawsze punktami, gdzie planeta ma bieg kierunkowy i wsteczny, ale naprzód trwałość tego biegu nie będzie też sama, powtóre punkta stanowisk nie przypadną w punktach *D* i *P*, gdzie promień widzenia jest styczną do drogi planety, ale niedaleko tych punktów w miejscu, gdzie łuk *mn*, c' ociąż większy od łuku *m'n'*, w biegu rocznym w tymże samym czasie przez ziemię ubieżonego, dla swęj jednak pochyłości rzucony na drogę ziemi, staje się równym łukowi *m'n'*, tak że dwie linije *m'm*, i *n'n* w dwóch dniach następnych, prowadzone z ziemi do planety są równoległe i temuż samemu punktowi nieba odpowiadają.

LXXI. *Obserwacye Merkuryusza i innych planet. Bieg planet wyższych w różnych kierunkach dowodzi biegu ziemi, i przez ten bieg łatwo się tłumaczy. Mieysca srodo-ziemne i srodo-słoneczne planety.*

Merkuryusz, podobne jak Wenus, w biegu swoim koło słońca okazuje fenomena, które tymże samym tłumaczą się sposobem. Oba te planety, nazywają się *planety niższe*,

(planètes inférieures) dla tego, że są bliższe słońca niż ziemia, inne wszystkie, jako to: Mars, Ceres, Pallas, Juno, Westa, Jowisz, Saturn, Uranus, zowią się *planety wyższe* (planètes supérieures), gdyż ich drogi obejmują w sobie drogę ziemską. Co łatwo widzieć można uważając, że wszystkie te planety przychodzą równie do złączeń jak i do przeciwległości, a nie znajdują się nigdy w złączeniu niższym jak Merkuryusz i Wenus. Gdyby ziemia była w spoczynku wszystkie planety wyższe, czyto je uważamy jako krążące wkoło słońca, czy wkoło ziemi, miałyby zawsze bieg w jedną tylko stronę, *np.* od zachodu na wschód, gdy tym czasem obserwacye nas uczą, że bieg planet wyższych, kierunkowy jest w złączeniach, a wsteczny w przeciwległościach, i nareszcie w pewnych punktach drogi odniesiony do gwiazd stałych, planeta zdaje się być nieruchomym.

Bieg ziemi kombinowany z biegiem planety phenomena te bez żadney tłumaczy trudności. I tak niech *abcde* (fig. 49) wyobraża drogę ziemską, *fghk* drogę planety wyższego biegącego ruchem powolniejszym, aniżeli ziemia tak, że łuki *gf*, *hk* etc. mniejsze są od łuków *ab*, *de*, etc., przez ziemię w tymże samym czasie opisanych. Dla pochyłości jednak łuku *ab* do *gf*, planeta uważany z punktów *a* i *b*, widziany będzie po liniach rozchodzących się *aff'* i *bgg'* a przeto bieg jego między gwiazdami stałymi będzie kierunkowy od *f'* do *g'*. Lecz kiedy planeta znajduje się blisko przeciwległości i opisuje łuk *np. hk*, w czasie kiedy ziemia opisuje łuk *ed*, naówczas z punktu *d* uważany planeta, wydaje się w punkcie *h'*, uważany zaś z punktu *e* pokazuje się w miejscu *k'*, tak, że chociaż istotnie przebieżony łuk *hk* przez planetę, jest zawsze w jedną stronę, to jest od zachodu na wschód, odniesiony jednak bieg planety do gwiazd stałych, zdaje się być w stronę przeciwną, to jest od wschodu na zachód. Oczwista więc jest rzecz, że dla biegu ziemi w przeciwległościach, bieg planet uważany z ziemi musi być wsteczny; bieg ten zawsze jest kierunkowy w złączeniach, a w pewney od tych punktów odległości, bieg planety uważany z ziemi jest nieznaczny.



Z tego cośmy dotąd widzieli, nie tylko się potwierdza bieg ziemi około słońca, ale nadto wielkie jest podobieństwo do prawdy, że planety wszystkie, są to ciała poddane sile słoneczney, i mocą téj siły opisywać powinny wkoło tego spólnego ogniska linije krzywe, znajdujące się na jednéy płaszczyźnie przez środek słońca przechodzące. Dla wyświecenia lepiéy téj prawdy i dla oznaczenia figury dróg planet, ich położenia, i miejsca planet na tych drogach, weydzmy w ściślejszy rozbiór jawiących się fenomenów, i z ich obserwacyi staraymy się otrzymać sposoby wyrachowania na każdy moment miejsca planety tak, jak się nam to udało zrobić ze słońcem i księżycem.

Ale między sposobami poymowania i rachowania biegów planety i słońca, ta ważna zachodzi różnica, że w ostatnim przypadku mogliśmy robić obserwacye z punktu, około którego słońce zdaje się krążyć, w biegu zaś planety około słońca, obserwacye nasze nie mogą już bydz robione z ogniska drogi planety, i stąd właśnie wypadają rozmaite zawikłania w biegu planet, który uważany ze słońca jest zawsze kierunkowym, uważany zaś z ziemi bieg ten nie może bydz zawsze w tym samym kierunku. Żeby więc bieg ten widzieć we właściwéy jemu prostocie, należy z obserwacyi robionych z ziemi, wyciągnąć położenie, a stąd bieg planety, jakiby się nam okazał, gdybyśmy go ze słońca uważać mogli. Położenie planety odniesione do środka słońca nazywa się *położeniem środo-słoneczném* (lieu héliocentrique); położenie to uważane ze środka ziemi zowie się *położeniem środo-ziemném* (lieu géocentrique). Idzie więc oto, jak mając położenie środo-ziemne planety, wynaleśdz jego położenie środo-słoneczne. Na rozwiązanie tego zagadnienia służą nam wprawdzie zrównania podane w przystosowaniu Tr. kul. § 32, ale do rozwiązania tych zrównań, oprócz położenia środo-ziemnego planety, to jest jego długości i szerokości wyciągnionéy z obserwacyi, znać nadto potrzeba odległość planety od słońca i rzut téj odległości na płaszczyznę ekliptyki, ilości których jeszcze nie znamy. Formuły te w terażniejszym stanie Astronomii, gdzie teoria planet jest dobrze znajoma, używają się

dla wynalezienia małych błędów tablic z porównania miejsc obserwowanych z rachowanemi; i wtenczas odległość planety od słońca i długość jej rzutu na ekliptyce, dane są przez tablice planety. Ale jakimże sposobem przyjdziemy do ułożenia tablic planety, czyli do wynalezienia pierwiastków jego biegu? Nad tém się nam teraz zastanowić wypada.

**LXXII.** *Sposoby wynalezienia położenia śródslonecznego węzłów planety. Jak się dochodzi pochyłość drogi planety do ekliptyki.*

Elementa dające poznać położenie drogi planety są dwa: miejsce węzłów, to jest przecięcia się drogi planety z ekliptyką, i pochyłość téj drogi do płaszczyzny ekliptyki. Obserwując planetę wtenczas, kiedy jego szerokość śródziemna jest zero, otrzymujemy oczéwiscie miejsce węzła widziane z ziemi; linija węzłowa widziana z ziemi pokazać się nam musi pod rozmaitemi kątami, podług różnego ziemi względem téj linii położenia; i różnica w długości śródziemnéj węzłów nie będzie  $180^\circ$ . Jest jednak przypadek gdzie położenie węzła nważane z ziemi, jest to samo co widziane ze słońca, a to wtenczas kiedy planeta przychodząc do węzła przychodzi razem do złączenia lub przeciwległości ze słońcem, miejsce węzła oznaczone naówczas z ziemi, jest razem miejscem śródslonecznym. Sposób ten oznaczenia położenia węzłów bardzo się dobrze udaje dla Merkuryusza i Wenus, których obróty prędko się kończą, a przeto fenomena te nie są zbyt rzadkie. Jakóż zdarza się, że Merkuryusz lub Wenus, przechodzą przez tarczę słońca, i wtenczas właśnie są w złączeniu i w węzle razem. Obserwacye powtarzane tego fenomenu dają dokładnie poznać położenie węzłów planet niższych. Porównywając z sobą położenie obu węzłów, i położenie węzła jednego w różnych czasach, wypada naprzód, że różnica w długości węzłów  $= 180^\circ$ , a przeto, że linija węzłowa przechodzi przez środek słońca; powtóre, że położenie tych węzłów jest albo stateczne, albo powolnym bardzo uległe odmianom.

Wyłożonego tu sposobu oznaczenia położenia węzłów

nie możemy użyć do planet wyższych, których biegi są daleko powolniejsze, a stąd fenomena, na których obserwacyi ten się sposób zasadza daleko radsze. Następujący sposób jest ogólniejszy: bo z równą korzyścią do wszystkich planet zastosowanym być może. Na fig. 5o  $ZE$  oznacza linię punktów równonocnych,  $P$  miejsce planety w czasie kiedy znajduje się na ekliptyce a zatem w węzle,  $PSN$  jest linię węzłową przechodzącą przez słońce  $S$ . Obserwacya daje nam kąt  $PZE=L$ , to jest długość śródoziemną planety, i kąt  $SZE$  czyli długość słońca. Nadto linię  $ZS=R$  wyrażającą odległość słońca od ziemi, znana jest z tablic słońca, w trójkącie więc  $PZS$  czyniąc  $PS=r$ , będzie

$$\frac{r}{R} = \frac{\text{wst. } O}{\text{wst.}(N-L)}$$

$$r = \frac{R \cdot \text{wst. } O}{\text{wst.}(N-L)} \dots (1)$$

W tym zrównaniu kąt  $O$  jest różnicą między długością śródoziemną planety i długością słońca  $=L-SZN$ . Nieznanymi więc ilościami są  $r$  i  $N$ . Czekamy aż planeta ukończywszy swój obrót, powróci znowu do tegoż samego węzła; postępując wtenczas podobnym sposobem, otrzymamy drugie zrównanie

$$r = \frac{R' \cdot \text{wst. } O'}{\text{wst.}(N-L')} \dots (2)$$

gdzie ilości  $R'$ ,  $O'$ , i  $L'$  znane są z obserwacyi i z tablic słońca, ilości zaś  $r$  i  $N$  są też same co w zrówn. (1), gdyż naprzód planeta znajduje się znowu w tymże samym węzle, a zatem w tym samym punkcie swojej drogi, i w tej samej przeto odległości od słońca; powtóre, długość węzła  $N$  w czasie jednego obrotu planety można uważać za nieodmienną. Zrównania więc (1) i (2) nie tylko dają nam poznać długość węzła, ale jeszcze dają nam element bardzo ważny, to jest odległość planety od słońca.

Mając oznaczone położenie węzłów planety, pochyłość jego drogi dochodzi się tym sposobem. Obserwujemy pla-

netę wtenczas, kiedy długość słońca jest taż sama co długość węzła. Na fig. 51  $ZSN$  wyraża linią węzłów przechodzącą przez ziemię  $Z$  i słońce  $S$ ,  $\gamma = PZM$  jest szerokością środo-ziemną planety będącego w punkcie  $P$ ; kąt  $PKM = I$  wyraża pochyłość płaszczyzny  $ZKM$  czyli ekliptyki do płaszczyzny  $ZKP$  czyli drogi planety.

$$\text{sty } I = \frac{PM}{MK}$$

$$PM = ZM \cdot \text{sty } \gamma, \quad MK = ZM \cdot \text{wst. } KZM = ZM \cdot \text{wst. } O$$

$$\text{sty } I = \frac{\text{sty } \gamma}{\text{wst. } O} \dots (3).$$

Ponieważ ilości  $\gamma$  i  $O$  łatwo się otrzymują przez obserwacyę, wartość więc na  $I$  może być tym sposobem wynaleziona. Powtarzając podobne obserwacye i rachunki, wartość na  $I$  wypada prawie ta sama; co naprzód pokazuje, że droga planety jest istotnie płaszczyzną przechodzącą przez środek słońca, powtóre, że odmiany pochyłości drogi planety do ekliptyki, albo są żadne albo bardzo powolne.

**LXXIII.** *Wynaleść czas obrotu peryodycznego planety. Z obserwacyi złączeń lub przeciwległości otrzymać można bieg kątowny planety w długości; nadto wywodzą się zrównania przez które mając znane położenie płaszczyzny drogi planety względem ekliptyki, otrzymuje się szerokość środo-słoneczna planety, promień wodzący i środo-słoneczna odległość planety od węzła.*

Dla wynalezienia obrotu gwiazdowego, obserwujemy dwa następujące po sobie przeyscia planety przez tenże sam węzeł, a czas upłyniony między obserwacyami będzie obrotem gwiazdowym. W tym rachunku potrzeba mieć wzgląd na odmianę położenia węzłów jeśli ta jest znaczna; odmianę zaś tę dają obserwacye położenia węzłów wyżej wyłożone i porównane z sobą po upłynieniu znacznego czasu. Dla otrzymania obrotu średniego planety około słońca, potrzeba także użyć obserwacyi przeyscia przez węzeł od-

ległych od siebie przeciągiem czasu zajmującym znaczną liczbę obrotów, a tym sposobem odmiany przypadkowe biegu średniego planety, zależące od działania innych planet, i błędy obserwacyi, niszczą się po większej części, a błąd pozostały rozdzielony przez liczbę upłynionych obrotów, tym mniej wpłynie na wartość obrotu średniego, im liczba dzieląca będzie większą.

Żeby poznać bieg planety w rozmaitych punktach jego drogi, obserwujemy go wtenczas kiedy się znajduje w złączeniu lub przeciwległości. Rachunek tych obserwacyi oprócz biegu kąтового planety na jego drodze, da nam jeszcze położenie planety odniesione do słońca, to jest długość jego i szerokość środo-słoneczną, i wielkość promienia wodzącego. I tak na (fig. 52). Niech płaszczyzna  $ZPM$  wyraża płaszczyznę łączną, na której się znajduje planeta  $P$ ;  $SCW$  jest linija węzłowa przechodząca przez słońce  $S$ . Kąt  $PCM = I$ , wyraża pochyłość drogi planety do ekliptyki. Długość środo-ziemna planety  $MSO\Upsilon$  w tym przypadku jest też sama co środo-słoneczna.

$$\text{sty } I = \frac{PM}{CM} = \frac{MS \cdot \text{sty } p}{MS \cdot \text{wst } O} = \frac{\text{sty } p}{\text{wst } O}$$

$$\text{sty } p = \text{sty } I \cdot \text{wst } O \dots \dots (1).$$

W troykącie  $ZSP$

$$\frac{PS}{\text{wst } \gamma} = \frac{ZS}{\text{wst } ZPS}$$

$$PS = \frac{ZS \text{wst } \gamma}{\text{wst}(p - \gamma)}, \quad r = \frac{R \cdot \text{wst } \gamma}{\text{wst}(p - \gamma)} \dots \dots (2)$$

gdzie  $r$  znaczy odległość planety od słońca,  $R$  odległość ziemi od słońca.

Wynaydźmy teraz odległość planety od węzła wziętą na drodze planety.

$$PC = PS \text{wst } O'$$

$$CM = MS \text{wst } O.$$

$$\frac{CM}{PC} = \frac{MS_{\text{wst } O}}{PS_{\text{wst } O}} = \text{dost } I$$

$$\text{dost } I = \text{dost } p \frac{\text{wst. } O}{\text{wst. } O'} \dots \text{wst. } O' = \frac{\text{wst. } O \text{ dost. } p}{\text{dost. } I} \dots (3).$$

Mając znaną przez wyżej wyłożone sposoby długość węzłów i pochyłość drogi planety do ekliptyki; tudzież długość środo-słoneczną planety, daną przez obserwacyą, potrafimy rozwiązać trzy teraz wywiedzione zrównania, z których (1) daje nam szerokość środo-słoneczną  $P$ , albowiem kąt  $O$  jest znany jako wyrażający różnicę między długością środo-słoneczną węzła i planety. Zrównanie (2) daje odległość planety od słońca. Zrównanie (3) służy do znalezienia odległości środo-słonecznej planety od węzła. Położenie tedy planety względem słońca jest doskonale oznaczone, mamy bowiem położenie płaszczyzny znane, i na nię wiadome położenie promienia wodzącego względem linii stałej, i długość tegoż promienia. Powtarzane obserwacye i rachunki tego rodzaju, dadzą nam poznać bieg katowy planety w rozmaitych punktach jego drogi, skąd zaraz wnieść można, że droga planet około słońca, nie jest kołową, bieg ten bowiem nie jest jednostajny.

**LXXIV.** *Mając znane położenie płaszczyzny drogi planety wyznaleśdź jego położenie środo-słoneczne z obserwacyi długości i szerokości środoziemnej planety w jakimkolwiek jego położeniu.*

Dla wynalezienia położenia środo-słonecznego planety, niekonicieczną jest rzeczą wybierać obserwacye złączeń i przeciwległości. W jakimkolwiek bądź położeniu planety obserwacya jego długości i szerokości środoziemnej, przy znanem już położeniu płaszczyzny drogi planety, wystarcza na oznaczenie jego położenia środo-słonecznego, to jest długości i szerokości środo-słonecznej, nadto promienia wodzącego i odległości planety od węzła.

Wyobraźmy sobie (fig. 53) przez środek ziemi trzy osi prostokątne z których oś  $X$  równoległa jest do linii węzłowej  $S\Omega$ , oś  $F$  leży na płaszczyźnie ekliptyki pionowo-

wo do osi  $X$ , a oś  $Z$  pionowa do obu. Współuszukowane słońca są:

$$AT = X = R \text{ dost } \alpha, \quad AS = \Gamma = R \text{ wst } \alpha.$$

Kąt  $\alpha$  jest ilością znaną, jako różnica między długością słońca i długością śródosłoneczną węzła. Współuszukowane prostokątne planety odniesione do tychże samych osi są:

$$A'T = x = d. \text{ dost } O, \quad A'M_i = y = d. \text{ wst } O, \quad PM = z = d. \text{ sty } \gamma$$

gdzie  $d$  oznacza linią  $TM$ , to jest rzut odległości planety od ziemi czyli linii  $TP$  na płaszczyznę ekliptyki,  $O$  jest to różnica między długością planety a długością węzła;  $\gamma = PTM =$  szerokości śródoziemnej planety.

Kładąc w wyrażeniach na  $x, y, z$ .

$$d = TP \text{ dost } \gamma = D \text{ dost } \gamma$$

otrzymujemy:

$$x = D \text{ dost } \gamma \text{ dost } O, \quad y = D \text{ dost } \gamma \text{ wst } O, \quad z = D \text{ wst } \gamma.$$

Nazwiemy współuszukowane planety odniesione do środka słońca, równoległe do osi  $x, y, z$ , przez  $x', y', z'$ .

$$x' = x - X, \quad y' = y - \Gamma, \quad z' = z.$$

Żeby mieć położenie śródosłoneczne planety, dosyć jest wynaleźć ilości  $x', y', z'$ . Kładąc za  $x, y, z, X, \Gamma$ , ich wyrażenie wypada:

$$x' = D \text{ dost } \gamma \text{ dost } O - R \text{ dost } \alpha$$

$$y' = D \text{ dost } \gamma \text{ wst } O - R \text{ wst } \alpha$$

$$z' = D \text{ wst } \gamma.$$

W tych zrównaniach mamy wszystko znane oprócz ilości  $D, x', y', z'$ , potrzeba więc czwartego jeszcze zrównania, żeby je oznaczyć. Użyjemy do tego zrównania, które wyraża pochyłość drogi planety do ekliptyki przez współuszukowane  $z', y'$ . W trójkącie bowiem  $PMB$ .

$$\frac{MP}{BM} = \frac{z'}{y'} = \text{sty } I,$$

w tém zrównaniu kładąc wyżey znalezione wartości za  $y'$  i  $z'$  otrzymamy

$$\frac{D \text{wst } \gamma}{D \text{dost } \gamma \text{wst. } O - R \text{wst } a} = \text{sty } I$$

$$D = \frac{R \text{wst } a \text{ sty } I}{\text{dost } \gamma \text{wst. } O \text{ sty } I - \text{wst. } \gamma}$$

Podstawując tę wartość w wyrażenie na  $x'$ ,  $y'$ ,  $z'$  otrzymamy ich wartość w ilościach zupełnie znanych. Wartość na  $r$ , odległość planety od słońca, łatwo się otrzymuje przez zrównanie

$$\begin{aligned} r &= \sqrt{\{x'^2 + y'^2 + z'^2\}} \\ &= \sqrt{\{D^2 + R^2 - 2DR \text{dost } \gamma \text{dost}(O - a)\}} \end{aligned}$$

Co się tycze odległości planety od węzła czyli kąta  $PSB = O'$ , otrzymamy go, uważając, że w troykącie  $PSB$

$$x' = r \text{dost } O', \quad \text{dost } O' = \frac{x'}{r}$$

Wreszcie długość i szerokość srodosłoneczna wyuayduje się tym sposobem

$$\text{sty } MSB = \frac{y'}{x'}$$

$$\text{Długość srodosłon.} = MSB + N$$

wyrażając przez  $N$  długość węzła. Na znalezienie szerokości srodosłoneczney użyjemy ktoregokolwiek ze trzech następujących zrównań:

$$\text{styp} = \frac{PM}{MS} = \frac{z'}{MS} = \frac{z'}{\sqrt{x'^2 + y'^2}}, \quad \text{wstp} = \frac{z'}{r}, \quad \text{dostp} = \frac{\sqrt{x'^2 + y'^2}}{r}$$

Linija  $MS$  czyli rzut na ekliptykę odległości planety od słońca zowie się *odległością skróconą* (distance accourcie). Tym tedy sposobem możemy przyysć z obserwacyy z ziemi robionych do oznaczenia położenia rzetelnego planety odniesionego do srodka słońca. W troykącie  $MST$  ką



$T$  nazywa się *kątem w ziemi* (elongation), jest to różnica, między długością środoziemną planety i słońca. Kąt  $S$  jest to *kąt w słońcu* (commutation), i wyraża różnicę w długości środośłonecznej planety i ziemi. Nareszcie kąt  $M$  zowie się *parallaxą roczną* albo *parallaxą drogi ziemskiej*, równy jest  $180 - T - S$ .

LXXV. *Jak mając trzy położenia środośłoneczne planety, oznaczyć oś wielką ellipsy; położenie punktu przysłonecznego, i mimośród. Prawa biegu planet. Nowy dowód, że ziemia jest także planetą wkoło słońca krążącym.*

Przypuściwszy, że droga planety jest ellipsą, której ognisko jedno zajmuje słońce, dosyć jest mieć trzy punkta znajome na nię, aby ją zupełnie co do wielkości, figury, i co do położenia oznaczyć. W zrównaniu bowiem na ellipsę odniesionem do ogniska mamy trzy nieznanne, to jest oś wielką, jej położenie i mimośród, i właśnie tyleż będziemy mieć zrównań. I tak daymy, że mamy trzy punkta  $P$ ,  $P'$ ,  $P''$  znane (fig. 54), to jest znane ich odległości od słońca  $r$ ,  $r'$ ,  $r''$ , i długości planety, to jest kąty jakie promienie wodzące robią z linią węzłową  $SW$ , kąt  $PSB = \nu$ ,  $P'SB = \nu + x$ ,  $P''SB = \nu + y$ .

$$r = \frac{a(1-e^2)}{1+e \operatorname{dost} \nu} \dots \dots (1)$$

$$r' = \frac{a(1-e^2)}{1+e \operatorname{dost}(\nu+x)} \dots \dots (2)$$

$$r'' = \frac{a(1-e^2)}{1+e \operatorname{dost}(\nu+y)} \dots \dots (3)$$

W tych trzech zrównaniach nieznanemi są  $a$ ,  $e$ ,  $\nu$ , kąty bowiem  $x$  i  $y$  wyrażają różnice znanych odległości planety od węzła. Porównywając zrównanie (1) z (2) i z (3) otrzymujemy:

$$r + re \operatorname{dost} \nu = r' + r'e \operatorname{dost}(\nu+x)$$

$$r + re \operatorname{dost} \nu = r'' + r''e \operatorname{dost}(\nu+y)$$

$$\text{Stąd } \left. \begin{aligned} e &= \frac{r' - r}{r \operatorname{dost} \nu - r' \operatorname{dost}(\nu + x)} \\ e &= \frac{r'' - r}{r \operatorname{dost} \nu - r'' \operatorname{dost}(\nu + y)} \end{aligned} \right\} \text{4.}$$

Porównywając dwa ostatnie zrównania z sobą, i czyniąc dla skrócenia  $r' - r = B$ ,  $r'' - r = C$ , wypada:

$$Br \operatorname{dost} \nu - Br'' \operatorname{dost}(\nu + y) = Cr \operatorname{dost} \nu - Cr' \operatorname{dost}(\nu + x)$$

rozwijając  $\operatorname{dost}(\nu + y)$  i  $\operatorname{dost}(\nu + x)$ , i dzieląc przez  $\operatorname{dost} \nu$ , będzie

$$Br - Cr = Br'' \operatorname{dost} y - Br' \operatorname{wst} y \operatorname{sty} \nu - Cr' \operatorname{dost} x + Cr' \operatorname{wst} x \operatorname{sty} \nu$$

$$\operatorname{sty} \nu = \frac{r(B - C) - (Br'' \operatorname{dost} y - Cr' \operatorname{dost} x)}{Cr' \operatorname{wst} x - Br'' \operatorname{wst} y}$$

Z tego wyrażenia, gdzie wszystko jest znane, otrzymuje się wartość kąta  $\nu = PSB$ , a stąd  $WSB = \nu - PSW$ . Z pomocą zrównania  $\operatorname{sty} WB' = \operatorname{sty} WSB \operatorname{dost} I$  (zr. e. tr. kul.) otrzymujemy rzut kąta  $WSB$  na ekliptykę, czyli różnicę w długości między węzłem a punktem przysłonecznym  $B$ ; którą odciągając od znajomej długości węzła  $WSE$ , wypada wartość na długość punktu przysłonecznego czyli kąt  $B'SE$ . Na wynalezienie mimośrod użyć można któregokolwiek ze zrównań (4) kładąc w nich za  $\nu$  znalezioną wartość. Nareszcie zrównanie (1) (2) lub (3) da wartość na połowę osi większej, kiedy w nich  $e$  i  $\nu$  będą już oznaczone.

Podług znanych tym sposobem elementów drogi planety, układają się tablice planet zupełnie tym sposobem jakśmy ułożyli tablice słońca. Rachując z nich miejsce planety na czas pewny i porównywając je z obserwacyami, otrzymujemy wypadki, które zupełnie się prawie zgadzają, co dowodzi, że planety w biegach swoich tymże samym co ziemia podlegają prawom, to jest opisują elipsy, których ogniskiem wspólnem jest słońce; i że wycinki eliptyczne są proporcjonalne czasom na ich przebie-

żenie strawionym; bo właśnie na tych prawach zasadzają się tablice planet.

Nadto porównywając odległości średnie planet od słońca z czasami peryodycznymi, odkryjemy łatwo trzecie od Keplera podane prawo, że kwadraty z czasów peryodycznych są w stosunku sześciannów ze średnich odległości planet od słońca. Jakże mocno dowodzi biegu ziemi postrzeżenie, że się w tym biegu prawo Keplera doskonale zachowuje! Zapomocą sposobów wyżey podanych możemy znaleźć obrót peryodyczny  $T'$  jakiego planety, i odległość jego od ziemi  $a'$ , wyrażoną w częściach odległości ziemi od słońca wziętę za jedność; nazwiemy przez  $T$  obrot peryodyczny ziemi, i szukamy jego trwałości przez prawo Keplera.

$$\frac{T'^2}{T^2} = \frac{1}{a'^3}$$

$$T = T' \sqrt{\frac{1}{a'^3}} = 365^d, 25$$

Otrzymamy wypadek zupełnie zgadzający się z obserwacjami, co dowodzi, że ziemia tymże samym co wszystkie planety ulega prawom, a zatem, że jest, także wkoło słońca krążącym planetą.

Przyjąwszy trzecie prawo Keplera za pewne, z wielką dokładnością oznaczyć można odległość średnią planety od słońca, w częściach odległości słońca od ziemi; dosyć bowiem do tego obserwować czas peryodyczny planety i porównać go z czasem peryodycznym ziemi. I tak wyrażmy te czasy przez  $T'$  i  $T$ ; odległości zaś planety i ziemi od słońca przez  $a'$  i  $a$ ; podług prawa Keplera

$$\frac{T'^2}{T^2} = \frac{a'^3}{a^3}$$

$$a' = \sqrt[3]{\left(\frac{T'^2}{T^2} a^3\right)}$$

Mając tym sposobem wartość na oś większą ellipsy planety, dosyćby było mieć dwa tylko zrównania (1) i (2)

w którychby  $r$ ,  $r'$ , i  $\alpha$  były znane, do oznaczenia dwóch nieznanych  $e$  i  $v$ .

LXXVI. *Drugi sposób wynalezienia mimośrod i położenia punktu przysłonecznego, z wiadomej odległości średnicy od stońca i z obserwacji w przysięciach planety przez węzły.*

Mając znaną odległość średnią planety od słońca z obserwacji biegu jego peryodycznego, można mimośród i położenie punktu przysłonecznego bardzo prostym rachunkiem wyciągnąć z dwóch obserwacji planety, przechodzącego przez jeden węzeł  $W$ , i z dwóch drugich robionych wtenczas, kiedy się planeta znajduje w drugim węzle, to jest w punkcie  $W'$ . Za pomocą rachunku pod § 72 wyłożonego, łatwo się z tych obserwacji wyciągają promienie wodzące  $r$  i  $r'$ , pozostają więc dwie ilości nieznanne, na co mamy tyleż równań.

$$r = \frac{a(1-e^2)}{1+e \text{ dost } WSB}$$

$$r' = \frac{a(1-e^2)}{1-e \text{ dost } WSB}$$

Kładniemy dostawę tegoż samego kąta w obserwacji drugiej, gdyż uważając położenie węzłów za nieodmienne w przeciągu między dwiema obserwacjami, promień wodzący w tym czasie ubiegł  $180^\circ$ .

$$1+e \text{ dost } WSB = \frac{a(1-e^2)}{r}$$

$$1-e \text{ dost } WSB = \frac{a(1-e^2)}{r'}$$

$$2rr' = r'a(1-e^2) + ra(1-e^2)$$

$$= ar' + ar - e^2a(r' + r)$$

$$e^2 = \frac{a(r+r') - 2rr'}{a(r+r')} \dots \dots \dots (\alpha)$$

$$\text{dost } WSB = \frac{a(1-e^2) - r}{er} \dots \dots (\beta)$$

Zrównania  $\alpha$  i  $\beta$  dają nam mimośrod i kąt *W S B*, z którego, podług sposobu w § poprzedzającym danego, wyciąga się kąt dający położenie punktu przysłonecznego.

Wyłożone wyżej sposoby służą bardzo dobrze do wyznaczenia pierwiastków biegu tych tylko planet, które już oddawna są znane, wszystkie bowiem te sposoby zasadzają się na znajomości położenia płaszczyzny drogi planety, do czego mieć potrzeba obserwacye w dwóch przecięciach planety przez tenże sam węzeł. Dla użycia więc tych sposobów do oznaczenia drogi jakiego nowo-odkrytego planety, potrzebaby czekać aż przynajmniej jeden obrot około słońca ukończy. I tak Uranus byłby jeszcze gwiazdą nieznaną, gdyby Astronomowie innych na oznaczenie biegu planet nie mieli sposobów. Za pomocą trzech obserwacyi srodoziemnych, w jakimkolwiek planety położeniu, można przez przybliżenie oznaczyć wszystkie pierwiastki biegu tego planety. Z pomiędzy kilku na to sposobów, można użyć sposobu podanego przez Gausa; rachunek ten jest nie co przydługi, znajdzie go czytelnik w dziele Gausa, i w Astronomii Delambra (T. II. k. 561).

Obrot planety jest gwiazdowy, zwrotnikowy, synodyczny, i anomalistyczny, podług tego, jak odnosimy planetę do gwiazdy, do punktów równonocnych, do słońca, lub do punktu pewnego na jego drodze. Obroty te jedne się z drugich wyciągają, tak jakśmy to już uważali w księżycu (§ 64.)

---

## R O Z D Z I A Ł XIII.

### Bieg wirowy słońca, księżycy i planet.

---

LXXVII. *Opisanie plam pokazujących się na słońcu; różne przypuszczenia co do ich natury.*

Uważając, że słońce w każdym położeniu względem ziemi pokazuje się w postaci tarczy okrągłej i świetnej, wniesć

należy, że gwiazda ta przez się świecąca jest w rzeczy samej figury okrągłej. Stopniowana odmiana światła w księżycu i innych planetach dowodzi, że te ciała są także okrągłe, ale przez się ciemne tak jak ziemia nasza. Płnniejsze rozważanie powierzchni słońca i planet posłużyć nam może do odkrycia, azali te ciała tak jak ziemia obdarzone są biegiem wirowym, i do poznania tego biegu, jeżeli się w jakich planetach znajduje. Zaczniemy nasze badania od słońca.

Niekiedy dają się widzieć na słońcu czarne plamy, które się pokazują od strony wschodniej, posuwają się potem ku brzegowi zachodniemu, i albo do tego brzegu dochodzą i tam się kryją, albo w ciągu swego biegu zmniejszają się i nikną na tarczy słońca. Od czasu wynalezienia lunet obserwacje plam słonecznych stały się bardzo pospolite i posłużyły do wykazania i oznaczenia biegu wirowego słońca; obserwacje bowiem i rachunek pokazały, że drogi tych plam, są sobie równoległe, że ich ruch jest jednostajny, że nareszcie wszystkie fenomena w biegu plam jawiące się, bardzo się dobrze tłumaczyć dają przez bieg wirowy słońca wspólny biegowi tychże plam jako punktów do powierzchni słońca statecznie przywiązanych, i na tej powierzchni w ciągu biegu toż samo zawsze zajmujących miejsce.

Podług Herszela, masa słońca przez się ciemna otoczona jest atmosferą napełnioną obłokami palącymi się, które przechodząc w różnych kierunkach mogą się przypadkiem rozeyść i tym sposobem odkryć nam i pokazać część bryły ciemnej, zwłaszcza w miejscu gdzie ta bryła wielkimi nasterczona jest górami. Podług zaś Laplasa ogień palący samą masę słońca, przyczyną jest ogromnych wulkanicznych wyziewów, gdzie płyny sprężyste wydzierając się z łona tego ciała, rozrywają masę słońca, i formują rozległe i głębokie przepaści, które się nam pod postacią plam czarnych pokazują.

Co się tycze zarzutu dla czego masa słońca chociaż pożerana ciągłym ogniem nie zmniejsza się jednak, na to oprócz innych uwag, następującym rachunkowym odpo-

wiedzieć można sposobem. Przypuścimy, że przez ogień średnica słońca zmniesza się co dzień o dwie stopy, zmniejszenie się jęy roczne wynosić będzie 122 sążni. Rachując stąd proporcjonalną ilość na lat *np.* 6000, znajdujemy, że w tym przeciągu zmniejszenie się średnicy słońca, zawierający 1800" zaledwo dwie sekundy wynosić będzie. Długiego więc bardzo potrzeba czasu, aby się nam postrzedz dało zmniejszenie się słońca z ciągłego palenia się wynikające, jeżeli ten pożar rzeczywiście ma miejsce.

Plamy obserwowane na słońcu były częstokroć tak wielkie, że cztery albo pięć razy wielkość ziemi przewyższały, pospolicie otoczone są lekko świecąca materią czarną, która często po rozproszeniu się plamy pozostaje jeszcze. Oprócz plam ciemnych dają się czasami widzieć na słońcu punkta, od reszty tarczy słońca świetniejsze; fenomena biegu tych nowego rodzaju plam słonecznych są zupełnie też same, co plam ciemnych zwyczajnych. Plamy te niekiedy wielkimi pokazują się gromadami, jak to w r. 1815, 1816 i 1817 w obserwatoryum wileńskiem obserwowano, zdarza się znowu, że przez znaczną lat liczbę, żadna się nieukaze. Nie zastanawiając się dłużej nad naturą tego fenomenu, którego prawdziwa przyczyna nie jest znajoma, użyjemy go do oznaczenia biegu wirowego słońca w przypuszczeniu, zgadzającem się ze wszystkimi do téy pory robionemi obserwacyami, że plamy miejsca swego na powierzchni słońca nie odmieniają; a naprzód oznaczymy położenie równika słonecznego, to jest pochyłość téy płaszczyzny do płaszczyzny ekliptyki, i miejsce gdzie się te płaszczyzny przecinają, czyli długość węzła.

LXXVIII. *Oznaczenie długości i szerokości srodostoneczney plamy, a stąd wynalezienie pochyłości równika słonecznego do ekliptyki, długości węzła, i odległości plamy od równika słonecznego.*

Z pomiędzy wielu sposobów podanych przez różnych Astronomów na oznaczenie położenia płaszczyzny równika, nayprostszuy i naybardziej analityczny jest sposób De-

lambra, do którego wielka liczba obserwacyy wprowadzona być może, i który tutaj wyłożymy.

We wszystkich sposobach nayıpiérwszą jest rzeczą otrzymać długości i szerokości plamy śródosłoneczne, to jest widziane ze środka słońca: znajdziemy je następującym sposobem.

Wyobraźmy sobie rzut kuli słoneczney, na kulę niebieską: niech  $C$  (fig. 55) wyraża środek słońca,  $t$  plamę na jego powierzchni,  $EC$  ekliptykę,  $ab$  koło równoległe do równika  $ER$ ,  $Pt'$  łuk koła zbieżeń,  $Pt''$  łuk koła szerokości.

Obserwujemy przeyscie przez południk brzegów słońca  $a$ , i  $b$ , a stąd wyciągniony przechód środka słońca porównamy z przechodem plamy  $t$ , różnica w czasie tych przechodów rozmnożona przez 15, da nam różnicę wznoszenia się prostego między środkiem słońca a plamą czyli kąt  $CPt'$ , mnożąc ten kąt przez dostawę zbieżenia słońca otrzymujemy na kole równoległym do równika łuk  $ct'$ . Co się tycze łuku  $tt'$  czyli różnicy w zbieżeniu, tę łatwo wyciągniemy, obserwując na południku wysokość brzegów słońca, i wyciągnioną stąd wysokość środka porównując z wysokością obserwowaną plamy. Możemy jeszcze tę różnicę wznoszeń prostych i zbieżeń słońca i plamy, otrzymać za pomocą maszyny równikowey, lub za pomocą lunety z mikrometrem kołowym, sposobami w swoim miejscu podanemi.

W troykącie  $Ctt'$ , który dla małości boków uważać można za prostokreślny mamy:

$$\text{sty. } tCt' = \frac{tt'}{Ct'}, \quad Ct = \frac{Ct'}{\text{dost. } tCt'}$$

Otrzymujemy tym sposobem kąt  $Z$  (fig. 56), pod którym widzimy  $tS$  odległość plamy od środka słońca. Jeżeli znamy odległość ziemi od słońca  $ZS$ , łatwo jest wynaleść kąt  $tSC$  czyli łuk  $Ct$ , zawarty między plamą  $t$  a punktem  $C$ , gdzie linija prowadzona z ziemi do środka słońca przeryna jego powierzchnią. Nazywając przez  $D$  połowę średnicy pozorney słońca, otrzymujemy:



$$St = SK = SZ \text{ wst } SZK = r. \text{ wst. } D.$$

$$St : \text{wst } Z = SZ : \text{wst}(S + Z); \text{ gdzie } S = tSZ, Z = tZS$$

$$\text{wst}(S + Z) = \frac{SZ \text{ wst } Z}{St} = \frac{\text{wst } Z}{\text{wst } D}.$$

Ponieważ kąt  $Z$  znany z obserwacji, odciągając go więc od wartości na  $(S + Z)$ , otrzymujemy kąt  $S$ , czyli łuk  $tC$ , widziany ze środka słońca.

Dla znalezienia łuków  $tt''$  i  $Ct''$  potrzeba nam znać jeszcze kąt  $tCt''$ , przyjdziemy do tego uważając, że w troykącie  $ECM$

$$\text{dost}(EC = L) = \text{dosty} \bullet \text{dosty } ECM \dots \dots \text{(zr. } C \text{ Tr. kul.)}$$

$$\text{dosty } ECM = \text{dost } L \text{ sty} \bullet$$

$$PCt'' = ECM = 90^\circ - t''Ct'$$

$$\text{dosty } ECM = \text{sty } t''Ct' = \text{dost } L \text{ sty} \bullet$$

$$tCt' - t''Ct' = tCt'' = \phi.$$

Wyobraźmy sobie troykąt prostokątny  $Ctt''$  na powierzchni kulistej słońca, w którym mamy znany kąt  $\phi$  i przeciwprostokątną  $Ct$ , w częściach koła wielkiego na kuli słońca, rozwiązując go znajdziemy

$$\text{sty } Ct'' = \text{sty } Ct. \text{dost } \phi \dots \dots \text{(zr. } e \text{ Tr. k.)}$$

$$\text{wst } tt'' = \text{wst } Ct. \text{wst } \phi \dots \dots \text{(zr. } b \text{ Tr. k.)}$$

$tt'' = S$ , jest szerokością srodosłoneczną plamy,  $Ct''$  jest różnicą w długości srodosłonecznej ziemi i plamy  $t$ . Wyobraźmy bowiem płaszczyznę ekliptyki przechodzącą przez srodek słońca  $S$  i ziemi  $Z$  (fig. 57), na téj płaszczyźnie znajduje się promień  $ZCS$ . Poprowadziwszy koło szerokości po kuli słonecznej, przechodzące przez plamę  $t$ , koło to oznaczy na ekliptyce rzut téjże plamy, czyli punkt  $t''$ . Widzimy więc, że łuk  $Ct''$  jako miara kąta  $ZSt''$ , jest różnicą w długości srodosłonecznej między ziemią  $Z$  i plamą  $t$ .

$$\text{Długość ziemi} = \ominus = 180^\circ + \text{Długość słońca} = 180^\circ + \odot.$$

Stąd długość środosłoneczna plamy

$$d = 180 + \odot \mp Ct'.$$

Znak wyższy służy kiedy plama przeszła przez południk po przejściu środka słońca, znak niższy, kiedy przeszła przed środkiem słońca, jak *np.* to wystawia (fig. 57) gdzie

$$\delta = \gamma MC, \quad d = \gamma MCt'.$$

Tym sposobem możemy otrzymać tyle szerokości i długości środosłonecznych plamy, ile mamy obserwacyy, użyjemy ich teraz do znalezienia pochyłości równika słonecznego do ekliptyki, miejsca węzłów, i czasu obrotu wirowego słońca.

Niech *AEP'PBK* (fig. 58) wystawia przecięcie kuli słonecznej przez płaszczyznę pionową do ekliptyki i równika słonecznego, a zatem przechodzącą przez bieguny tych kół *P'* i *P''*. *N* oznacza węzeł górny równika słonecznego, *tt''* zboczenie plamy od równika słonecznego =  $\delta$ ,  $\omega'$  pochyłość ekliptyki do równika słonecznego = *BNK*.

W trójkącie *P'P''t* mamy

$$\text{dost } P''t = \text{dost } P'P \text{ dost } P''t + \text{wst } P'P \text{ wst } P''t \text{ dost } P'P''t \dots (\text{zr. fun. Tr.k.})$$

$$\text{wst } \delta = \text{dost } \omega' \text{ wst } S + \text{wst } \omega' \text{ dost } S \text{ dost } P'P''t.$$

$$\text{dost } P'P''t = \text{dost}(90^\circ + NP''t) = -\text{wst } NP''t = -\text{wst } Nt = -\text{wst}(d - N)$$

nazywając przez *N* długość węzła.

$$\text{wst } \delta = \text{dost } \omega' \text{ wst } S - \text{wst } \omega' \text{ dost } S \text{ wst}(d - N)$$

$$\frac{\text{wst } \delta}{\text{dost } \omega'} = \text{wst } S - \text{dost } S \text{ wst } d \text{ sty } \omega' \text{ dost } N + \text{dost } S \text{ dost } d \text{ sty } \omega' \text{ wst } N.$$

$$\text{Kładąc } \frac{\text{wst } \delta}{\text{dost } \omega'} = x, \quad \text{sty } \omega' \text{ dost } N = y, \quad \text{sty } \omega' \text{ wst } N = z$$

$$\text{będzie } x = A - By + Cz \dots \dots (\beta)$$

gdzie *x*, *y*, *z*, są ilości nieznanne, *A*, *B*, *C* są współczynniki wiadome, jako funkcyje *s* i *d*, to jest długości i szerokości środosłonecznych, które się sposobem wyżej wyłożonym rachować mogą. Nadto ponieważ ilości nieznanne

$x, y, z$ , są funkcyami zbowczenia plamy, pochyłości ekliptyki do równika, i długości węzła, są to więc ilości stałe w różnych obserwacyach téżże saméy plamy, a przynajmniej w krótkim przeciągu czasu, w którym się obserwacye robią, za stateczne uważać je możemy. Dosyć więc mieć trzy obserwacye téżże saméy plamy, aby otrzymać trzy zrównania pod kształtem  $(\beta)$ , z których trzy niewiadome  $x, y, z$ , a stąd  $\delta, \omega$  i  $N$  oznaczyć można. Zamiast trzech obserwacyi można użyć, i pospolicie się używa, znaczna liczba obserwacyi, i z nich wyciągnionych zrównań, które są *zrównaniami warunkowemi* (équations de condition) i którym elementa szukane zadosyć czynić powinny. Mając trzy ilości  $x, y, z$ , do oznaczenia z wielkiej liczby zrównań warunkowych, postępuje się tym sposobem. Zrównania wszystkie kombinują się z sobą dodając lub odciągając jedne od drugich, i przywodzą się do trzech tylko, z których każde jest summą kilku pojedynczych zrównań warunkowych. Kombinacyą tę zrównań tak robić należy, aby w każdym zrównaniu współczynnik ilości niewiadomej jednéj był największy, a współczynniki innych, ile bydz może, najmniejsze: widoczna bowiem, że wyciągając z tego zrównania tę ilość, i dzieląc przez jéy współczynnika, błędy innych wyrazów, które na jéy wartość koniecznie wpływają, tym bardziéj się zmniejszą im ten współczynnik w porównaniu innych wyrazów będzie większy.

Delambre wyciągnął z jedenastu zrównań danych przez tyleż obserwacyi trzy zrównania następujące:

$$x = -0,1121615 + 0,95619225. \quad y = 0,0270317. \quad z \dots \dots (1)$$

$$x = -0,450259 + 0,258450. \quad y + 2,753442. \quad z \dots \dots (2)$$

$$x = -0,107768 + 0,716650. \quad y = 0,02266425. \quad z \dots \dots (3)$$

Z tych zrównań przez prostą eliminacyą otrzymują się wartości na  $x, y, z$ . Można postąpić następującym sposobem. Odciągniemy od zrównania (2) raz zrównanie (1), drugi raz zrównanie (3), otrzymamy dwa zrównania pod kształtem

$$\left. \begin{aligned} \alpha + \beta y + \gamma z &= 0 \\ \alpha' + \beta' y + \gamma' z &= 0 \end{aligned} \right\} (a).$$

Dzieląc pierwsze przez  $\gamma$  drugie przez  $\gamma'$ , i odciągając pierwsze od drugiego,  $z$  zniknie, a zostanie równanie  $f(\gamma) = 0$ , skąd

$$\gamma = + \frac{0,001773}{0,0858924}.$$

Kładąc tę wartość na  $\gamma$  w równania (a) wypadnie:

$$z = 0,12677444.$$

$$\gamma = \text{sty } \omega' \text{ dost } N = + \frac{0,001773}{0,0858924}$$

$$z = \text{sty } \omega' \text{ wst } N = 0,12677444$$

$$\frac{z}{\gamma} = \text{sty } N = \text{sty}(82^{\circ}.45')$$

$$\text{sty } \omega' = \frac{\gamma}{\text{dost } N} = \frac{z}{\text{wst } N} = \text{sty}(7^{\circ}.19')$$

Otrzymaliśmy więc

$$\omega' = \text{Pochyłości ekliptyki do równika słoneczn.} = 7^{\circ}.19'.$$

$$N = \text{Długości węzła} \dots \dots \dots = 82^{\circ}.45'.$$

Co się tycze zboczenia plamy  $\delta$ , to możemy otrzymać, albo z jednego ze równań (1), (2), (3), albo wyciągnąć je z jedenastu równań warunkowych kładąc w nich za  $\omega'$ ,  $\gamma$ ,  $z$ , znalezione wartości, gdyż  $x = \frac{\text{wst } \delta}{\text{dost } \omega}$ ; takowych wartości na  $\delta$  otrzymamy jednaście, dzieląc przez tę liczbę sumę tych wypadków, otrzymujemy zboczenie plamy od równika słonecznego.

$$\delta = -5^{\circ}.26' \text{ południowe.}$$

LXXIX. *Wynaleśdź czas obrotu wirowego słońca. Obrot synodyczny. Wynaleśdź os mniejszą elipsy pod jaką się droga plamy pokazuje w różnych ziemi względem węzłów równika słonecznego położeniach.*

Dla znalezienia prędkości obrotu wirowego słońca, czyli

czasu w jakim się on odbywa, dosyć jest wiedzieć jak się odnienia  $Nt'''$  to jest odległość plamy od węzła, uważana ze środka słońca, i odniesiona do równika słonecznego, co nazwiemy wznoszeniem się prostém środosłoneczném plamy. Szukając wartości na  $Nt'''$  w czasie dwóch obserwacyy znajdujemy właśnie ilość ruchu wirowego, odpowiadającą czasowi upływnionemu między dwiema obserwacyami; odmiana bowiem wznoszenia się prostego plamy, czyli jéy odległości od węzła, zależąc zupełnie od biegu wirowego słońca, i idąc w tymże samym kierunku, jest doskonałą miarą tego biegu.

W troykącie  $P'Pt$

$$\text{wst } P' : \text{wst } P''t = \text{wst } P' : \text{wst } P't$$

$$\text{wst } P'' = \frac{\text{wst } P' \text{ wst } P't}{\text{wst } P't}$$

$$\text{dost } NP''t''' = \frac{\text{dost } Nt'' \text{ dost } tt''}{\text{dost } tt''} = \text{dost } Nt''' = \text{dost } A$$

nazywając przez  $A$  wznoszenie się proste środosłoneczne plamy.

$$\text{dost } A = \frac{\text{dost } S \text{ dost } (d - N)}{\text{dost } \delta}$$

na czas  $T$ .

Podobnie na czas  $T'$  otrzymamy zrównanie

$$\text{dost } A' = \frac{\text{dost } S' \text{ dost } (d' - N)}{\text{dost } \delta}$$

Stąd ilość biegu wirowego, czyli odmiana wznoszenia się prostego środosłonecznego plamy w przeciągu czasu  $T' - T$ , wyrazi się przez  $A' - A$ .

$$A' - A : T' - T = 360^\circ : R$$

$$\text{Czas obrotu wirowego } R = \frac{360^\circ (T' - T)}{A' - A}$$

Delambre rachując  $A$  i  $A'$  na czas dwóch obserwacyy, to jest pierwszéy i ostatniéy z jedenastu wyżéy wzmiankowanych znalazł (\*)

(\*) Astron. Del. T. III. k. 45.

dnia 13 . . . . .	$A = 121^{\circ}.50'$
23 . . . . .	$A' = 267^{\circ}.16'$
Bieg wirowy przez dni 10 . . . . .	$145^{\circ}.26'$

$$R = \frac{360^{\circ}.10}{145^{\circ}.43} = 24^d 75.$$

Obrot słońca około osi swojej jest w tęż samę stronę co i bieg pozorny około ziemi, to jest, od zachodu na wschód. Z wielkiej liczby obserwacy innych Astronomów, czas obrotu wirowego wypada dłuższy, aniżeli tu wyciągniony, wynosi bowiem  $25^d.5$ . Wszystkie te jednak wypadki wielkiej uległy są niepewności, z przyczyny małych niechronnych błędów jakie się w czasie obserwacyi popełniają, a które w wypadkach środostonecznych wielokrotnie się powiększają. Łuk bowiem słońca, który, widziany z jego środka wynosi stopni  $90^{\circ}$ , widziany z ziemi zaledwo się pod kątem  $16'$  wydaje. Stąd błąd jedney sekundy popełniony w obserwacyi z ziemi ciągnie za sobą błąd 359 razy większy, to jest wynoszący  $5'.59''$ . Nie dziw więc, że wypadki z rozmaitych obserwacy wyciągane, różnią się po większey części od siebie. Dodajmy jeszcze do tego, że kształt plamy nie jest stateczny, ale się owszem odmienia; w ciągu więc obserwacy nie zawsze tenże sam punkt plamy za jęj środek jest uważany. Wreszcie bydyż może, że plamy same, które my za stateczne uważamy, mają swóy bieg właściwy po powierzchni słońca, różny dla różnych plam, i że ten bieg, dla powolności swojej dotąd nie będąc jeszcze odkrytym, wpływa na wypadki, i powiększa ich między sobą różnice, wynikające z błędów niechronnych obserwacy.

Plama skończywszy swóy obrot około osi równika, nie powraca jeszcze do tego samego koła szerokości, przechodzącego przez środek słońca i ziemi, a stąd nie powraca do tego samego położenia na tarczy słońca uważanego z ziemi, ziemia bowiem w czasie obrotu plamy, ma bieg kierunkowy w tę samę stronę co plama, to jest od zachodu na wschód. Powrót plamy do tegoż samego koła szeroko-

kości przechodzącego przez ziemię, zowie się obrotem synodycznym, którego trwałość średnia łatwo się wyciąga ze znanego biegu peryodycznego i biegu ziemi.

Niech  $B$  oznacza bieg dzienny plamy; bieg dzienny względny wyraża się przez

$$B = 59'. 8'', 3.$$

$$B - (59'. 8'', 3) : 1^d = 360^\circ : R$$

Biorąc  $25^d, 5$  za czas obrotu plamy, wypada obrot synodyczny

$$R = \frac{360^\circ \cdot 1^d}{B - (59'. 8'', 3)} = 29^d, 5.$$

Gdyby równik słoneczny był zupełnie na płaszczyźnie ekliptyki, drogi plam równikowych po tarczy słońca wydawałyby się nam jak rzuty kół na swoje własne średnice, a zatem jak linije proste; i nadto dla wielkiej bardzo słońca od ziemi odległości, w porównaniu wielkości słońca, równoleżniki słoneczne widzielibyśmy w téżże samy figurze. Lecz że równik słoneczny nie leży na płaszczyźnie ekliptyki, ale jest do niy pochylony kątem  $7^\circ \frac{1}{2}$ , stąd drogi plam rozmaicie nam wydawać się powinny, podług różnego ziemi względem równika słonecznego położenia. I tak: w grudniu i czerwcu, kiedy długość ziemi jest  $82^\circ$  albo  $180^\circ + 82^\circ$ , naówczas ziemia jest w jednym z węzłów, a zatem na płaszczyźnie równika słonecznego; w tych więc dwóch położeniach ziemi, drogi plam będą to linije proste jakto fig. 59 i 60 pokazują. W grudniu kiedy ziemia odpowiada węzłowi podniesienia, plamy mają bieg od  $m$  do  $m'$  (fig. 60), przechodząc ze strony południowey ekliptyki na stronę jey północną; przeciwnie w czerwcu (fig. 59) plamy przechodzą ze strony północney na stronę południową, zbliżając się ku biegunowi południowemu ekliptyki. W innych położeniach, ziemia albo jest nad płaszczyzną równika słonecznego, albo pod tą płaszczyzną; równik i równoleżniki słoneczne wydają się wtenczas jak ellipsy mniey więcęcy spłaszczone. Na fig. 61  $ANB$  wyobraża równik słoneczny przecinający ekliptykę w pun-

kie  $N$ ,  $P$  i  $P'$  są bieguny równika i ekliptyki. Połową osi większej pozornej ellipsy równikowej jest promień słońca  $AC$ , połową osi mniejszej jest wstawa łuku  $Cm$ .

W troykacie  $CPP'$

$$\text{dost } P' = \frac{\text{dost } CP}{\text{wst } PP'}, \text{ gdyż } P'C = 90^\circ$$

$$\text{wst } Cm = \text{dost } PC = \text{dost } P' \text{ wst } PP'$$

$$\text{wst } Cm = \text{wst}(7^\circ.19') \text{dost}(\ominus - \text{długość bieguna równika})$$

Długość bieguna równika jestto długość węzła mniej  $90^\circ$

$$\text{Wst } Cm = \text{wst}(7^\circ.19') \text{dost}\{\ominus - (82^\circ - 90^\circ)\}$$

$$= \text{wst}(7^\circ.19') \text{dost}(\ominus - 11^\circ.22')$$

$$= \text{wst}(7^\circ.19') \text{dost}(\odot - 5^\circ.22')$$

$$= \text{wst}(7^\circ.19') \text{dost}(\odot + 6^\circ.8')$$

Jest to wartość wstawy  $Cm$  odniesioney do promienia słonecznego, który tu uważaliśmy za jedność; chcąc wiedzieć wielkość téj wstawy w porównaniu promienia słońca widzianego z ziemi i wyrażonego w sekundach *np.* przez  $p$ , należy mnożyć tę wartość przez  $p$ , a otrzymamy kąt, pod którym się pokazuje  $\text{wst } Cm$  uważana z ziemi; nazwawszy bowiem ten kąt przez  $p'$  wypada:

$$1 : p = \text{wst } Cm : p'$$

$$p' = p \text{ wst } Cm$$

$$p' = p \text{wst}(7^\circ.19') \text{dost}(\odot + 6^\circ.8') \dots (x).$$

Tym sposobem kładąc w tém zrównaniu rozmaite wartości za długość słońca, i odpowiednie im wielkości jego pozorne  $p$ ; otrzymać możemy na epokę żadaną wielkość  $p'$ , a stąd postać pod jaką się nam wtenczas pokazywać będzie droga przez płamę równikową opisywana. Drogi płam nieleżących na równiku, wydawać się nam będą także jak ellipsy coraz mniejsze im bardziej się ku biegunowi rón-



wnika zbliżają, ale ich mimośród dla wielkiéy bardzo słońca odległości, będzie zupełnie tenże sam, co i plamy na równiku będącéy. Zrównanie ( $x$ ) pokazuje, że ellipsy równoleżników słonecznych są zawsze bardzo spłaszczone, gdyż  $p$  mnożone jest przez dwa mnożniki, z których jeden jest ułamkiem bardzo małym, drugiego wartość naywięcéy równać się może jedności. Spłaszczenie naymnieysze wypada kiedy ziemia odległa jest od węzłów o  $90^\circ$ , to jest kiedy jéy długość  $= 5^s.22^\circ$ , albo  $11^s.22^\circ$ , naówczas  $\text{dost}(\odot + 6^s.8^\circ) = 0$ ,  $p = p \text{wst}(7^\circ.19)$ .

### LXXX. Bieg wirowy księżycy i innych planet.

Plamy okrywające ciągle tarczę księżycy, służą tak jak plamy słońca do znalezienia obrotu wirowego tego planety, tym dogodniey, że są nieruchome, kształt ich żadnym nie podlega odmianom, i obserwacye te w każdym czasie robione i powtarzane bydz mogą. Formuły dające nam bieg wirowy słońca służą także i na księżyc z małemi bardzo odmianami wynikającemi stąd, że droga księżycy nie leży na ekliptyce, i że węzły równika księżycowego nie są stateczne, ale mają bieg, na który w przeciągu między obserwacyami mieć wzgląd należy.

Takowych obserwacyy i rachunku wypadki są następujące: *Naprzód* węzły równika księżycowego uważane ze środka księżycy padają zawsze tam gdzie węzły drogi księżycowéy, i temuż samemu podległe są biegowi. *Powtóre* obrót wirowy księżycy równy jest zupełnie miesięcowi gwiazdowemu to jest  $27^d.7^s.45'.3''$ . Płaszczyzna równika księżycowego środkuje między drogą księżycy a ekliptyką, będąc do ostatniey pochyłona kątem  $1^\circ.45'$ .

Bieg wirowy planet podobnym dochodzi się sposobem: należy szukać na tarczy planety pewnych plam, których bieg mógłby odkryć i ocenić bieg wirowy planety. Merkuryusz jst planetą tak blizkim słońca, że nie często i tylko przy poziomie wyraźnie postać jego tarczy obserwować można. Podług Schroëtera tarcza ta zupełnie okrążyła wynosząca  $6''$  nasterczona jest wielkiemi górami; bieg

wirowy jest  $24^{\text{h}}.5'$ , kąt zaś pochyłości równika do drogi Merkuryusza bardzo wielki, a stąd fenomena z odmian por roku wynikające daleko mocniej czuć się dają na tym planecie niż na ziemi. Kassyni obserwując Wenusą kiedy był w kwadraturze, postrzegł na tarczy jego punkt pewny, ruszający się prawie równoległe do linii oddzielającej stronę ciemną planety od oświeconej i stąd wyrachował bieg wirowy Wenusą, który później był obserwowany przez innych Astronomów. Podług Schroëtera bieg ten wynosi  $24^{\text{h}}.21'$ . Pochyłość równika do drogi planety jest  $75^{\circ}$ , a długość węzła górnego uważana ze środka planety jest  $10^{\text{s}}.15^{\circ}$ . Bieg wirowy Marsa odkryty także był przez Kassyniego. Trwałość tego biegu podług Herschela jest  $24^{\text{h}}.39'$  pochyłość  $30^{\circ}.18'$ . Jowisz uważany przez dobry teleskop pokazuje się w kształcie koła świetnego, przerzniętego dwoma pasami ciemnymi równoległymi do siebie, niektórzy Astronomowie postrzegali ich więcęcy a Messier widział całą prawie tarczę podobnie pokrytą pasami. Bieg wirowy Jowisza jest bardzo szybki zwłaszcza uważając, że planeta ten większym jest od wszystkich innych planet; bieg ten wynosi  $9^{\text{h}}.55'$  podług Schroëtera. Pochyłość jego równika do płaszczyzny jego drogi jest bardzo mała, nie wynosi bowiem więcęcy podług Delambra jak  $3^{\circ}.12'$ . Jeśli prawda, że spłaszczenie ziemi naszej skutkiem było obrotu jej wirowego, spłaszczenie to daleko większe bydz powinno na Jowiszu. Jakoż mierząc tarczę Jowisza przez mikrometr, tarcza ta znacznie jest mniejsza mierzona w kierunku biegunów, niż w kierunku równika; spłaszczenie to podług Delambra wynosi  $\frac{1}{3}$ , kiedy spłaszczenie ziemi jakesmy mówili było tylko  $\frac{1}{29}$ . Fenomen ten pokazujący podobieństwo przyczyn i skutków na Jowiszu i ziemi, potwierdza bieg wirowy ziemi, jako przyczynę podobnego téy bryły spłaszczenia.

Uważając znaczne spłaszczenie Saturna wynoszące  $\frac{1}{11}$ , wniesć przez analogiją należy, że planeta ten ma także bieg wirowy, co też Laplace przepowiedział pierwięcy jeszcze nim ten bieg był obserwowany. Podług Herschela trwałość tego biegu wynosi  $10^{\text{h}}$  i kilka minut. Bieg

wirowy tych wszystkich planet jest tak jak i bieg peryodyczny od zachodu na wschód. Co się tycze Uranusa i nowo odkrytych planet, z tych pierwszy dla swęy wielkięy odległości, drugie dla tego, że są nadto małe, pokazują się tylko w postaci gwiazd bez znaczney średnicy, tak że na ich powierzchni żadnych plam, a tym bardzięy ich biegu postrzedz i ocenić dotąd nie można było. Przez analogiją więc tylko wniesć można, że te planety nie robią wyjątku od fenomenu ogólnego, ale podobnie innym planetom obdarzone są biegiem wirowym.

---

## R O Z D Z I A Ł XIV.

### O księżycach, czyli planetach drugiego rzędu. Atmosfera planet.

---

LXXXI. *Planety drugiego rzędu. Księżyce Jowisza; jak się dochodzi ich odległość od środka planety, i czas ich obrotu około planety głównego.*

Ciała niebieskie krążące tylko w około słońca, o których dotąd mówiliśmy, zowią się planetami głównymi, albo planetami pierwszego rzędu. Niektóre z nich, tak jak ziemia nasza, mają towarzyszące sobie ciała, które się nazywają planetami drugiego rzędu, *towarzyszami*, albo *księżycami* (satellites); księżyce te krążą około planet swoich opisując koła lub elipsy, których ogniskiem jest planeta główny unoszący z sobą wszystkie księżyce w biegu około słońca. Księżyc ziemski dla tego, że należy do planety na którym mieszkamy, że jest ciałem najbliższém ziemi, i że w zastosowaniach Astronomii na teoryi jego biegu wiele zależy, jest planetą bardzięy nas interessującym niżeli inne planety lub ich księżyce, dla tego też zaraz po wyłożeniu teoryi słońca, zajęliśmy się rozważeniem jego biegu.

Zastanówiny się teraz nad teorią księżyców do innych należących planet.

W roku 1610 Galileusz odkrył cztery księżyce Jowisza, które w pierwszych obserwacjach wziął za gwiazdy stałe; ale się wkrótce przekonał, że te gwiazdy towarzyszą ciągle planecie, i biegi swe wkoło niego odbywają. Obserwując przez dobre teleskopy Jowisza, łatwo jest widzieć, że te gwiazdy w biegach swoich przychodząc do pewnego położenia względem planety i słońca wpadają w cień Jowisza, tracą światło podobnie jak księżyc ziemski w zaćmieniach swoich, i przeszedłszy przez cień planety znowu się wynurzają w pewną od tarczy planety odległość. Zdarza się także, że te ciała przechodzą między planetą a słońcem, i wtenczas same są niewidzialne, ale widzieć można cień ich rzucony na tarczę planety i przebiegający tę tarczę w postaci plamy małej. Są to zaćmienia Jowisza podobne jakie księżyc ziemski stając czasem między ziemią a słońcem sprawia dla mieszkańców ziemi. Fenomena te oczywiście dowodzą, że i planeta główny i jego księżyce są to ciała przez się ciemne, nadto zaćmienia te, zależąc od położenia planety i księżycy względem słońca, wyraźnie pokazują gwiazdę, której ciała te swoje światło są winne.

Obserwujemy za pomocą mikrometru odległości księżycy od planety głównego, i wybierzmy z wielkiej liczby obserwacyi takie, które tę odległość dają największą. Odległość tak otrzymana, porównana z tarczą pozorną planety, daje odległość księżycy od środka planety w częściach promienia planety. Znając tedy promień planety głównego przez wyżey podane sposoby, łatwo jest wynaleść tę odległość w częściach odległości średniej planety od słońca, albo też w milach jeograficznych. Co się tycze biegu księżyców Jowiszowych, ten podobnie jak biegi planet głównych, odbywa się od zachodu na wschód, co łatwo jest wnieść uważając, że zaćmienia księżyców zdarzają się tylko wtenczas, kiedy te idą od zachodu na wschód, wtenczas zaś kiedy mają bieg wsteczny od wschodu na zachód, przechodzą między planetą i słońcem, gdyż wtenczas tylko

cień ich na tarczy planety widzianym być może. Do oznaczenia biegu księżyców około Jowisza najlepiej służą ich zaćmienia, zwłaszcza jeżeli można obserwować ich *zanurzenie się w cień* (immersion) i *wynurzenie się z cienia* (emersion); fenomen jednak ten nigdy się nie zdarza dla księżycyca najbliższego planety. Dajmy bowiem, że na fig. 62 *S* oznacza słońce, *Z* miejsce ziemi przed czasem przeciwległości, *Z'* po przeciwległości; wyraźna rzecz, że z punktu *Z* zaćmienia tylko mogą być obserwowane, wynurzenie się zaś w punkcie *z* nie jest widzialne, albowiem księżyc zakryty jest przez planetę. Przeciwnie po przeciwległości kiedy się ziemia znajduje w punkcie *Z'*, same tylko wynurzenia się są widzialne, wpadanie zaś w cień dzieje się w miejscu przez planetę dla ziemi zakrytém. Lecz co się tycze księżycyca drugiego, trzeciego, i czwartego, ponieważ księżycyca te są dosyć znacznie oddalone od planety, zdarza się więc często, że się księżyc zanurza w punkcie *p* i wynurza się w punkcie *q*, z téż saméj strony planety, i oba fenomena z ziemi obserwowane być mogą.

Moment środka zaćmienia jest chwilą kiedy księżyc jest w złączeniu albo bardzo blisko złączenia ze słońcem, to jest, kiedy długość środosłoneczna planety i księżycyca jest taż sama. Przeciąg czasu między dwóma następnymi złączeniami daje obrot synodyczny planety, a mając w tym przeciągu czasu bieg planety, łatwo się wyciąga obrot gwiazdowy. Dajmy że obrot synodyczny jest *S*, bieg planety w tym czasie *a*

$$360^\circ + a : S = 360^\circ : P.$$

$$\text{Obrot gwiazdowy} = P = \frac{360}{360 + a} \cdot S.$$

Dla otrzymania obrotu księżyców z większą dokładnością, porównywiają się z sobą złączenia odległe, a czas między nimi przedzielony przez liczbę upłynionych obrotów, daje ten obrot z wielką dokładnością. Można jeszcze otrzymać ten obrot księżyców obserwując przeyscia ich cienia przez tarczę planety i wyciągając stąd czas złączeń; ale obserwacye tego rodzaju przez bardzo dobre tylko tele-

skopy robione bydź mogą. Porównywając odległości księżyców Jowiszowych z trwałością ich obrotów, łatwo jest widzieć, że w ich biegu zachowuje się odkryte w biegu planet głównych trzecie prawo Keplera, to jest, że *kwadraty z czasow peryodycznych są w stosunku trzecich potęg z odległości księżyców od planety głównego*: Prawa tego użyć możemy do znalezienia dokładniey obrotu pierwszego księżycy, który dla tego trudniejszym jest do dokładnego oznaczenia, że nigdy razem jego zanurzenia się i wydobycia się z cienia obserwować, a stąd czasu jego złączenia wprost wyciągnąć nie można (\*).

**LXXXII.** *Wynaleśdź pochyłość dróg księżycowych do drogi planety głównego, i położenie ich węzłów.*

Mierząc odległości księżyców Jowiszowych od środka planety w rozmaitych epokach, otrzymujemy wypadki prawie też same, co pokazuje, że drogi tych ciał albo są kołowe, albo też są to elipsy, których mimośrodki są bardzo małe. Gdyby więc drogi księżyców leżały na drodze Jowisza, zaćmienia ich byłyby zawsze téż samé trwałości, i księżycy w każdym obrocie przechodziłyby przez środek cienia Jowiszowego. Tym czasem obserwacye pokazują, że trwałość tych zaćmień nie jest taż sama, azatém, że księżycy przechodzą raz bliżey, drugi raz daléy od osi cienia, drogi więc tych księżyców nie leżą na drodze planety, ale są do niéy pochylone pewnym kątem. Jakże wynaydziemy ten kąt i położenie punktów przecięcia się czyli węzłów księżycowych? Ponieważ najdłuższe zaćmienia zdarzyć się muszą wtenczas, kiedy księżycy przechodzi przez środek cienia; wybierzmy więc z wielu obserwacyy te, które są najdłuższe, a miejsce śródosłoneczne Jowi-

---

(\*) Mówi się, że księżyc Jowiszowy jest w złączeniu i wtenczas kiedy śródkuje między swoim planetą a słońcem, i wtenczas kiedy jest ze strony planety odwróconey od słońca. Położenie pierwsze możnaby nazwać złączeniem śródosłonecznym niższem, drogie złączeniem śródosłonecznym wyższem.

sza, rachowane na środek najdłuższego zaćmienia, jest właśnie miejscem węzła, czyli długością węzła odniesioną do środka planety. Położenie węzłów wynajduje się jeszcze obserwując zaćmienia téżże saméj trwałości z obu stron węzła, połowa różnicy w długości srodostonecznéj Jowisza w czasie dwóch obserwacyi, dodana do długości w obserwacyi pierwszey, albo odciagniona od długości w obserwacyi drugiey, daje położenie węzła. Co do księżycy pierwszego, którego trwałości zaćmienia wprost obserwować nie można, otrzymuje się długość węzła z przeyscia cienia jego przez środek tarczy planety; moment kiedy się ten cień znajduje zupełnie na środku, jest właśnie chwilą kiedy księżyc jest w węzle. Położenia węzłów wszystkich księżyców Jowiszowych mało się od siebie różnią; długość węzłów podniesienia wypada około  $10^{\circ} \frac{1}{2}$ . Dla znalezienia pochyłości drogi księżyców do drogi planety, potrzeba naprzód znać wielkość cienia w miejscu gdzie go księżyc przebywają. Obserwując trwałość zaćmienia w czasie kiedy księżyc jest w węzle, otrzymujemy czas jakiego potrzebuje księżyc do przebieżenia średnicy cienia  $ab$  (fig. 63); nazwawszy ten czas przez  $\tau$  mamy:

$$S:360^{\circ} = \tau : \alpha$$

$$\alpha = 360 \cdot \frac{\tau}{S}$$

Otrzymujemy z tego zrównania  $\alpha$ , czyli kąt pod którym się widzi średnica cienia ze środka Jowisza. Chcąc mieć wielkość cienia w odległości księżycy pierwszego, Astronomowie porównywają czas zaćmienia księżycy znajdującego się w węzle kilku dniami przed przeciwległością, z czasami wynurzenia się jego w kilka dni po przeciwległości, a znając bieg synodyczny planety, otrzymują czas, którego potrzebował na przebycie cienia; trwałość największa między wielką liczbą obserwacyi daje czas na przebycie średnicy cienia strawiony. Wreszcie znając średnicę Jowisza, i odległości księżyców od planety, łatwo przez prostą proporcją znaleźć wielkość cienia, w odległości któ-

regokolwiek księżyc, jeśli ta wielkość na odległość jednego z nich jest znana. Dajmy teraz, że z wielu obserwacyi wybraliśmy trwałość zaćmienia najkrótszą, co się wtenczas zdarza, kiedy księżyc będąc odległy o  $90^\circ$  od węzła, najbardziej wznosi się nad płaszczyznę drogi Jowisza. Mamy tedy czas jakiego wtenczas potrzebuje księżyc do opisania cięciwy  $a'b'$ , kąt pod którym widziana jest odległość téj cięciwy od środka cienia jest właśnie pochyłością drogi księżycy do drogi planety, wynajdziemy ten kąt tym sposobem: uważając drogę księżycy  $a'x$  jak linią prostą mamy:

$$\frac{xa'}{sa'} = \text{wst } xsa', \quad xs = a's \text{ dost } xsa', \quad \text{albo } xs = \sqrt{a's^2 - xa'^2}$$

Jeżeli  $a's$  i  $a'x$  są wyrażone w miarach podłużnych, otrzymamy  $xs$  wyrażone także w miarach podłużnych, kąt zaś  $I$  otrzymamy ze zrównania

$$\text{wst } I = \frac{xs}{xI}.$$

Wszystkich czterech księżyców drogi mało się bardzo różnią od siebie i prawie leżą na płaszczyźnie równika Jowiszowego, ich więc pochyłość do płaszczyzny drogi Jowisza jest taż sama co i pochyłość równika, wynosząca przeszło  $3^\circ$ .

Jeżeli drogi księżyców Jowiszowych są kołowe, tedy mając ich bieg średni, położenie ich dróg względem drogi planety, i micyse księżyców odniesione do środka planety na pewną epokę daną, ułożyć można tablice ich biegu; a porównywając położenia rachowane z tablic z wyciągnionemi z obserwacyi zaćmień; przekonać się, azali wynalezione pierwiastki biegu są dokładne i niepodlegają odmianom. Tym sposobem przekonano się, że drogi księżyców Jowisza nie są kołowe, ale są to ellipsy, których mimośrodów są bardzo małe, oprócz księżycy pierwszego, w którego drodze żadnego dotąd mimośrodu postrzedz nie można było. Nadto księżycy te, jako masy wzajemnie na siebie działające, muszą w biegach swoich być przyczyną odmian i nierówności podobnych, jakich doświadczają plane-



ty przez wzajemne na się działanie, ale małe te odmiany w tak wielkiej od nas odległości, nie mogą być dostrzeżone.

**LXXXIII.** *Odmiany pierwiastków biegu księżyców Jowisza. Wielkość księżyców. Księżyce innych planet. Bieg wirowy księżyców. Pierścień Saturna. Atmosfera planet.*

Pochyłość dróg księżycowych do drogi planety, położenie węzłów, i punktów najbliższych planety, czyli *punktów przyjowiszowych* (périjove) podlegają odmianom, których peryody są daleko krótsze niż w planetach, gdyż obroty samychże księżyców w chyższym daleko odbywają się czasie niż obroty planet. Jowisz więc ze swemi księżycami wystawia nam niejako świat drugi, podobny światu słonecznemu, i przepowiadający przez odmiany pierwiastków biegu ciał świat ten składających, odmiany, które się z czasem uczuć dadzą w pierwiastkach biegu planet głównych. Średnice księżyców w ogólności są tak małe, że ich wielkości mierzyć niepodobna; usiłowano jednak poznać wielkość ich tarczy mierząc czas jakiego potrzebują do zanurzenia się w cień planety, lub do wydobycia się z niego, ale obserwacye tego rodzaju, z przyczyny małej bardzo średnicy księżyców, i z przyczyny przycienienia planety nie mogą być dokładne.

Z tych jednak obserwacyy wypada, że tarcza najbliższego księżycy widziana przez mieszkańców Jowisza, pokazuje się dwa razy co do promienia, a zatem cztery razy co do powierzchni, większą od księżycy ziemskiego; zważając że tak wielka tarcza w przeciągu 42 godzin przechodzi przez wszystkie odmiany światła, i że Jowisz oprócz tego ma trzy inne księżyce podobnym co do światła ulegające odmianom, wyobrazić stąd sobie można świetność i wspaniałość nocy na Jowiszu. Zaćmienia księżyców Jowiszowych, jako fenomena jednoczesne, są bardzo ważne w wyznawaniu długości geograficznej. Porównywając bowiem czas zaćmienia w jakim miejscu z czasem zaćmienia obserwowanym w miejscu drugim, albo z czasem zaćmienia wyrachowanym z tablic na pewne miejsce; otrzymuje się

dosyć dokładnie i bez trudnego rachunku różnica długości geograficzney tych miejsc.

Saturn ma siedm księżyców ale wszystkie, wyjąwszy szósty, przez bardzo tylko dobre lunety widziane być mogą, podobnie jak i księżyc Uranusa, których dotąd odkryto sześć. Biegi ich są od zachodu na wschód i podobnym poznają się sposobem, ale do ocenienia daleko są trudniejsze od biegów księżyców Jowisza.

Przy innych siedmiu planetach żadnego dotąd księżycyca nie postrzeżono.

*Herschel* obserwując stopnie światła w księżycach Jowiszowych dostrzegł, że stopień jasności nie jest zawsze tenże sam. Skąd wniesć należy, że strona jedna odbija więcej światła jak druga, i kiedy ta ostatnia do ziemi obróconą będzie, światło księżycyca staje się daleko słabszym. Porównyując te powroty do tegoż samego stopnia światła z położeniem księżyców Jowisza względem planety, znalazł *Herschel*, że tarcze obrócone do planety są zawsze te same. *Maraldi* znalazł tenże sam wypadek z obserwacyi powrotu do tego samego położenia pewney plamy na tarczy księżycyca czwartego. Fenomen ten postrzeżono jeszcze na siódmym księżycu Saturna, którego światło wtenczas kiedy jest ze strony wschodnięj planety, tak znacznie słabiej, iż trudno bardzo go widzieć, co zapewne pochodzi z wielkiej liczby plam, które pokrywają tarczę obróconą naówczas do nas. Lecz żeby ta strona ciemna odwracała się zawsze do ziemi w tym samym punkcie drogi księżycyca, potrzeba koniecznie, aby obrot wirowy księżycyca był zupełnie równym obrótowi peryodycznemu planety. Z takowych obserwacyi wypadałoby, że podobnie jak księżycyca ziemskiego, biegi wirowe wszystkich księżyców równe są biegom peryodycznym, a stąd że ich tarcze obrócone do planet głównych są zawsze też same.

Oprócz siedmiu księżyców, Saturn otoczony jest jeszcze bryłą okrągłą leżącą na płaszczyźnie równika planety, która widziana z ziemi wydaje się pospolicie w postaci świetnego pasa, z jednéj i drugiey strony do Saturna przyczepionego, jako fig. 64 wystawia. Pas ten zowiący się

pierścieniem Saturna, oddalony jest od planety pewną przestrzenią, albowiem między punktami *a*, *b*, i bryłą okrągłą planety, miejsce próżne a czasem gwiazdy widzieć wyraźnie można. Promień Saturna widziany z ziemi wynosi 9", promień zewnętrzny powierzchni pierścienia 21", a wewnętrzny 15", szerokość więc pierścienia równa jest odległości jego od planety, to jest 6", grubość pierścienia jest bardzo mała, nie wynosi bowiem więcej nad 1". Pierścień Saturna tak jak i sam planeta jest bryłą przez się ciemną, co można wnieść z cienia rzucanego przez pierścień na planetę, który wyraźnie widzieć można.

Od położenia płaszczyzny pierścienia względem słońca i ziemi zależą wszystkie odmiany jakie w nim co do światła i figury postrzegać się dają. I tak, kiedy płaszczyzna pierścienia ma takie położenie, że słońce jest z jednéj strony płaszczyzny, a ziemia z drugiey, strona obrócona do ziemi będzie ciemną, i pierścień widzianym być nie może, naówczas Saturn pokazuje się w postaci okrągłej świetnej tarczy. Pierścień ten ginie, kiedy płaszczyzna jego przechodzi przez ziemię lub przez słońce, albowiem wtenczas z oświeconey części nie możemy widzieć tylko grubość pierścienia, która będąc bardzo małą ginie w zwyczajnych teleskopach astronomicznych, ale używając teleskopów bardzo mocnych, można i wtenczas wyraźnie widzieć pierścień Saturna, i ten naówczas pokazuje się jak linija prosta przechodząca przez tarczę planety. Kiedy słońce i ziemia są z téjże saméy strony pierścienia, i płaszczyzna jego nie przechodzi przez ziemię, naówczas widzimy pierścień w postaci ellipsy otaczający planetę, która dla małej pochyłości do płaszczyzny ekliptyki nigdy na koło zamienić się nie może. Pochyłość pierścienia do ekliptyki wynosi  $29^{\circ}$ , długość punktu przecięcia się z ekliptyką  $= 11^{\text{s}}.17^{\circ}$ . Obserwacye plam na pierścieniu dają poznać jego bieg około planety wynoszący  $10^{\text{s}}\frac{1}{2}$ , trwałość tego biegu jest właśnie taka, jakaby być powinna podług praw Keplera dla księżycy, którego odległość od Saturna byłaby równa średnicy odległości pierścienia od planety. Obserwując pierścień Saturna przez bardzo mocne tele-

skopy, postrzeżono na jego powierzchni koła czarne współśrodkowe bardzo cienkie, które zdają się być miejscami próżnemi dzielącemi pierścien na wiele pierścieni osobnych, w zwyczajnych jednak lunetach astronomicznych przedziały te giną, i pierścien w postaci tylko jednéj i nierozdzielnej pokazuje się bryły.

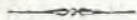
W rozbieraniu podobieństwa między naszą ziemią a innymi planetami, ciekawém jest pytanie, azali planety inne, tak jak ziemia, obdarzone są otaczającą je atmosferą? Wpatrując się z uwagą w plamy pokrywające tarczę Jowisza, postrzedz można, że niektóre z nich ani są téj saméj zawsze postaci, ani jednego statecznie trzymają się miejsca, ale owszem ulegają małym ruchom i odmianóm; skąd wniesiono, że to są chmury podobne tym jakie się w naszej formują atmosferze, które jednak dla pewnych nieznaných nam przyczyn, mniejszym daleko uległy są odmianóm niż chmury atmosfery naszej. Podobne odmiany postrzeżono w planetach Marsa, szerególniey plamy otaczające jego bieguny zmniejszają się lub powiększają, podług tego jak są mniej lub więcej ukośnie położone względem słońca. Astronomowie sądzą, że bieguny Marsa, podobnie jak bieguny naszej ziemi, pokryte są kupami lodu. Nadto w obserwacyi zakrycia gwiazdy przez Marsa postrzeżono, że gwiazda przed zniknięciem znacznie piérwiej światło swoje straciła; skutek ten koniecznie przypisać trzeba atmosferze planetę tego otaczającej.

Schroeter obserwując przez długi czas Wenus w ten czas, kiedy się pokazuje jak mały skrawek, znalazł, że oprócz części oświeconéj od słońca, jest jeszcze pas czterech stopni szerokości, oświecony przez zorzę, podobną zorzy sprawionéj przez atmosferę ziemską.

Zdaje się więc, że wszystkie planety podobnie jak ziemia nasza, mają swoją atmosferę, która może być różna na różnych planetach, i co do gęstości, i co do natury pierwiastków ją składających.

## R O Z D Z I A Ł XV.

## Aberracya światła i parallaxa roczna gwiazd stałych.



LXXXIV. *Chyżość światła wyciągniona z zaćmień księżyców Jowiszowych i porównana z chyżością ziemi.*

Mając tablice zaćmień księżyców jowiszowych wyciągnione z wielkiej liczby obserwacyi, porównamy fenomeny rachowane z tych tablic z fenomenami obserwowanemi; znajdziemy, że zaćmienia księżyców jowiszowych, zgadzają się co do czasu z rachowanemi wtenczas, kiedy ziemia jest w średniej od Jowisza odległości, czyli kiedy Jowisz jest w kwadraturze; zaćmienia zaś te przypadają nieco pierwiej w przeciwległości, a później około złączeń, i różnice między obserwacją a rachunkiem są też same dla wszystkich księżyców. Zważając z jednéj strony, że ta różnica tablic od obserwacyi jako mająca miejsce zawsze, a zatem we wszystkich punktach drogi Jowisza i księżyców, nie może być skutkiem nierówności biegów tych planet, że z drugiey strony fenomena te wyraźny mają związek z odmianą odległości ziemi od Jowisza, wniesć należy, że właśnie od téj odmiany zależą, a stąd, że chyżość światła nie jest nieskończenie wielka, ale owszem potrzebuje pewnego czasu do przebieżenia przestrzeni między Jowiszem a ziemią, i czas ten jest różny podług różnej tych planet odległości; tym bowiem sposobem wszystkie fenomena niezgody tablic z obserwacyami z łatwością tłumaczyć się dają. I tak: w czasie przeciwległości Jowisza ziemia znajdując się w punkcie *M* (fig. 62), bliższa jest tego planety o całą średnicę drogi swojej, aniżeli w złączeniach, kiedy znajduje się w punkcie *N*, światło tedy rzucone od wydobywających się z cienia księżyców prędzej dochodzi do punktu *M* aniżeli do punktu *N*, tak jak znowu w zaćmieniach księżyców ostatnia cząstka światła wy-

chodząca od księżyca w chwili zaćmienia, pierwsi przychodzi do punktu *M* niż do *N*. Przypuszczenie więc, że światło potrzebuje pewnego czasu do przebieżenia średnicy drogi ziemskiej, tłumaczy nam bardzo prostym sposobem przyspieszenie fenomenów zaćmień w przeciwległościach, i opóźnienie ich około złączeń. Kassyni starszy z obserwacyi zaćmień księżyca pierwszego już wnosił, że udzielanie się światła nie jest momentalne, ale Römer był pierwszy, który ze znacznej liczby obserwacyi zaćmień dowiódł tej prawdy, i wynalazł czas jakiego potrzebuje światło do przebieżenia średnicy drogi ziemskiej. Czas też z wielu bardzo obserwacyi dokładniej przez Delambra wyrachowany wynosi  $16'.26''$ , $\frac{1}{4}$ . Tablice zaćmień księżyców Jowiszowych poprawione przez wzgląd na różną w ciągu roku odległość Jowisza, od ziemi zgadzają się dobrze z obserwacyami i przez to najmocniej dowodzą biegu postępującego ziemi, około słońca. Zastanówmy się bardziej nad chyżością światła i nad skutkami z kombinacyi tej chyżości z chyżością ziemi wypadającymi.

Wystawmy sobie (fig. 65) gwiazdę w punkcie *G* i ziemię w punkcie *B*; gdyby ziemia była nieruchomą, naówczas gwiazda byłaby widziana po linii *BG*, po której promień światła wpada do oka obserwatora; lecz jeżeli ziemia ma bieg własny, naówczas oko obserwatora uderza cząstkę światła przychodzącą do oka, i czucie kierunku wpadającej cząstki zrodzić się powinno takie, jakieby wypadło z kombinacyi chyżości w kierunku promienia rzucanego *BG*, i z chyżości w kierunku wprost przeciwnym biegowi ziemi. Jeżeli tedy chyżość ziemi może być porównana z chyżością światła, powinniśmy widzieć gwiazdy nie na swoim prawdziwym miejscu, ale posunięte w tę samą stronę w którą ziemia idzie. Ilość tej odmiany zależy będzie od chyżości światła porównanej z chyżością ziemi. Dla znalezienia stosunku między szybkością ziemi i światła, porównajmy z sobą drogi przebieżone przez światło i ziemię w jednym przeciągu czasu. Podług obserwacyi księżyców jowiszowych wypada, że światło w przeciągu  $8'.15''$  przebiega promień drogi ziemskiej. Ziemia w bie-

gu rocznym około słońca przebiega w tymże samym czasie  $20'',25$ . Dla porównania z sobą drogi w jednymże czasie przez ziemię i światło przebieżonych, wyrażmy łuk  $20'',25$  w częściach promienia, albo wyrażmy promień w sekundach koła do którego należy. Promień wyrażony w sekundach koła wynosi.

$$57^{\circ}.17'.45'' = 3437'.45'' = 206265''$$

nazwawszy tedy przez  $V$  chyżość światła, a przez  $v$  chyżość ziemi, będziemy mieli

$$\frac{V}{v} = \frac{206265''}{20'',25} = 10186.$$

Widzimy stąd, że chyżość światła jest przeszło dziesięć tysięcy razy większa od chyżości ziemi. Chcąc więc znaleźć kierunek wypadkowy światła wpadającego do oka w punkcie  $B$ , potrzeba wziąć linią  $BH$  dziesięć tysięcy razy dłuższą od linii  $DB$ , a przekątna równoległoboku  $BM$  pokaże kierunek wypadkowy, a zatem kierunek podług którego gwiazda widziana być powinna. Wypada więc, że jeżeli istotnie bieg roczny ziemi ma miejsce, w ciągu roku gwiazda w różne strony od położenia swego zbaczać powinna. Wniosek ten obserwacye zupełnie stwierdzają, owszem pierwey jeszcze nim ten wniosek był zrobionym, już Astronomowie bieg ten w gwiazdach postrzegli, a poznawszy później chyżość światła, szczęśliwie przyszli nie tylko do wytłumaczenia fenomenu, ale do znalezienia dokładnéy ilości zboczenia gwiazdy od swego prawdziwego położenia.

LXXXV. *Odkrycie aberracyi. Aberracya słońca, planet, i księżycy. Aberracya z chyżosci biegu wirowego ziemi.*

Bradley pierwszy na początku 18go wieku chcąc dowieść biegu ziemi, i szukając w tym celu małych odmian jakieby w położeniu gwiazd z przyczyny tego biegu zayść powinny, dostrzegł w obserwacyach robionych w *Kew*, że gwiazdy położenie swoje na niebie odmieniały; naybardziej zaś go dziwiło, że się te gwiazdy posuwały w kierunku in-

nym, jakby się przez odmianę położenia ziemi czyli przez parallaxę okręgu wielkiego posunąć powinny. Powtarzając późniéj obserwacye swoje za pomocą Sektora, zawierającego  $12\frac{1}{2}$  stopni w łuku, i  $12\frac{1}{2}$  stop promienia, znalazł że się gwiazdy wyraźnie posuwają raz na północ drugi raz na południe, i że peryod téj odmiany wynosi rok jeden. I tak  $\gamma$  smoka zmniejszyła swoją szerokość aż do początku marca, potem znowu zbliżając się ku północy na tyleż szerokość swoją powiększyła tak, że różnica w szerokości  $\gamma$  smoka na początku marca i na początku września wynosiła  $40''$ . Z obserwacyi tych wypadało, że gwiazdy opisują pewną ellipsę około średniego swego położenia, której oś większa wynosi  $40''$ , oś zaś mniejsza zależy od szerokości gwiazdy. I tak: oś ta jest zero, kiedy gwiazda jest na ekliptyce; jest zaś równa osi wielkiej, kiedy gwiazda jest w biegunie ekliptyki. Nadto kierunek promienia wodzącego téj ellipsy jest zawsze ten co i kierunek biegu ziemi. Niech  $ABCD$  (fig. 66) wyobraża drogę ziemi,  $E$  gwiazdę leżącą w biegunie ekliptyki; kiedy ziemia jest u  $A$ , gwiazda której średnie położenie jest  $E$  znajduje się u  $G$ , kiedy przez parallaxę powinnyaby się pokazać u  $H$  i t. p. Skutki więc postrzegane są wcale niezgodne ze skutkami parallaxy rocznej, od niéj więc założyć nie mogą; jakoż nareszcie Bradley odkrył źródło tych odmian w chyżości ziemi porównanej z chyżością światła, jakéśmy o tém piérwiej namienili.

Kąt  $HBG'$  (fig. 65) czyli różnica między położeniem prawdziwém a pozorném gwiazdy, zowie się *aberracyą* (aberration). Ilość jéy naywiększa będzie wtenczas, kiedy promień  $BG$  będzie pionowy do  $BD$ , naówczas

$$\text{sty } HBG' = \frac{DB}{DH} = \text{sty } 20'',25 = 20'',25.$$

Promień drogi ziemskiéj, uważając ją za kołową, jest zawsze pionowy do kierunku jéy drogi, stąd aberracya słońca jest zawsze stateczna, i długość jego zawsze się unieszą nam wydaje niż prawdziwa, gdyż przez skutek aberracyi, widzimy je w miejscu gdzie było ośmiu minutami



pierwięcy. Położenie planet podlegać musi podwójnemy od-  
 mianie, wynikający raz z biegu ziemi, drugi raz z biegu  
 własnego. Chcąc znaleźć kierunek linii, po który się  
 widzi planeta, należy kombinować z sobą chyżości świa-  
 ła, ziemi, i planety. I tak na (fig. 67), kierunek biegu zie-  
 mi jest  $ABC$ , planety  $PP'P$ . Dajmy, że kiedy ziemia  
 znajduje się w punkcie  $B$ , planeta znajduje się rzetelnie  
 w punkcie  $P$ , planeta jednak ten nie będzie widziany  
 w punkcie  $P$ , cząstka bowiem światła, która dochodzi  
 w tym momencie ziemi, nie była rzucona z punktu  $P$ , ale  
 z punktu  $P'$ ; chcąc znaleźć położenie tego punktu  $P'$ , na-  
 należy na jego drodze w kierunku przeciwnym biegowi wziąć  
 łuk  $PP'$ , równy biegowi własnemu planety, w przeciągu cza-  
 su jakiego potrzebuje światło do przyścia od planety do  
 ziemi. W punkcie  $P'$  kierunek chyżości światła dochodzące-  
 go do ziemi, złożony jest z dwóch, z chyżości  $P'D$  równo-  
 ległej do  $PB$ , i z chyżości planety wyrażony w tym sa-  
 mym czasie przez  $OP'$ , wypadkową tych będzie linija  $PB$ .  
 Ale teraz kierunek téy chyżości musi jeszcze kombino-  
 wać się z chyżością ziemi tak jakśmy tę kombinacją już  
 pierwey wykonywali, a stąd wypada ostateczny kierunek  
 $BP''$ , w którym planeta widzianym będzie. Chociażby więc  
 ziemia była w spoczynku, aberracya jednak planet odmie-  
 niałaby ich miejsca. Wypadkowa aberracya planety jest  
 albo różnicą albo sumną aberracyi z przyczyny biegu zie-  
 mi i planety wynikających, jest sumną kiedy bieg ziemi  
 i planety jest w tęż samę stronę, jest różnicą kiedy kie-  
 runki ich biegów są przeciwne, jak to na fig. 67 łatwo wi-  
 dzieć można. Ponieważ księżyc razem z ziemią krąży o-  
 koło słońca, wypada, że jego aberracya z przyczyny biegu  
 ziemi jest żadna; ale księżyc oprócz tego ma bieg swój  
 własny około ziemi, więc z tego względu uległy jest aber-  
 racyi tak jak wszystkie planety. Znajdźmy czas jakiego  
 potrzebuje światło do prześcia od księżycy do ziemi, a po-  
 tęp łuk jaki w tym przeciągu czasu księżyc ubiega. Parallaxa  
 księżycy równa jest  $57' = \pi$ , parallaxa  $\odot = 8'',6 = \pi$ , nazy-  
 wając więc przez  $r$  i  $R$  odległości słońca i księżycy od zie-  
 mi, wyrażone w promieniach ziemi, wypada:

$$R:r = \text{wst } \varpi : \text{wst } \pi, \quad \frac{R}{r} = \frac{\text{wst } \varpi}{\text{wst } \pi}$$

$$r:8'.15'' = R:\frac{R}{r} \cdot (8'.15'') = \frac{(8'.15'') \text{wst } \varpi}{\text{wst } \pi}$$

Czas więc na przebieżenie promienia wodzącego księżycy wyrazi się przez

$$\frac{(8'.15'') \text{wst } 8'.6}{\text{wst } 57'} = 1''.2.$$

W tym przeciągu czasu księżyc ubiega na drodze swojej  $0''.66$ ; ilość dosyć mała, która się pospolicie opuszcza, jest to prawie aberracya w długości, gdyż droga księżycy pochylona jest małym tylko kątem do ekliptyki.

Ziemia oprócz biegu peryodycznego ma jeszcze bieg dzienny około osi swojej, rozważyć nam więc wypada, azali szybkość tego biegu ma stosunek wyraźny z chyżością światła, a stąd czy z tego biegu wypada jaka aberracya dla ciał niebieskich. Porównajmy chyżość biegu wirowego z chyżością biegu peryodycznego ziemi. Wyrażmy promień równika ziemskiego przez  $Z$ , obwód równika wyrazi się przez  $2\pi \cdot Z = 2\pi \cdot r \cdot \text{wst } \varpi$ . Jest to droga ubieżona w przeciągu dnia gwiazdowego, czyli w przeciągu  $23^s.56' = 1456'$  czasu średniego, przez punkt równika ziemskiego, wyrażona w częściach odległości słońca od ziemi, stąd droga ubieżona w jednej minucie wyrazi się przez

$$\frac{2\pi r \cdot \text{wst } \varpi}{1456}$$

gdzie  $\varpi$  znaczy parallaxę poziomą słońca.

W biegu rocznym ziemia ubiega obwód koła  $2\pi r$ , droga więc ubieżona w jednej minucie przez bieg ziemi peryodyczny, wyrazi się przez  $\frac{2\pi r}{525969}$ , gdyż rok zawiera minut  $525969$ . Nazwawszy więc chyżość ziemi w biegu rocznym przez  $v$ , a w biegu dziennym przez  $v'$  wypada:

$$\frac{v'}{v} = \frac{2\pi r \cdot \text{wst } \pi}{1436} \times \frac{525969}{2\pi r}$$

$$v' = \frac{v \cdot 525969 \cdot \text{wst } 8'',6}{1436} = \frac{v}{62}$$

Znajdujemy, że chyżość biegu peryodycznego jest 62 razy większa od chyżości ziemi w biegu dziennym, największa więc aberracya z biegu wirowego ziemi pochodząca, wynosić może  $\frac{30''}{62}$ , to jest zaledwo trzecią część sekundy, i dla tego w wielu rachunkach opuszczoną być może. Dla mieszkańców mających szerokość  $H$ , szybkość jest mniejszą, i aberracya wyrazi się przez  $\frac{1''}{3} \cdot \text{dost } H$ .

Gdyby chyżości biegu peryodycznego księżyców i ich biegu wirowego miały stosunek znaczny z chyżością światła, mieszkańcy księżyców doświadczaliby trojakiemu gatunku aberracyi wypadający z trojakiemu biegu, to jest: z biegu wirowego, biegu około planety głównego, i nareszcie z biegu około słońca.

Zastanówmy się nad sposobami otrzymania zrównań dających nam aberracyą gwiazdy we wznoszeniu się prostém, zboczeniu, długości, i szerokości, mając wzgląd na odmienną chyżość biegu ziemi w koło słońca w różnych jej względem téj gwiazdy położeniach.

LXXXVI. *Wyrażenie ogólne łuku w przeciągu 8'. 13" ubieżonego przez ziemię.*

Wyobraźmy sobie (fig. 68) przez  $mm'$  łuk ubieżony przez ziemię w przeciągu czasu bardzo małego, wyrażonego przez  $dt$ ;  $Om$  jest promień wodzący ziemi, który nazwiemy przez  $r$ , a którego wyrażenie, jak wiemy, jest następujące

$$r = \frac{a(1-e^2)}{1+e \text{ dost}(\nu-\pi)}$$

gdzie  $a$  wyraża połowę osi większej ellipsy ziemskiej,  $e$  stosunek mimośrodowi do téj linii,  $\nu$  długość ziemi a  $\pi$  dłu-

gość punktu przysłonecznego. Zarysowawszy łuk  $mn$  promieniem  $Om$  mieć będziemy w trójkącie  $mm'n$ , który dla małości boków za prostokreślny uważać można,

$$mm' = ds' = \sqrt{mn^2 + m'n^2}$$

nazywając kąt  $mOm'$  przez  $d\nu$  mamy

$$mn = r d\nu$$

$$m'n = dr$$

Stąd

$$ds'^2 = r^2 d\nu^2 + dr^2.$$

Lecz że  $dr$  jest to odmiana promienia wodzącego w przeciągu czasu  $dt$  bardzo krótkiego, bo w przeciągu tylko  $8'.13''$ , odmianę więc tę  $dr$  w ellipsie ziemskiej zbliżony znacznie do koła, uważać można jako ilość nieskończenie małą, i mogącą się opuścić w porównaniu ilości  $r d\nu$ ; stąd

$$mm' = ds' = r d\nu$$

to jest możemy uważać łuczek mały ellipsy  $mm'$  jako łuczek koła zarysowanego promieniem  $r$ . Łuczek ten  $mm'$ , uważając go z odległości  $a$  czyli rączey kładąc go na łuk, którego promień jest  $a$ , zajmie pewną liczbę sekund, którą nazwiemy przez  $ds$ , stąd

$$ds = \frac{ds'}{a}.$$

Wartość ilości  $ds'$  a stąd i wartość ilości  $ds$  zależy, jak widzimy, od promienia wodzącego  $r$  i biegu ziemi w długości; idzie o wyrażenie ogólne i łatwe do rozwiązania szczególnego wartości na  $ds$ .

Powierzchnia ellipsy ziemskiej wyraża się jak wiemy przez  $2\pi \cdot \frac{ab}{2}$ , powierzchnia zaś ubieżona w jedności czasu przez promień wodzący, będzie  $\frac{2\pi}{T} \cdot \frac{ab}{2}$ ; gdzie  $b$  wyraża połowę osi mniejszej ellipsy, a  $T$  czas obrotu peryodycznego ziemi, wiemy bowiem, że te powierzchnie są proporcjonalne czasom. Nazywając przeto stosunek stateczny

$\frac{2\pi}{T}$ , czyli kąt ucieżony biegiem średnim w jednostki czasu, przez  $n$ , powierzchnia wycinka ucieżona w jednostki czasu wyrazi się przez

$$\frac{2\pi}{T} \cdot \frac{ab}{2} dt = \frac{ab}{2} n dt.$$

Uważając zaś tę powierzchnię za powierzchnią wycinka kołowego należącego do promienia  $r$ , wyrażenie jej jest

$$\frac{r^2 dv}{2}$$

stad, ponieważ te wycinki w tymże samym uważamy ucieżone czasie, wypada

$$\begin{aligned} r^2 dv &= ab n dt. \\ ds &= \frac{rdv}{a} = \frac{bn dt}{r} = \\ &= \frac{bn dt}{a(1-e^2)} \{1 + e \operatorname{dost}(v-\varpi)\} \\ &= \frac{a\sqrt{1-e^2} \cdot n dt}{a(1-e^2)} \{1 + e \operatorname{dost}(v-\varpi)\} \\ &= \frac{n dt}{\sqrt{1-e^2}} \{1 + e \operatorname{dost}(v-\varpi)\} \\ &= n dt \{1 + e \operatorname{dost}(v-\varpi)\} \end{aligned}$$

opuszczając bowiem potęgi ilości  $e$  wyższe nad jedność, wypada

$$\sqrt{1-e^2} = 1 - \frac{1}{2}e^2 + \text{etc} = 1.$$

Ilość  $n dt$  łatwo może być oznaczona w liczbach, albowiem

$$n = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{365^d, 25638}$$

ilość tę wyrażoną w częściach promienia wyrażmy w sekundach łuku, mnożąc ją przez liczbę sekund, jaką pro-

mień koła na jego obwodzie zajmuje, nazwiemy tę liczbę sekund przez  $r''$ , otrzymamy:

$$n = \frac{2\pi r''}{365,25638}$$

Jest to bieg ziemi w przeciągu dnia jednego, wyrażając więc  $dt$  w częściach téż samych jednostki, to jest w częściach dnia, mamy

$$dt = \frac{493'',2}{3600'' \cdot 24} = \frac{493'',2}{86400''}$$

$$ndt = \frac{2\pi \cdot r''}{365,25638} \cdot \frac{493'',2}{86400''} = \frac{2,51415926}{365,25638} \cdot \frac{493,2}{86400} \cdot 206264'',8 = 20'',255$$

$$ds = 20'',255 \{1 + e \text{ dost}(v - \varpi)\}.$$

Jest to bieg ziemi w przeciągu czasu jakiego światło potrzebuje do przebieżenia połowy osi większej drogi ziemskiej. Szukamy teraz odmian jakie w gwiazdach z przyczyny tego biegu ziemi zachodzą co do wznoszenia się prostego, zboczenia, długości i szerokości.

#### LXXXVII. *Aberracya we wznoszeniu się prostém i\* zboczeniu.*

Ponieważ w wymiarach kątowych odległości gwiazd, promień pozorný kuli niebieskiej, który srodkiem jest ziemia, może bydź jakikolwiek, możemy więc go uczynić równym ilości  $a$ , to jest odległości średniej słońca od ziemi, tak że gwiazdę  $m$ , który aberracyi szukamy, możemy uważać jako odległą od srodka ziemi o ilość  $a = Am$ . Odniesmy położenie gwiazdy  $m$  do trzech osi prostokątnych  $x, y, z$  (fig. 6g), przechodzących przez srodek ziemi  $A$ ; oś  $x$  przechodzi przez punkt równonocny wiosenny, oś  $y$  leży na płaszczyźnie równika, oś zaś  $z$  przechodzi przez biegun północny równika.

$$AP = x = AM \text{ dost } MAP = Am \text{ dost } mAM \text{ dost } MAP.$$

Kąt  $MAP$  jest to kąt na płaszczyźnie równika, mierzący oddalenie się gwiazdy od linii równonocnej, jest to więc wznoszenie się proste gwiazdy, które nazwiemy przez  $A$ ,

podobnie kąt  $mAM$ , oznaczający zboczenie gwiazdy, nazwiemy przez  $D$ , a otrzymamy:

$$x = a \text{ dost } A \text{ dost } D. \quad y = a \text{ wst } A \text{ dost } D. \quad z = a \text{ wst } D. \quad (1)$$

$$\text{sty } A = \frac{y}{x}. \quad \text{wst } D = \frac{z}{a}.$$

Przez skutek aberracyi gwiazda przebiega małą przestrzeń  $mm'$  równą ilości  $ds'$  co do wielkości i co do kierunku, i bierze położenie  $m'$ ; idzie o znalezienie odmiany stąd wynikający w wznoszeniu się prostém i zboczeniu. Ponieważ łuczek  $mm' = ds'$  jest bardzo mały, odmiana położenia gwiazdy jest także bardzo mała, tak że tę odmianę można uważać jako różniczkę położenia pierwszego, w którym ilości  $a, x, y, z$ , odmieniły się ó  $da, dx, dy, dz$ ; różniczkując więc wyrażenie na wznoszenie się proste otrzymamy

$$dA = \left( \frac{xdy - ydx}{x^2} \right) \text{dost}^2 A$$

Nazwiemy jeszcze przez  $\alpha, \beta, \gamma$ , kąty jakie mały łuczek  $ds'$  robi z trzema osiami  $x, y, z$ . Prowadząc przez punkt  $m$  osi równoległe do  $x, y, z$ , i odeinając na nich przyrostki współsuszukowanych, to jest  $mn, mo$  i  $mp$ , otrzymujemy:

$$mn = ds' \text{ dost } \alpha$$

$$mo = ds' \text{ dost } \beta$$

$$mp = ds' \text{ dost } \gamma$$

Jakoż wiemy, że w ogólności różnica współsuszukowanych dwóch końców linii, rozdzielona przez długość linii w przestrzeni uważanę, wyraża dostawę kąta, jaką czyni taż linija z osią do której współsuszukowane odnosiny, stąd więc

$$\frac{dx}{ds'} = \text{dost } \alpha, \quad \frac{dy}{ds'} = \text{dost } \beta, \quad \frac{dz}{ds'} = \text{dost } \gamma \dots \dots (2).$$

Włóżmy w wyrażenie na  $dA$  wartości za  $x, y, dx, dy$ , przez funkcją  $\alpha, \beta, A, D$  i  $ds'$ , wyciągnięone ze zrównań (1) i (2), otrzymamy aberracyą w wznoszeniu się prostém

$$dA = \frac{ds'}{a \operatorname{dost} D} (\operatorname{dost} \beta \operatorname{dost} A - \operatorname{dost} \alpha \operatorname{wst} A) \dots (a).$$

Zrównanie

$$z = a \operatorname{wst} D$$

różnicowane daje

$$dz = a \operatorname{dost} D \cdot dD + da \operatorname{wst} D$$

$$dD = \frac{dz - da \operatorname{wst} D}{a \operatorname{dost} D}.$$

Kładąc w tém wyrażeniu  $ds' \operatorname{dost} \gamma$  za  $dz$ , mamy

$$dD = \frac{ds' \operatorname{dost} \alpha - da \operatorname{wst} D}{a \operatorname{dost} D}.$$

Wyrzucimy z tego wyrażenia  $da$  za pomocą następujących zrównań:

$$a^2 = x^2 + y^2 + z^2$$

$$ada = xdx + ydy + zdz$$

$$da = \frac{xdx + ydy + zdz}{a}$$

$$da = (\operatorname{dost} A \operatorname{dost} D \operatorname{dost} \alpha + \operatorname{wst} A \operatorname{dost} D \operatorname{dost} \beta + \operatorname{wst} D \operatorname{dost} \gamma) ds'.$$

Kładąc tę wartość w zrównaniu na  $dD$  mamy:

$$\begin{aligned} dD &= \frac{ds'}{a} \left\{ \frac{\operatorname{dost} \gamma - \operatorname{wst} D (\operatorname{dost} A \operatorname{dost} D \operatorname{dost} \alpha + \operatorname{wst} A \operatorname{dost} D \operatorname{dost} \beta + \operatorname{wst} D \operatorname{dost} \gamma)}{\operatorname{dost} D} \right\} \\ &= \frac{ds'}{a} \left\{ \frac{\operatorname{dost} \gamma}{\operatorname{dost} D} - \operatorname{wst} D (\operatorname{dost} A \operatorname{dost} \alpha + \operatorname{wst} A \operatorname{dost} \beta) - \frac{\operatorname{wst}^2 D \operatorname{dost} \gamma}{\operatorname{dost} D} \right\} \\ &= \frac{ds'}{a} \left\{ \frac{\operatorname{dost} \gamma (1 - \operatorname{wst}^2 D)}{\operatorname{dost} D} - \operatorname{wst} D (\operatorname{dost} A \operatorname{dost} \alpha + \operatorname{wst} A \operatorname{dost} \beta) \right\} \\ &= \frac{ds'}{a} \left\{ \operatorname{dost} \gamma \operatorname{dost} D - \operatorname{wst} D (\operatorname{dost} A \operatorname{dost} \alpha + \operatorname{wst} A \operatorname{dost} \beta) \right\} \dots (b). \end{aligned}$$

Zrównania (a) i (b) dają aberracyą we wznoszeniu się prostém i zboczeniu, ale z nich wyrzucić należy kąty  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$ ; przyjdziemy do tego następującym porządkiem.

Wystawmy sobie na fig. 70 środek słońca przez  $S$ ,



przez który poprowadzmy trzy osi,  $X Y, Z$ , równoległe tym któreśmy prowadzili przez środek ziemi; linija  $ESC$  wyraża przecięcie równika z ekliptyką, odniesioną do kuli niebieskiej i wyobrażoną przez koło  $ETT'C$ , czyli liniją punktów równonocnych,  $TR$ , jest styczną do drogi ziemskiej w punkcie gdzie się ziemia znajduje,  $ST'$  równoległą do téżże styczney. W troykącie kulistym  $EBT'$  kąt  $BET = \omega$  wyraża pochyłość ekliptyki do równika.

$$ET' = T'SE = XRT = \alpha$$

$$BT' = T'SB = \beta.$$

Podług więc zrównania fundamentalnego

$$\text{dost } \omega = \frac{\text{dost } \beta - \text{dost } \alpha \text{ dost } EB}{\text{wst } \alpha \text{ wst } EB}$$

lecz że  $EB = ISX = 90$ , wypada

$$\text{dost } \omega = \frac{\text{dost } \beta}{\text{wst } \alpha}$$

$$\text{dost } \beta = \text{dost } \omega \text{ wst } \alpha.$$

Wyobraźmy teraz troykąt  $EZT'$  na powierzchni kuli w którym

$$EZ = 90, \quad ZT' = ZST' = \gamma$$

$$\text{dost } ZET' = \frac{\text{dost } \gamma}{\text{wst } \alpha}$$

gdyż  $\text{dost } EZ = 0, \quad \text{wst } EZ = 1$

ponieważ zaś

$$ZET' = 90^\circ - \omega$$

gdyż troykąt  $ZEB$  jest troykątem w którym każdy łuk wynosi  $90^\circ$ , a stąd każdy kąt jest prostym, wypada więc

$$\text{wst } \omega = \frac{\text{dost } \gamma}{\text{wst } \alpha}$$

$$\text{dost } \gamma = \text{wst } \omega \text{ wst } \alpha.$$

Podstawmy otrzymane wyrażenia, na dost  $\beta$  i dost  $\gamma$  w równania (a) i (b) wypadnie

$$dA = \frac{ds'}{a \text{ dost } D} \{ \text{wst } \alpha \text{ dost } \omega \text{ dost } A - \text{dost } \alpha \text{ wst } A \} \dots (c)$$

$$dD = \frac{ds'}{a} \{ \text{wst } \alpha \text{ wst } \omega \text{ dost } D - \text{wst } D \text{ dost } A \text{ dost } \alpha - \\ - \text{wst } D \text{ wst } A \text{ wst } \omega \text{ dost } \omega \} \dots (d)$$

Należy nam jeszcze wyrzucić z tych równań kąt  $\alpha$ . Na ten koniec nazwiemy przez  $\theta$  kąt  $TmA$  jaki czyni styczniana  $RT$  z osią wielką ellipsy, którą tu wyobraźmy przez  $qSm$ , rachując kąt ten od styczney ku osi wielkiej ellipsy w tę samą stronę w którąśmy rachowali kąt  $\alpha$ , między tąż samą styczną a linią punktów równonocnych zawarty. Oznaczmy przez  $x'$   $y'$  współuszykowane punktu  $T$  odniesione do środka słońca, i do osi ellipsy ziemskiej. Styczna kąta  $\theta$  wyrazi się jak wiemy przez  $\frac{dy'}{dx'}$ ; nadto

$$x' = r \text{ dost } AST \quad y' = r \text{ wst } AST$$

albo nazywając kąt jaki czyni oś  $x$  z osią wielką drogi ziemskiej przez  $\varpi$ , mamy

$$x' = r \text{ dost}(v - \varpi)$$

$$y' = r \text{ wst}(v - \varpi)$$

gdzie  $v$  wyraża kąt jaki robi promień wodzący ziemi z osią  $x$  czyli z linią punktów równonocnych. Uważamy teraz linią  $EqCT' TE$  nie już jako rzut drogi ziemskiej na kule niebieską, ale jako ellipsę drogi ziemskiej, w której  $mq$  jest osią wielką a  $ST = r$  promieniem wodzącym.

$$\text{sty } \theta = \frac{dy'}{dx'} = \frac{dr \text{ wst}(v - \varpi) + r \text{ dost}(v - \varpi) dv}{dr \text{ dost}(v - \varpi) - r \text{ wst}(v - \varpi) dv}$$

Weźmy teraz wyrażenie na  $dr$  wyciągnięone z różniczkowanego równania na promień wodzący w ellipsie.

$$r = \frac{a(1 - e^2)}{1 + e \text{ dost}(v - \varpi)}$$

$$dr = \frac{ae(1-e^2) \operatorname{wst}(\nu - \pi) d\nu}{(1 + e \operatorname{dost}(\nu - \pi))^2}$$

$$\frac{dr}{r} = \frac{e \operatorname{wst}(\nu - \pi) d\nu}{1 + e \operatorname{dost}(\nu - \pi)}$$

kładąc to wyrażenie w równanie

$$\operatorname{sty} \theta = \frac{\frac{dr}{r} \operatorname{wst}(\nu - \pi) + \operatorname{dost}(\nu - \pi) d\nu}{\frac{dr}{r} \operatorname{dost}(\nu - \pi) - \operatorname{wst}(\nu - \pi) d\nu}$$

otrzymujemy

$$\operatorname{sty} \theta = \frac{e \operatorname{wst}^2(\nu - \pi) + \operatorname{dost}'(\nu - \pi) + e \operatorname{dost}^2(\nu - \pi)}{e \operatorname{wst}(\nu - \pi) \operatorname{dost}(\nu - \pi) - \operatorname{wst}(\nu - \pi) - e \operatorname{dost}(\nu - \pi) \operatorname{wst}(\nu - \pi)}$$

$$\operatorname{sty} \theta = \frac{e + \operatorname{dost}(\nu - \pi)}{-\operatorname{wst}(\nu - \pi)}$$

Nazwiemy przez  $\delta$  kąt jaki czyni promień wodzący  $ST'$  z węgielną  $TN$  przez punkt  $T'$  poprowadzoną, będzie

$$\alpha = XRT = \pi + AST' = \pi + \theta$$

$$\begin{aligned} \delta &= 90^\circ - STR = 90^\circ - (\alpha - \nu) = 90^\circ - \alpha + \nu \\ &= \nu - \pi + 90^\circ - \theta \end{aligned}$$

$$\operatorname{sty} \delta = \frac{\operatorname{sty}(\nu - \pi) + \operatorname{dosty} \theta}{1 - \operatorname{sty}(\nu - \pi) \operatorname{dosty} \theta}$$

dzieląc licznika i mianownika przez  $\operatorname{dosty} \theta$  wypadnie

$$\operatorname{sty} \delta = \frac{\operatorname{sty}(\nu - \pi) \operatorname{sty} \theta + 1}{\operatorname{sty} \theta - \operatorname{sty}(\nu - \pi)}$$

Kładąc w tém wyrażeniu otrzymaną wyżej wartość na  $\operatorname{sty} \theta$  otrzymamy:

$$\operatorname{sty} \delta = \frac{e \operatorname{sty}(\nu - \pi) + \operatorname{sty}(\nu - \pi) \operatorname{dost}(\nu - \pi) - \operatorname{wst}(\nu - \pi)}{e + \operatorname{dost}(\nu - \pi) + \operatorname{sty}(\nu - \pi) \operatorname{wst}(\nu - \pi)}$$

$$\operatorname{sty} \delta = \frac{e \operatorname{sty}(\nu - \pi) \operatorname{dost}(\nu - \pi)}{e \operatorname{dost}(\nu - \pi) + \operatorname{dost}^2(\nu - \pi) + \operatorname{wst}^2(\nu - \pi)}$$

$$= \frac{e \operatorname{wst}(\nu - \pi)}{1 + e \operatorname{dost}(\nu - \pi)}$$

$$\begin{aligned} \operatorname{sty} \delta &= e \operatorname{wst}(\nu - \pi) (1 + e \operatorname{dost}(\nu - \pi))^{-1} \\ &= e \operatorname{wst}(\nu - \pi) \{1 - e \operatorname{dost}(\nu - \pi) + \text{etc.}\} \\ &= e \operatorname{wst}(\nu - \pi) - e^2 \operatorname{wst}(\nu - \pi) \operatorname{dost}(\nu - \pi) + \dots \end{aligned}$$

opuszczając wyrazy mnożone przez potęgę mimośrodu wyższą nad pierwszą, pozostanie :

$$\begin{aligned} \operatorname{sty} \delta &= e \operatorname{wst}(\nu - \pi) \\ \delta &= \operatorname{sty} \delta - \frac{1}{3} \operatorname{sty}^3 \delta + \dots \\ &= e \operatorname{wst}(\nu - \pi) \end{aligned}$$

a stąd

$$\alpha = \nu + 90^\circ - \delta = 90^\circ + \nu - e \operatorname{wst}(\nu - \pi).$$

Ponieważ oś  $X$  poprowadziliśmy przez punkt równonocy wiosenny, odległość więc tego punktu od osi wielkiej elipsy czyli od punktu przysłonecznego  $P$  jest długością tegoż punktu, którąśmy nazwali przez  $\pi$ ; kąt zaś  $\nu$  wyraża długość śródosłoneczną ziemi. Nazywając długość słońca przez  $\odot$  a długość punktu przyziemnego przez  $\pi$ , mamy:

$$\odot = 180^\circ + \nu, \quad \pi = 180^\circ + \pi$$

stąd

$$\begin{aligned} \alpha &= \odot - 90^\circ - e \operatorname{wst}(\odot - \pi) \\ \operatorname{wst} \alpha &= -\operatorname{wst}\{90^\circ - [\odot - e \operatorname{wst}(\odot - \pi)]\} \\ &= -\operatorname{dost}\{\odot - e \operatorname{wst}(\odot - \pi)\} \\ &= -\operatorname{dost} \odot - e \operatorname{wst}(\odot - \pi) \operatorname{wst} \odot \end{aligned}$$

gdzieśmy dla małości łuków wzięli

$$\begin{aligned} \operatorname{dost}\{e \operatorname{wst}(\odot - \pi)\} &= 1 \\ \operatorname{wst}\{e \operatorname{wst}(\odot - \pi)\} &= e \operatorname{wst}(\odot - \pi) \end{aligned}$$

podobnie

$$\operatorname{dost} \alpha = \operatorname{dost}\{90^\circ - [\odot - e \operatorname{wst}(\odot - \pi)]\}$$

$$= \text{wst} \{ \odot - e \text{wst}(\odot - \pi) \}$$

$$= \text{wst} \odot - e \text{wst}(\odot - \pi) \text{dost} \odot.$$

Położywszy wywiedzione tu wartości na  $\text{wst} \alpha$  i  $\text{dost} \alpha$  w zrównaniu (c) zamienimy je na następujące:

$$dA = - \frac{ds'}{a \text{dost} D} \{ \text{wst} A \text{wst} \odot - e \text{wst}(\odot - \pi) \text{dost} \odot \text{wst} A +$$

$$+ \text{dost} \omega \text{dost} A \text{dost} \odot + \text{dost} \omega \text{dost} A e \text{wst}(\odot - \pi) \text{wst} \odot \}$$

gdzie kładąc

$$ds' = ads = a 20'', 253 \{ 1 + e \text{dost}(\nu - \omega) \}$$

$$= a 20'', 253 \{ 1 + e \text{dost}(\odot - \pi) \}$$

otrzymujemy aberracyą we wznoszeniu się prostém przez następujące wyrażenie.

$$\text{Aber. W. Pr.} = - dA = \frac{20'', 253}{\text{dost} D} (1 + e \text{dost}(\odot - \pi)) \{ \text{wst} A \text{wst} \odot +$$

$$+ \text{dost} \omega \text{dost} A \text{dost} \odot - e \text{wst}(\odot - \pi) \text{dost} \odot \text{wst} A$$

$$+ e \text{dost} \omega \text{dost} A \text{wst} \odot \text{wst}(\odot - \pi) \}.$$

Wykonywając mnożenie i opuszczając wyrazy mnożone przez  $e^2$  otrzymamy

$$\text{Aber. W. Pr.} = - \frac{20'', 253}{\text{dost} D} \{ \text{dost} \omega \text{dost} A \text{dost} \odot + \text{wst} A \text{wst} \odot$$

$$+ e \text{dost} \omega \text{dost} A \text{wst} \odot \text{wst}(\odot - \pi)$$

$$- e \text{wst} A \text{dost} \odot \text{wst}(\odot - \pi)$$

$$+ e \text{dost} \omega \text{dost} A \text{dost} \odot \text{dost}(\odot - \pi)$$

$$+ e \text{wst} A \text{wst} \odot \text{dost}(\odot - \pi) \}$$

$$= - \frac{20'', 253}{\text{dost} D} \{ \text{dost} \omega \text{dost} A \text{dost} \odot + \text{wst} A \text{wst} \odot +$$

$$+ e \text{dost} \omega \text{dost} A [ \text{dost} \odot \text{wst}(\odot - \pi) + \text{wst} \odot \text{wst}(\odot - \pi) ]$$

$$+ e \text{wst} A [ \text{wst} \odot \text{dost}(\odot - \pi) - \text{dost} \odot \text{wst}(\odot - \pi) ] \}$$

$$= -\frac{20'',253}{\text{dost}D} \{ \text{dost}\omega \text{ dost}A \text{ dost}\odot + \text{wst}A \text{ wst}\odot \\ + e(\text{dost}\omega \text{ dost}A \text{ dost}\pi + \text{wst}A \text{ wst}\pi) \} \dots (c).$$

Dla otrzymania wartości na aberracyą w zboczeniu, poło-  
żmy w równaniu (d)

$$ds' = ads = r.20'',253(1 + e \text{ dost}(\odot - \pi))$$

i wprowadźmy znalezione wyrażenia na  $\text{wst}\alpha$  i  $\text{dost}\alpha$ ;

$$\begin{aligned} \text{Aber. Zb.} = dD = & -20'',253[1 + e \text{ dost}(\odot - \pi)] \text{wst}D \{ \text{dost}A \text{ dost}\alpha + \\ & + \text{wst}A \text{ wst}\alpha \text{ dost}\omega \} - 20'',253 \text{ dost}D \text{ wst}\alpha \text{ wst}\omega (1 + e \text{ dost}(\odot - \pi)) \\ = & -20'',253(1 + e \text{ dost}(\odot - \pi)) \text{wst}D \{ \text{dost}A \text{ wst}\odot - \\ & - e \text{ dost}A \text{ dost}\odot \text{ wst}(\odot - \pi) \\ & - \text{wst}A \text{ dost}\omega \text{ dost}\odot - e \text{ wst}A \text{ dost}\omega \text{ wst}\odot \text{ wst}(\odot - \pi) \} \\ & - 20'',253 \text{ dost}D \text{ wst}\omega \{ \text{dost}\odot + e \text{ wst}(\odot - \pi) \} [1 + e \text{ dost}(\odot - \pi)] \\ = & -20'',253 \text{ wst}D \{ \text{dost}A \text{ wst}\odot - \text{wst}A \text{ dost}\omega \text{ dost}\odot - \\ & - e \text{ dost}A \text{ dost}\odot \text{ wst}(\odot - \pi) \\ & - e \text{ wst}A \text{ dost}\omega \text{ wst}(\odot - \pi) \text{ wst}\odot \\ & + e \text{ dost}A \text{ wst}\odot \text{ dost}(\odot - \pi) \\ & - e \text{ wst}A \text{ dost}\omega \text{ dost}\odot \text{ dost}(\odot - \pi) \} \\ & - 20'',253 \text{ dost}D \text{ wst}\omega \{ \text{dost}\odot + e \text{ wst}\odot \text{ wst}(\odot - \pi) \\ & + e \text{ dost}\odot \text{ dost}(\odot - \pi) \}. \end{aligned}$$

Opuściliśmy tu tak jak i pierwiey wyrazy ~~złożone~~ przez  $e^2$ .  
Równanie to po uproszczeniu przychodzi się do następu-  
jącego :

$$\begin{aligned} \text{Aber. Zb.} = & -20'',253 \text{ wst}D \{ \text{dost}A \text{ wst}\odot - \text{wst}A \text{ dost}\omega \text{ dost}\odot - \\ & - e \text{ wst}A \text{ dost}\omega \text{ dost}\pi + e \text{ dost}A \text{ wst}\pi \} \\ & - 20'',253 \text{ dost}D \{ \text{wst}\omega \text{ dost}\odot + e \text{ wst}\omega \text{ dost}\pi \} \dots (d'). \end{aligned}$$

Kładąc w równania (c) i (d') za  $e$  wartość liczebną 0,0168

(§ 55). zrównania te zamieniają się na następujące:

$$\begin{aligned} \text{Aber. W.Pr.} = & -\frac{20'',253}{\text{dost } D} (\text{dost } \omega \text{ dost } A \text{ dost } \odot + \text{wst } A \text{ wst } \odot) \\ & -\frac{0'',34}{\text{dost } D} (\text{dost } \omega \text{ dost } A \text{ dost } \pi + \text{wst } A \text{ wst } \pi) \dots (c'') \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Aber. Zho.} = & +20'',253 \text{ wst } D (\text{dost } \omega \text{ wst } A \text{ dost } \odot - \text{dost } A \text{ wst } \odot) \\ & -20'',253 \text{ dost } D \text{ wst } \omega \text{ dost } \odot \\ & +0'',34 \text{ wst } D (\text{dost } \omega \text{ wst } A \text{ dost } \pi - \text{dost } A \text{ wst } \pi) \\ & -0'',34 \text{ dost } D \text{ wst } \omega \text{ dost } \pi \dots \dots \dots (d'') \end{aligned}$$

Kiedy się układają tablice aberracyi, z którychby w krótszym można było wyciągnąć czasie odmianę wznoszenia się prostego i zbieżenia, naówczas opuszczają się wyrazy od mimosrodu  $e$  zależące. Aberracya we wznoszeniu się prostem wyrazić się wtenczas może tym sposobem:

$$\begin{aligned} dA = & -\frac{20'',253}{2 \text{ dost } D} \{ \text{dost } \omega [\text{dost}(\odot - A) + \text{dost}(\odot + A)] + \\ & + \text{dost}(\odot - A) - \text{dost}(\odot + A) \} \\ = & \frac{20'',253}{2 \text{ dost } D} \{ 2 \text{ wst }^2 \frac{1}{2} \omega \text{ dost}(\odot + A) - 2 \text{ dost}^2 \frac{1}{2} \omega \text{ dost}(\odot - A) \} \cdot \\ dA = & \frac{0'',84 \text{ dost}(A + \odot) - 19'',42 \text{ dost}(A - \odot)}{\text{dost } D} \dots \dots (a) \end{aligned}$$

Podobnym sposobem otrzymuje się zrównanie na odmianę zbieżenia

$$\begin{aligned} dD = & 19'',42 \text{ wst } D \text{ wst}(A - \odot) - 0'',84 \text{ wst } D \text{ wst}(A + \odot) \\ & - 8'',07 \text{ dost } \odot \text{ dost } D \dots \dots \dots (\beta) \end{aligned}$$

Bardziej szczegółowe wskazanie wyprowadzenia formuł (a) i (β) podług których układają się tablice aberracyi, znajdzie czytelnik w *Astronomii Delambra* (T. III. k. 115).

LXXXVIII. *Aberracya w długości i szerokości, i oznaczenie ilości stałej w zrównaniu aberracyi wchodzącej.*

Wyprowadziliśmy zrównania dające nam aberracya we

wznoszeniu się prostém i zboczeniu przez funkcją ilości, które się z tablic słońca i z katalogu gwiazd lub z obserwacyi wynachodzą, gdzie mieliśmy wzgląd na eliptyczność drogi ziemskiej, którą często w podobnych rachunkach astronomowie opuszczają. Co się tycze aberracyi w długości i szerokości, formuły na nie wywodzą Astronomowie mnięć więcej długim sposobem (\*), gdy tym czasem formuły te z największą łatwością wyprowadzić się dają ze zrównań otrzymanych na aberracyą wznoszenia się prostego i zboczenia. Jakoż zrównania ( $c''$ ) i ( $d''$ ) służą na wszelką wartość  $\omega$ , a zatém i na ten przypadek gdzie  $\omega=0$ . Jeżeli  $\omega=0$ , wznoszenie się proste gwiazdy zamienia się na długość, a zboczenie na szerokość, tak jak i aberracye wznoszenia się prostego i zboczenia zamieniają się na aberracye długości i szerokości, i wyrażą się przez następujące zrównania:

$$\text{Aber. d\text{ł}ug.} = - \frac{20'',255 \text{ dost}(L-\odot) - 0'',34 \text{ dost}(L-\pi)}{\text{dost } \lambda} \dots (\alpha)$$

$$\text{Aber. szer.} = 20'',253 \text{ wst\text{ł}awst}(L-\odot) + 0'',34 \text{ wst\text{ł}awst}(L-\pi) \dots (\beta)$$

gdzie  $L$  wyraża długość, a  $\lambda$  szerokość gwiazdy.

Czyniąc w zrównaniu ( $\alpha$ )  $\odot = L$ ,  $\lambda = 0$ , otrzymamy aberracyą na słońce

$$- 20'',253 - 0'',34 \text{ dost}(\odot - \pi)$$

opuszczając wyraz drugi, który nigdy nie może być większym nad  $0'',34$  otrzymujemy wyrażenie stateczne na aberracyą słońca to jest

$$\text{Ab. } \odot = - 20'',253.$$

W zrównaniach ( $c''$ ), ( $d''$ ), ( $\alpha$ ), ( $\beta$ ), zboczenie  $D$  i szerokość  $\lambda$  są dodatne jeżeli są północne, odjemne zaś jeżeli są południowe.

Współczynnik stały  $20'',253$  może się wynaleść z obserwacyi gwiazd stałych w różnych porach roku. I tak:

(\*) Delambre (Astronomie) T. III. k. 107—109.



obierzmy gwiazdę, której wznoszenie się proste jest zero, formuła na ję aberracyą w zбочeniu, opuszczając wyrazy zależące od mimosrodu, będzie

$$\text{Aber. zb.} = 20'',253 \{ - \text{wst } \odot \text{ wst } D - \text{dost } D \text{ wst } \bullet \text{ dost } \odot \}.$$

Obserwujemy tę gwiazdę wtenczas kiedy długość słońca  $\odot = 90^\circ$ , i wyrażmy współczynnika nieznanego  $20'',253$  przez  $a$ ; aberracya w zбочeniu wyrazi się przez  $-a \text{ wst } D$ . Obserwując potém tęż samą gwiazdę w sześć miesięcy później, kiedy  $\odot = 270^\circ$ , otrzymamy aberracyą w zбочeniu wyrażoną przez  $+a \text{ wst } D$ .

Nazywając przeto przez  $O'$  i  $O''$  zбочenia otrzymane przez obserwacyą w pierwszym i drugim położeniu ziemi, przez  $D$  zбочenie rzetelne poprawione co do poprzedzania punktów równonocnych w pierwszej obserwacyi, przez  $D + E$  zбочenie rzetelne w obserwacyi drugiej, gdzie  $E$  znaczy ilość urosłą z przyczyny poprzedzania punktów równonocnych w przeciągu czasu między obserwacyami upłynionym, otrzymamy

$$O' = D - a \text{ wst } O'$$

$$O'' = D + E + a \text{ wst } O''$$

$$a = \frac{O'' - O' - E}{\text{wst } O'' + \text{wst } O'}$$

Tym sposobem przez obserwacyą gwiazd stałych łatwo jest ocenić wartość współczynnika  $a$ . Kształt wyrażenia wartości na  $a$  pokazuje wyraźnie, że gwiazdy wybierane na ję oznaczenie powinny mieć zбочenie jak największe, gwiazdy więc u nas wkołobiegunowe są najwłaściwsze do tego użycia. Bradley z obserwacyi gwiazd różnych, znalazł na  $a$  następujące wartości

$\gamma$ Smoka . . . . .	$2a = 40'',4$
$\beta$ Smoka . . . . .	$40,2$
$\eta$ Wielkiej niedzwiedzicy . . . . .	$40,4$
$\alpha$ Kassiopei . . . . .	$40,8$
$\tau$ Perseusza . . . . .	$41,0$
$\alpha$ Perseusza . . . . .	$40,2$

wypadek średni  $= 40'',5$

Wartość więc średnia na  $a$  wypadająca z obserwacyi Bra-  
dleja jest

$$a = 20'',25,$$

*Delambre* z rachunku obserwacyi tysiąca zaćmień pierw-  
szego księżycy Jowisza wyciągnął wartość na  $a = 20'',253$ .  
Zgoda tak doskonała w wypadkach wyciągniętych ze spo-  
sobów zupełnie od siebie różnych, dowodzi, że wartość na  
ilość szukaną jest dobrze ocenioną.

LXXXIX. *Parallaxa roczna gwiazd stałych, wyprowadzenie od-  
mian stąd wynikających w długości, szerokości, wznoszeniu  
się prostem i zboczeniu.*

Obserwacye gwiazd stałych robione w różnych pun-  
ktach powierzchni ziemi, i porównane z sobą, przekony-  
wają nas, że parallaxa gwiazd stałych jest zupełnie nie-  
znaczna, czyli że promień ziemski porównany z odległo-  
ścią gwiazd stałych jest ilością nieskończenie małą, i słu-  
żyć do wymiaru téj odległości nie może. Lecz że zie-  
mia, jakśmy się ostatecznie przez skutki aberracyi prze-  
konali, ma bieg własny około słońca, mamy przeto podsta-  
wę nie równie większą od promienia ziemskiego, szukay-  
my więc azali położenie gwiazd stałych, uważane z dwóch  
końców średnicy drogi ziemskiej, wynoszącéy 23909 pro-  
mieni ziemskich, zostaje zawsze to same albo też ulega  
pewnym odmianom, i te odmiany staraymy się jeśli mo-  
żna poznać i ocenić.

Wyobraźmy sobie na (fig. 71) koło  $TGG'$  zakreślone  
ze środka słońca promieniem równym odległości gwiazdy  
od słońca, i którego płaszczyzna przechodzi przez ziemię  
będącą w punkcie  $T$ . Gwiazda  $G$  widziana ze słońca  
w punkcie  $m$ , z ziemi widzianą będzie w punkcie  $m'$ , sku-  
tek więc parallaxy jest łuk  $mm'$  czyli kąt  $T'GS = G$

$$\text{wst } G = G = \text{wst } S \frac{T'S}{GT''}.$$

Nazywając promień drogi ziemskiej przez  $R$ , i czyniąc przez  
przybliżenie stosunek tego promienia do odległości gwia-

zdy od ziemi równym stosunkowi tegoż promienia do odległości gwiazdy od słońca, to jest czyniąc

$$\frac{T'S}{GT'} = \frac{T'S}{SG} = \frac{R}{SG} = p$$

otrzymujemy :

$$G = p \text{ wst } S \dots (\delta)$$

gdzie kąt  $S$  wyraża kąt w słońcu między położeniem gwiazdy i położeniem ziemi zajęty, a którego wstawa może być brana za równą wstawie kąta  $GT'S$ . Jest to zrównanie podobne wyrażeniu dającemu nam parallaxę wysokości jakiego planety przez parallaxę poziomą (§ 55).

Niech koło  $TAA'$  (fig. 72) oznacza ekliptykę,  $P$  biegun ekliptyki,  $T$  miejsce ziemi widziane ze słońca,  $TG$  koło wielkie przechodzące przez środek ziemi i słońca i przez gwiazdę  $G$ . Koła te wszystkie uważamy odniesione na kulę pozorną niebieską, której środkiem jest środek słońca. Gwiazda uważana ze środka słońca pokazuje się w punkcie  $G$ , z ziemi zaś przez skutek parallaxy widzianą jest w punkcie  $G'$  na przedłużeniu koła  $TGG'$ , przechodzącego przez ziemię i słońce. Podług zrównania ( $\delta$ ) mamy

$$GG' = p \text{ wst } TG.$$

Długość gwiazdy srodosłoneczna jest  $o\Upsilon A$ , długość srodziemna jest  $o\Upsilon A'$ , różnica więc, czyli parallaxa długości, jest to łuk  $AA'$

$$AA' = \frac{oG'}{\text{wst } PG'} = \frac{GG' \text{ wst } G}{\text{dost } \lambda'}$$

$\lambda'$  wyraża szerokość gwiazdy pozorną, którą dla małej bardzo różnicy od szerokości srodosłonecznej wziąć możemy za prawdziwą, gdyż jak widzimy ze zrównania na  $AA'$ , stosunek mnożący  $GG'$  bardzo się mało przez to odmieni, i nieznaczny tylko wpływ mieć może na odmianną wartości łuku  $AA'$ . Nazywając więc przez  $\lambda$  szerokość gwiazdy, czy to odniesioną do środka ziemi czy do środka słońca mamy

$$AA' = p \frac{\text{wst } TG \text{ wst } G}{\text{dost } \lambda}$$

Ponieważ zaś w trójkącie  $TAG$

$$\text{wst } G = \frac{\text{wst } AT}{\text{wst } TG}$$

więc

$$AA' = \frac{p \text{ wst } AT}{\text{dost } \lambda} = \frac{p \text{ wst } (L - \ominus)}{\text{dost } \lambda}$$

gdzie  $L$  znaczy długość gwiazdy a  $\ominus$  długość ziemi. Czy-  
niąc nareszcie  $\ominus = 180^\circ + \odot$ , otrzymujemy:

$$\begin{aligned} \text{Parallaxa } \text{długości} &= \frac{p \text{ wst } (L - 180^\circ - \odot)}{\text{dost } \lambda} \\ &= \frac{-p \text{ wst } \{180^\circ - (L - \odot)\}}{\text{dost } \lambda} \\ &= \frac{-p \text{ wst } L - \odot}{\text{dost } \lambda} \dots \dots (p). \end{aligned}$$

Parallaxą w szerokości jest łuk  $oG$

$$oG = GG' \text{ dost } G = p \text{ wst } TG \text{ dost } G$$

a że

$$\text{wst } TG = \frac{\text{wst } AT}{\text{wst } G}$$

więc

$$\text{Parallaxa } \text{szerokości} = oG = p \text{ wst } AT \text{ dosty } G.$$

Ponieważ zaś podług § 9 tr. kul. mamy

$$\text{sty } G = \frac{\text{sty } AT}{\text{wst } AT} \dots \dots (\text{zrów. } f.)$$

czyli

$$\text{dosty } G = \frac{\text{wst } AG}{\text{sty } AT}$$

więc

$$\begin{aligned} \text{Parallaxa } \text{szerokości} &= oG = p \text{ wst } AG \text{ dost } AT \\ &= p \text{ wst } \lambda \text{ dost } (L - \ominus) \\ &= -p \text{ wst } \lambda \text{ dost } (L - \odot) \dots \dots (g). \end{aligned}$$

Porównywając między sobą zrównania na aberracyę i parallaxę w długości i szerokości, łatwo jest widzieć wielkie między temi zrównaniami podobieństwo. Jakoż opuszczając wyrazy zależące od mimośrodu drogi ziemskiej mamy § 88.

$$\text{Aberr. długości} = \frac{-20'',253 \text{ dost } (L - \odot)}{\text{dost } \lambda}$$

$$\text{Aberr. szerokości} = +20'',253 \text{ wst } \lambda \text{ wst } (L - \odot)$$

$$\text{Parallaxa długości} = \frac{-p \text{ wst } (L - \odot)}{\text{dost } \lambda}$$

$$\text{Parallaxa szerokości} = -p \text{ wst } \lambda \text{ dost } (L - \odot).$$

Jakkolwiek wyrażenia te są sobie podobne, łatwo jednak jest w nich widzieć różnicę wyraźną skutków aberracyi od skutków parallaxy rocznej. Jakoż aberracya w długości jest największa, kiedy

$$L = \odot \quad \text{albo} \quad L = 180^\circ + \odot$$

przeciwnie parallaxa w długości największa jest kiedy

$$L = 90^\circ + \odot \quad \text{albo} \quad L = 270^\circ + \odot$$

Podobnież aberracya w szerokości największa jest kiedy

$$L = 90^\circ + \odot, \quad L = 270^\circ + \odot$$

największa zaś parallaxa w szerokości przypada wtenczas kiedy

$$L = \odot, \quad L = 180^\circ + \odot.$$

Jeżeli w zrównaniach na aberracyę w długości i szerokości powiększymy długość słońca o  $90^\circ$ , a zamiast współczynnika statecznego  $20'',253$  położymy parallaxę  $p$ , otrzymamy zrównania na parallaxę w długości i szerokości też same, jakieśmy z innych wyciągnęli uwag. Jeżeli więc chcemy otrzymać sposobem najkrótszym parallaxę we wznoszeniu się prostem i zboczeniu, dosyć jest wskazane podstawienia wykonać na zrównaniach ( $c''$ ) ( $d''$ ), opuszczając w nich wyrazy zależące od eliptyczności drogi ziemskiej.

Jakoż łatwo jest widzieć, że w tym przypadku zrównanie ( $c''$ ) zamieni się na następujące:

$$\begin{aligned} A - A = \text{Par. Wz. pr.} &= -\frac{P}{\text{dost } D} \{ \text{dost } \omega \text{ dost } A \text{ dost } (90^\circ + \odot) + \\ &+ \text{wst } A \text{ wst } (90^\circ + \odot) \} \\ &= -\frac{P}{\text{dost } D} \{ -\text{dost } \omega \text{ dost } A \text{ wst } \odot + \text{wst } A \text{ dost } \odot \} \end{aligned}$$

Kładąc w tym równaniu

$$2 \text{wst } \odot \text{ dost } A = \text{wst } (A + \odot) - \text{wst } (A - \odot)$$

$$2 \text{dost } \odot \text{ wst } A = \text{wst } (A + \odot) + \text{wst } (A - \odot)$$

będzie

$$\begin{aligned} A - A &= -\frac{P}{\text{dost } D} \left\{ -\frac{\text{dost } \omega}{2} \text{wst } (A + \odot) + \frac{\text{dost } \omega}{2} \text{wst } (A - \odot) \right. \\ &+ \left. \frac{1}{2} \text{wst } (A + \odot) + \frac{1}{2} \text{wst } (A - \odot) \right\} \\ &= -\frac{P}{\text{dost } D} \left[ \text{wst } (A + \odot) \left( \frac{1 - \text{dost } \omega}{2} \right) + \text{wst } (A - \odot) \left( \frac{1 + \text{dost } \omega}{2} \right) \right] \\ &= -\frac{P}{\text{dost } D} [\text{wst } (A + \odot) \text{wst}^2 \frac{1}{2} \omega + \text{wst } (A - \odot) \text{dost}^2 \frac{1}{2} \omega] \end{aligned}$$

Lubo pochyłość ekliptyki do równika nie jest ilością stałą, że jednak jej odmiany są niezmiernie powolne, dla tego możemy w tym równaniu położyć wartość na  $\omega$  liczebną wypadającą na wiek terażniejszy, małe odmiany tej ilości wcale na wypadek wpływać nie będą, tym sposobem mieć będziemy wyrażenie następujące na parallaxę we wznoszeniu się prostém:

$$A - A = -\frac{P}{\text{dost } D} \{ 0,0415 \text{wst } (A + \odot) + 0,958 \text{wst } (A - \odot) \} \dots (r).$$

Podobnym zupełnie sposobem otrzymuje się parallaxa w zбочeniu

$$\begin{aligned} D - D = \text{par. zb.} &= p \text{wst } D [\text{dost } \omega \text{ wst } A \text{ dost } (90^\circ + \odot) - \text{dost } A \text{ wst } (90^\circ + \odot)] \\ &- p \text{dost } D \text{ wst } \omega \text{ dost } (90^\circ + \odot) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= -p \operatorname{wst} D \{ \operatorname{dost} \omega \operatorname{wst} A \operatorname{wst} \odot + \operatorname{dost} A \operatorname{dost} \odot \} \\
&\quad + p \operatorname{dost} D \operatorname{wst} \omega \operatorname{wst} \odot \\
&= -p \operatorname{wst} D \left\{ \frac{\operatorname{dost} \omega}{2} \operatorname{dost} (A - \odot) - \frac{\operatorname{dost} \omega}{2} \operatorname{dost} (A + \odot) \right. \\
&\quad \left. + \frac{1}{2} \operatorname{dost} (A - \odot) + \frac{1}{2} \operatorname{dost} (A + \odot) \right\} \\
&\quad + p \operatorname{dost} D \operatorname{wst} \omega \operatorname{wst} \odot \\
&= -p \operatorname{wst} D \{ \operatorname{dost}^2 \frac{1}{2} \omega \operatorname{dost} (A - \odot) + \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} \omega \operatorname{dost} (A + \odot) \} \\
&\quad + p \operatorname{dost} D \operatorname{wst} \omega \operatorname{wst} \odot \\
&= -p \operatorname{wst} D \{ 0,0415 \operatorname{dost} (A + \odot) + 0,9585 \operatorname{dost} (A - \odot) \} \\
&\quad + 0,5982 p \operatorname{dost} D \operatorname{wst} \odot \dots \dots \dots (s).
\end{aligned}$$

Przez obserwacyą wznoszenia się prostego lub zboczenia możnaby oznaczyć parallaxę we wznoszeniu się prostem lub zboczeniu, skąd potem za pomocą formuł (r) i (s) łatwo jest oznaczyć ilość  $p$ , to jest kąt pod którym promień drogi ziemskiej z gwiazdy jest widzianym. Wszystkie jednak gwiazdy stałe tak są od nas odległe, że wszystkie dotąd usiłowania Astronomów na oznaczenie parallaxy któreykolwiek gwiazdy były bezskuteczne. Wszakże bydyż może, że z pomnożonych dzisiay w tym celu obserwacyy przez narzędzia dokładne wyciągną z czasem Astronomowie tę ilość na pewną liczbę gwiazd świetniejszych, które jak się zdaje bliższe są nas jak gwiazdy, których światło jest tak małe, że je przez teleskopy tylko widzieć można. Gdyby w któreykolwiek gwiazdzie znaleziono i oceniono ilość parallaxy, naówczas w katalogu gwiazd kładzionoby jej położenie śródsloneczne, które potem za pomocą wywiedzionych formuł, lub ułożonych podług nich tablic, na położenie śródziemne zamieniać trzebaby było. Z tego co dotąd dla ocenienia parallaxy gwiazd stałych szczególniej w Greenwich zrobiono, wniesć można, że ta parallaxa w ogólności jest niezmiernie mała, i dla tego kryjąc się między błędami obserwacyi i innych ilości w położenie gwiazd stałych wchodzących, przez długie tylko szeregi z największem staraniem robionych obserwacyy ocenioną bydyż może.

## R O Z D Z I A Ł XVI.

## O K o m e t a c h.

XC. *Potaci w jakich się pokazują komety, i prawa którym w biegach swoich podlegają.*

Oprócz planet pierwszego i drugiego rzędu, o których dotąd mówiliśmy, pokazują się czasem na niebie gwiazdy mające bieg własny, które z początku pospolicie bardzo małe, powiększają się coraz bardziej, dochodzą do wielkiego stopnia jasności, tak że przewyższają częstokroć najjaśniejsze planety, nareszcie stopniami maleją i nikną. Ciała te nazwane kometami otoczone są zazwyczaj atmosferą światła zowiącą się brodą komety, która za zbliżeniem się ich do słońca przenosi się na stronę komety przeciwną słońcu, i zamienia się na długą łunę światła zwaną *ogonem* komety (*queue*);

Postać komet jest rozmaita, jedne się pokazują jak zbiory waporów przez które gwiazdy wyraźnie widzieć można, w innych oprócz atmosfery świecący postrzegać się daje masa stała nieprzezroczysta, która się zowie jądrem komety; jednym towarzyszą niezmiernie długie ogony, gdy tym czasem inne ani ogonów ani otaczający je atmosfery światłej nie mają.

Sądzoneo dawniej, że komety są to meteory czyli ciała tworzące się i mające swój byt w atmosferze naszej. Tycho pierwszy uważając z robionych obserwacyi, że ich parallaxa dzienna jest nieznaczna, umieścił je wyżej niż jest ziemia. Ponieważ te ciała mają bieg pewnym uległy prawom, który z ziemi łatwo obserwować można, sądzić wypada, że to są także ciała należące do świata słonecznego, i podobnie jak planety opisujące pewne drogi około słońca; z tą różnicą, że kiedy drogi wszystkich znanych dotąd planet są to ellipsy mało się różniące od koła, ellipsy komet muszą być bardzo spłaszczone, gdyż



raz przychodzą bardzo blisko do słońca, i wtenczas właśnie mogą być widziane, potem odchodzą niezmiernie daleko, tak że nikną z oczu naszych. Można tedy uważać tę ellipsę jako zgadzającą się w małej części łuku widzianey dla nas z parabolą, i właśnie w tém przypuszczeniu rachują się biegi komet. Jeżeli tedy uważamy komety jako ciała poddane sile rzutu i sile ciężkości, podług teoryi Newtona, ciała te podlegać powinny także prawom Keplera; to jest wycinki paraboliczne powinny być proporcjonalne czasóm na ich przebieżenie strawionym. W planetach prawo to wyraża się przez zrównanie

$$A=pt$$

gdzie  $A$  znaczy powierzchnią,  $t$  czas, a  $p$  ilość stałą wyrażającą powierzchnią ubieżoną w jednostki czasu. Wartość na  $p$  wyciąga się ze zrównania

$$p = \frac{\pi ab}{T}$$

gdzie  $T$  oznacza czas łożony na przebieżenie całej powierzchni eliptyczney  $\pi ab$ .

Jeżeli ellipsa zamienia się na parabolę, jęj powierzchnia i czas  $T$  stają się nieskończone, jakże wtenczas przyjdziemy do wyrażenia na  $p$ , które jest zawsze ilością skończoną.

W zrównaniu wyższém położmy

$$T = Ca^{\frac{3}{2}}, \quad \text{gdzie} \quad C = \frac{T'}{\sqrt{a^3}}$$

Podług bowiem prawa Keplera  $T = T' \sqrt{\frac{a^3}{a'^3}}$

$$p = \frac{\pi ab}{Ca^{\frac{3}{2}}} = \frac{\pi b}{Ca^{\frac{1}{2}}}$$

Wyrzućmy z tego zrównania  $b$ , wyrażając je przez funkcją  $d$  odległości ogniska od wierzchołka bliższego ellipsy

$$d = a - ae = a - \sqrt{a^2 - b^2}$$

$$b = \sqrt{2ad - d^2}$$

$$p = \frac{\pi}{C} \cdot \sqrt{2d - \frac{d^2}{a}}$$

Kiedy ellipsa staje się parabolą,  $a$  staje się nieskończenie wielkiem, i naówczas wartość na  $p$  pozostaje

$$p = \frac{\pi}{C} \sqrt{2d}$$

$$A = pt = \frac{\pi}{C} \sqrt{2d} \cdot t.$$

Podług tego zrównania mając odległość  $d$  i czas  $t$ , można wyrachować powierzchnię paraboli ubieżoną przez promień wodzący komety w przeciągu czasu  $t$ . Dla drugiego komety mielibyśmy

$$A' = \frac{\pi}{C} \sqrt{2d'} \cdot t$$

Stąd

$$A : A' = \sqrt{d} : \sqrt{d'}.$$

Powierzchnie więc paraboliczne opisane przez różne komety w czasach równych, tak się mają do siebie jak pierwiastki kwadratowe z ich najmniejszych od słońca odległości.

Wyobraźmy sobie planetę opisującego koło, którego promień równy jest odległości najmniejszej komety od słońca, powierzchnia opisana przez planetę w czasie  $t$  wyrazi się przez

$$P = \frac{\pi a^2}{T} \cdot t$$

wyrażając przez  $T$  czas peryodyczny planety.

albo 
$$P = \frac{\pi}{C} \sqrt{a} \cdot t$$

Stąd

$$\frac{A}{P} = \frac{\sqrt{2d}}{\sqrt{a}}$$

a że bierzemy  $a=d$ , wypada

$$\frac{A}{P} = \frac{\sqrt{2}}{1}.$$

To jest, że w tym przypadku powierzchnia planety tak się ma do powierzchni komety w tymże samym czasie opisaney, jak  $1:\sqrt{2}$ . Żeby można było sprawdzić, azali wywiedzione teraz prawa zgadzają się z obserwacyami, należy umieć wynaleść z pewney liczby obserwacyi drogę komety, a stąd umieć wyrachować na każdy moment położenie komety, a jeżeli rachunek zgodzi się z obserwacyami w tymże samym czasie robionemi, będzie to dowodem, że komety tak jak i planety, poddane są sile ciężkości, albowiem rachowane ich biegi podług praw téj siły zgadzają się z biegami obserwowanemi.

Dla znalezienia na każdy moment miejsca komety, potrzeba znać pierwiastki jego biegu; pierwiastkami temi są: pochyłość jego drogi do ekliptyki, położenie węzłów, położenie punktu przysłonecznego, jego odległość od słońca, i czas przeyscia komety przez punkt przysłoneczny. Dochodzenie tych pierwiastków jest bardzo trudne, z przyczyny, że łuk komety opisany w przeciągu czasu kiedy go widzimy, jest niezmiernie małym w porównaniu całej jego drogi. Można jednak, mając trzy obserwacye środoziemne komety, to jest kierunek trzech promieni wodzących prowadzonych w różnych czasach z ziemi do komety, wyciągnąć te wszystkie elementa, przypuszczając, że droga komety jest parabolą, i że bieg komety podług praw siły ciężkości odbywa się, ale rachunek ten dla swéy długości wyłożonym tu bydź nie może, odesłać mi wypada czytelnika do Astronomii Delambra, kilka na ten koniec podanych jest sposobów: naypospoliciey używane są Olbersa i Laplasa, a z tych ostatni jest naydokładniejszy.

XCI. *Jak mając pierwiastki biegu komety znajome, dochodzi się miejsce komety na jego drodze, to jest kierunek i długość promienia wodzącego.*

Mając znane pierwiastki biegu komety, łatwo jest na

każdy moment wyrachować miejsce komety na jego drodze. Niech  $KPM$  wystawia znaną parabolę, w której  $PS$  odległość ogniska od wierzchołka jest wiadoma, wynaleśdź potrzeba miejsce komety to jest punkt  $K$  na czas dany, czyli wynaleśdź kąt  $\nu$  wyrażający anomalią prawdziwą; i wielkość promienia wodzącego  $KS$  (\*). Zrównanie ellipsy jest

$$r = \frac{a(1-e^2)}{1+e \operatorname{dost} \nu}$$

kładąc  $e = 1 - \frac{d}{a}$

wypada :

$$r = \frac{a \left(1 - \left(1 - \frac{d}{a}\right)^2\right)}{1 + \left(1 - \frac{d}{a}\right) \operatorname{dost} \nu} = \frac{\left(\frac{2d}{a} - \frac{d^2}{a^2}\right) a}{1 + \left(1 - \frac{d}{a}\right) \operatorname{dost} \nu} = \frac{\left(2 - \frac{d}{a}\right) d}{1 + \left(1 - \frac{d}{a}\right) \operatorname{dost} \nu}$$

na parabolę  $a = \frac{1}{0}$

$$r = \frac{2d}{1 + \operatorname{dost} \nu} = \frac{d}{\operatorname{dost}^{\frac{1}{2}} \nu} \dots \dots \dots (1)$$

Jest to znajome zrównanie paraboli, z którego łatwo otrzymuje się promień wodzący, jeżeli  $\nu$  jest znane, idzie więc tylko o wynalezienie wartości na anomalią prawdziwą.

Nazywając przez  $x, y$ , współuszykowane punktu  $K$  liczone od wierzchołka paraboli, będzie

Powierzch. odcinka  $PKN = \frac{2}{3} xy$

Pow.  $\Delta KNS \dots \dots \dots = \frac{1}{2} y (d - x)$

Pow. wyc.  $PKS \dots = \frac{2}{3} xy + \frac{1}{2} y (d - x)$

Wyrażmy tę powierzchnię przez  $f(d, \nu)$

$$y = r \operatorname{wst} \nu = \frac{d \operatorname{wst} \nu}{\operatorname{dost}^{\frac{1}{2}} \nu} = \frac{2d \operatorname{wst}^{\frac{1}{2}} \nu \operatorname{dost}^{\frac{1}{2}} \nu}{\operatorname{dost}^{\frac{1}{2}} \nu}$$

$$y = 2d \operatorname{sty}^{\frac{1}{2}} \nu$$

(\*) Figurę łatwo jest wyobrazić.

$$x = d - r \operatorname{dost} \nu = \frac{d(\operatorname{dost}^2 \frac{1}{2} \nu - \operatorname{dost} \nu)}{\operatorname{dost}^2 \frac{1}{2} \nu}$$

kładąc  $\operatorname{dost}^2 \frac{1}{2} \nu = 1 - \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} \nu$   
 $1 - \operatorname{dost} \nu = 2 \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} \nu$ , będzie  
 $x = d \operatorname{sty}^2 \frac{1}{2} \nu$

Wyc.  $PKS = \frac{4}{3} d^2 \operatorname{sty}^3 \frac{1}{2} \nu + d^2 (\operatorname{sty} \frac{1}{2} \nu - \operatorname{sty}^3 \frac{1}{2} \nu)$   
 $= d^2 (\operatorname{sty} \frac{1}{2} \nu + \frac{1}{3} \operatorname{sty}^3 \frac{1}{2} \nu)$ .

Znaleźliśmy pierwiey, że powierzchnia opisana w pewnym czasie, wyraża się na parabolę przez

$$A = \frac{\pi}{C} \sqrt{2d} \cdot t$$

jeżeli więc przez  $t$  wyrazimy czas jakiego potrzebował kometa do przejścia od  $P$  do  $K$ , powierzchnia  $\frac{\pi}{C} \sqrt{2d} \cdot t$  wyrażać właśnie będzie powierzchnią wycinka  $PKS$ .

Biorąc średnią odległość ziemi od słońca za jedność, będzie  $C = \frac{T''}{\sqrt{a^3}} = T'' =$  rokowi gwiazdowemu, a stąd

$$\frac{\pi}{T''} \sqrt{2d} \cdot t = d^2 (\operatorname{sty} \frac{1}{2} \nu + \frac{1}{3} \operatorname{sty}^3 \frac{1}{2} \nu)$$

$$t = \frac{T'' \sqrt{d^3}}{\pi \sqrt{2}} (\operatorname{sty} \frac{1}{2} \nu + \frac{1}{3} \operatorname{sty}^3 \frac{1}{2} \nu) \dots (2)$$

Z tego równania, otrzymujemy łatwo czas upłyniony po przejściu przez punkt przysłoneczny, ale jeżeli chcemy mieć anomalią mając czas dany, trzeba rozwiązać równanie trzeciego stopnia. Mając tym sposobem  $\nu$ , łatwo ze równania (1) otrzymuje się promień wodzący  $r$ .

Zamiast rozwiązywania ustawicznego téy formuły Astro-nomowie ułożyli tablicę dającą  $t$  na każdy stopień kąta  $\nu$ , i wzajemnie. W téy tablicy odległość  $d$  wzięta jest za jedność, to jest za równą odległości średniej słońca od ziemi. Chcąc więc na pewną anomalią mieć czas dla komety, którego odległość najmniejsza nie jest jednością ale

w ogólności równą  $d$ , potrzeba czas znaleziony  $t$  mnożyć przez  $d^{\frac{3}{2}}$  dla otrzymania czasu  $t'$  na komety, którego odległość jest  $d$ , albowiem  $\frac{t'}{t} = \frac{d^{\frac{3}{2}}}{1}$ ; wyrażamy przez  $t'$  czas któremu odpowiada anomalia taż sama, jaka jest na czas  $t$  dla komety, którego odległość najmniejsza od słońca  $= 1$ . Wzajemnie jeżeli mamy szukać anomalii odpowiadający danemu czasowi, potrzeba ten czas dzielić przez  $d^{\frac{3}{2}}$  dla otrzymania czasu  $t$ , któremu odpowiadająca anomalia w tablicach jest właśnie taż sama, jaka odpowiada czasowi  $t'$  dla komety rachowanego.

albowiem 
$$v = f(t) = f\left(\frac{t'}{d^{\frac{3}{2}}}\right).$$

Przez ten zwrot dowcipny zamienili Astronomowie pracę dosyć długą rozwiązywania zrównania (2), na działanie w kilku minutach wykonać się mogące. Tablica ta nazywa się tablicą biegu parabolicznego komet (table du mouvement parabolique des comètes) (\*).

Wynalazłszy położenie komety względem punktu przysłonecznego i mając znane położenie tego punktu, długość węzłów i pochyłość drogi komety do ekliptyki, łatwo się dochodzi długość i szerokość środośloneczna komety.

**XCII.** *Komety których drogi nie zgadzają się z parabolą rachują się podług elipsy, której os większa i mimośrod oznaczyć się może, i stąd się wyciąga obrót peryodyczny komety.*

Obserwujemy teraz komety, i zamieśmy jego długości i szerokości środoziemne na środośloneczne; znajdziemy w ogólności małe niezgody, między wypadkami otrzymanymi z rachunku i obserwacyi, co stąd pochodzi, że elementa otrzymane z trzech obserwacyi nie są dokładne, elementa więc te poprawują się tak, aby linija krzywa podług nich rachowana, zajęła wszystkie punkta komety dane przez obserwacyę, a tak otrzymane elementa są już elementami dokładnymi. Zdarza się jednak, lubo bardzo rzadko,

(\*) *Astronomie* (Delambre) T. III. p. 454.

że żadna parabola nie zgadza się ze wszystkimi razem miejscami komety, naówczas potrzeba próbować azali elipsa lepięcy z niemi zgadzać się nie będzie. W tym przypadku można wyrachować oś wielką i mimośród ellipsy, a stąd czas obrotu peryodycznego. Liczba jednak komet tym sposobem rachowanych jest bardzo mała. Z wielu bardzo komet obserwowanych i rachowanych dwa tylko są dotąd, których czas obrotu peryodycznego jest znany. Jeden nazwany kometa Halleja obserwowany w 1682 kończy swój obrot w latach 75½. Kometa ten widziany był w r. 1006 rzucający mocne bardzo światło, i po kilku potem obrotach pokazał się w 1456; przechodził naówczas blisko ziemi ciągnąc za sobą długi ogon, zajmujący 60° na niebie. Zjawisko to nadzwyczajne napełniło przestrachem całą Europę. Kometa ten pokazywał się później pod różnymi postaciami w 1531, 1607 i 1682, kiedy Halley wyrachował jego powroty do słońca. Według rachunku Halleja, w którym miał wzgląd na działanie Jowisza, kometa ten powinien się być pokazać w końcu roku 1758, lub na początku 1759. W roku jednak 1758 Clairaut wzięwszy pod ściślejszy rachunek działanie Jowisza i Saturna, wynalazł, że z działania tych planet powrót komety do punktu przysłonecznego powinien być być opóźniony na dni 618, i że przejście przez ten punkt nastąpi 15 kwietnia 1759. Fenomen ten przypadł nieco pierwiey, kometa bowiem przeszedł przez punkt przysłoneczny marca 12, w roku więc 1835 znowu się pokazać powinien.

Drugi kometa którego drogę wyrachował *Enke* w roku 1818, kończy swoją drogę w czasie bardzo krótkim, to jest w przeciągu 1207 dni, czyli trzech lat i czterech miesięcy. Kometa ten widziany był w różnych postaciach w 1786, 1795, 1801, 1805, i powinien się być pokazać w 1808, 1812, i 1815; nie obserwowano go jednak aż do r. 1818. W 1822 szukali go Astronomowie, ale w Europie widzianym nie był; postrzeżono go w nowéy Hollandyi, gdzie był obserwowany przez P. *Rumker* w Paramata, i obserwacye te bardzo się blisko zgadzają z rachunkiem tego komety pierwiey przez P. *Enke* podanym. *Astron.*

*Jahr. 1826 k. 106, Corresp. Astr. de Zach. 8. vol. Cah. 1.*  
 Kometa rachowany przez Newtona, który się pokazał w roku 1680 ma opisywać drogę swoją w przeciągu 575 lat; podług więc tego rachunku powinien się pokazać w roku 2255.

W roku 1770 pokazał się kometa którego bieg nie mógł być wyrachowany podług żadnej paraboli, ale owszem zgadzał się podług rachunku Lexela bardzo dobrze z ellipsą, na obieżenie której potrzebował lat  $5\frac{1}{2}$ ; kometa więc ten powinien się być już kilkakrotnie pokazać, a przecież dotąd Astronomowie go nie widzieli. Burekhardt sprawdzał potem rachunki tego samego komety, i znalazł wypadki te same co Lexell; nie masz więc wątpliwości, że droga tego komety była istotnie ellipsą różną bardzo od paraboli, w małej nawet części swojej drogi, ale droga ta odmienioną być mogła przez działanie Jowisza około którego kometa ten przechodził. Jakoż podług rachunku Burekhardta kometa ten przechodził około Jowisza w roku 1767 i 1779 i z działania tego planety wypadło, że odległość punktu przysłonecznego od słońca przed rokiem 1767 mogła być 5,08, po roku 1779 odległość ta wypadła 3,33 gdy w roku 1770 odległość ta była tylko 0,67 biorąc za jedność odległość ziemi od słońca. Kometa więc który dla swej odległości przed r. 1770 widzianym być nie mógł, przez działanie Jowisza w r. 1767 zmienił swą drogę i zbliżywszy się do słońca, pokazał się Astronomom, ale przechodząc potem znów około Jowisza zmienił swą drogę na inną, w której odległość punktu przysłonecznego jest tak znaczna, iż znów widzianym być nie może.

Prawie wszystkie komety, wyjąwszy kilka, rachowane były na parabolę i przez tę linię biegi tych ciał w małym łuku dobrze wystawione być mogły. Jeżeli który z wyrachowanych tak komet powróci do słońca, a droga jego przez działanie jakiego planety nie odmieni się znacznie, naówczas pierwiastki jego biegu zostaną te same i będą dowodem, że to jest już dawniej obserwowany kometa. Stąd łatwo się da wyciągnąć obrot peryodyczny komety i pierwiastki eliptyczne jego biegu. Wszystkie



zapewne obserwowane komety opisują elipsy, a przynajmniej dla oznaczenia téj elipsy starają się Astronomowie poznać bieg komety. Na cóż bowiem zdałaby się znajomość drogi ciała niebieskiego, jeżeli nią jest parabola lub hyperbola, kiedy w tym przypadku ciało to nigdy już do nas nie wróci? Komety więc w ogólności uważać można jako planety pierwszego rzędu, odbywające swój bieg około słońca, i poddane sile działania téj gwiazdy; w ich bowiem biegach ta jedynie zachodzi różnica, że bieg komet jest w rozmaitych kierunkach, kiedy bieg planet wszystkich jest zawsze od zachodu na wschód. Zresztą ich różna częstokroć postać lub wielka niektórych dróg pochylność do ekliptyki nie są istotnemi różnicami, tym bardziej, że droga Pallady formuje kąt blisko  $35^\circ$  z ekliptyką.

**XCIII.** *Komety tak jak planety są ciała przez się ciemne. Teorya ogonów komet. Azali kometa który nie może uderzyć o ziemię lub ją ogonem swoim ogarnąć? Massa komet.*

Komety są ciała przez się ciemne i oświecone przez słońce, widziano bowiem w komecie Halleja odmiany światła zależące od położenia jego względem ziemi i słońca, podobne odmianom światła księżyca (\*). Tych jednak odmian nie można było dotąd obserwować na żadnym innym komecie, z przyczyny małej bardzo wielkości masy stałej komety, i z przyczyny otaczającej ją pospolicie atmosfery światłej, przeszkadzającej widzieć dokładnie samą bryłę komety. Ponieważ komety opisują elipsy wielkiego bardzo mimośrod, wypada stąd, że się raz daleko bardzo oddalają od słońca, drugi raz bardzo się do niego zbliżają. I tak w drodze komety Halleja odległość punktu przysłonecznego była dwa razy mniejsza, a odległość punktu odsłonecznego 35 razy większa od odległości ziemi od słońca. Kometa 1680 roku w czasie przeyscia przez punkt przysłoneczny 166 razy bliższym był słońca jak zie-

---

(\*) Rysunek tych odmian znajduje się w żurnalach Obserwatorium paryżkiego.

nia. Wypada więc stąd, że w czasie oddalania się komety od słońca zimno bardzo mocno panować tam musi, gdy przeciwnie w czasie przejścia przez punkt przysłoneczny, ciepło może być tak wielkie, że przewyższa wszystkie znane nam stopnie natężenia ciepła. I tak kometa wyżey wzmiankowany wystawiony był na stopień ciepła daleko większy jak topiące się w ogniu żelazo. Gdyby podług mniemania niektórych Astronomów, komety były to ciała uformowane z mało zsiadłych i nieustalonych waporów, ciała tego rodzaju za każdym zbliżeniem się do słońca musiałyby się mocą słonecznego ciepła rozsypać w przestrzeni pierwiey niżbyśmy obserwowac je mogli. Sądzić więc raczy wypada, że komety są to bryły zsiadłe, opierające się działaniu ciepłika, które jednak za zbliżeniem się do słońca w części lub całkowicie ulotniać się i rozpraszać mogą. Tym sposobem uważając komety wytłumaczyć można formowanie się otaczającego światła i ogonów komet. Za zbliżeniem się bowiem komety do słońca, mocny stopień ciepła zamienia zsiadłe pierwiey przez zimno na powierzchni komety ciała, na pływy i ciała lotne, które okrążają wkoło komety; cząstki tych ciał uderzone cząstkami biegnącego od słońca światła odrywają się powoli od komety i formują świecącą łunę, skierowaną pospolicie w kierunku promieni biegnącego światła, a zatém odwróconą w stronę przeciwną słońcu. Częstość zdarzają się komety, których ogony są rozdzielone na wiele osobnych ogonów pochyłonych w jedną stronę, ale których ani pochyłość ani krzywizna nie jest też sama. Zresztą postać ich jest bardzo niestateczna, różna dla różnych miejsc, i odmienna codziennie dla jednego i tego samego miejsca; co zależy od przyczyn, które dotąd Astronomom znajomemi nie są.

Mając znane w przestrzeni miejsce komety łatwo jest z obserwacyi wyciągnąć długość jego ogona. Wyobraźmy bowiem na (fig. 75) ogon komety  $AB$ , słońce jest w punkcie  $S$ , ziemia w  $Z$ . Ponieważ znamy położenie komety, znamy przeto kąt  $BAZ$ , a zatém z trójkąta  $ZAB$ , gdzie

*ZA*, odległość ziemi od komety jest dana, a kąt *AZB*, znany jest z obserwacyi, wyciąga się długość ogona komety.

Uważając, że znaczna już liczba komet była obserwowana, a większa zapewne ich liczba w przyszłości nawet przez punkt przysłoneczny widzianą być nie może, wniesć należy, że liczba komet krążących około słońca jest bardzo wielka, azali się więc nie może zdarzyć, że który z nich natrafi z czasem i uderzy o ziemię naszą? Chcąc ocenić podobieństwo do prawdy tego fenomenu zważyć należy, że wszystkie komety których odległość punktu przysłonecznego większa jest od promienia wodzącego ziemi, nie mogą być wypadku tego przyczyną. Pozostają więc tylko komety, których punkt przysłoneczny jest bliższym słońca niż ziemia. Żeby z liczby tych komet mógł który napotkać ziemię, potrzeba naprzód żeby w czasie kiedy się znajduje w węzle, odległość jego od słońca była równą odległości ziemi od słońca, powtóre żeby w jednymże czasie ziemia i kometa do węzła przyszły; zdarzenie którego podobieństwo do prawdy jest bardzo małe, wszakże z rosnącym nieskończenie czasem to podobieństwo coraz także rośnie, ale w krótkiej chwili życia naszego wypadek ten za niepodobny poczytać można, tym bardziej, że ze stu kilkudziesięciu znajomych komet, żadnego nie masz któryby ten wypadek mógł zrodzić. Ogony komet rozciągające się niekiedy na miliony mil, prędkiej mogą napotkać i ogarnąć ziemię materją swoją. Fenomen ten trafić się tylko może wtenczas, kiedy kometa jest w złączeniu niższym i razem w węzle. Ale zważając, że materja ogonów komet jest bardzo rzadka, najmnieysze bowiem gwiazdy przez nie widziane być mogą, wniesć należy, że ponurzenie się ziemi w tę materją żadnegoby skutku nie zrobiło, i możebyśmy nawet fenomenowi tego nie postrzegli.

Co się tycze masy komet, ta w ogólności jest bardzo mała. Żaden bowiem kometa nie zrobił przez działanie swoje znaczny w układzie słonecznym odmiany. Kometa Lexela r. 1770 był tylko odległym od ziemi na 800,000 mil franc. (lieues), a zatem naybardziej zbliżył się do niej ze wszystkich znajomych komet; gdyby jego massa była

równa massie ziemi, działanie tego komety na ziemię skróciłoby nasz rok o  $\frac{1}{9}$  część dnia; gdy tym czasem naydokładniejsze obserwacye żadney odmiany w długości roku nie okazują. Z tego fenomenu wyrachował Laplace, że masa tego komety jest więcéy niż 5000 razy mnieysza od masy ziemi. Nadto tenże sam kometa przeszedł między xiężycami Jowisza, a jednak żadney w ich biegach nie sprawił odmiany. Zdaje się więc, że Astronomowie nie mają przyczyny lękać się odmiany swoich tablic z przyczyny odmienionego przez działanie komety biegu któregokolwiek z ciał do świata słonecznego należących.

---

## R O Z D Z I A Ł XVII.

### O zaćmieniach słońca i xiężycy, i o zakryciu gwiazd przez xiężyc.

---

*XCIV. Porównywa się odległość xiężycy od ziemi z osią cienia ziemskiego, i wielkość tarczy pozorney xiężycy z wielkością przecięcia cienia pionowo do osi w odległości xiężycy od ziemi.*

Zaymowaliśmy się dotąd poznaniem biegów ciał niebieskich i sposobów ułożenia tablic słońca, xiężycy, i innych planet, tak iżby z nich na każdy moment położenie ciała niebieskiego otrzymać było można, zastanówmy się teraz nad fenomenami, jakie wypadają z różnego ciał niebieskich względem siebie położenia. Znakomitszemi z tych fenomenów są: zaćmienia xiężycy i słońca, zakrycia gwiazd przez xiężyc i przycięcie Wenusy i Merkuryusza przez tarczę słońca. Weydźmy w rachunkowy rozbiór wymienionych fenomenów.

Ziemia w czasie pełni xiężycy znajdując się między słońcem a xiężycem, rzuca cień w tę stronę w którey się xiężyc znajduje, naypierwsze więc pytanie które nam roz-

wiązać wypada, jest to: czyli cień ziemski może dosięgnąć księżycą lub nie? *powtóre* czyli wielkość cienia w odległości księżycą od ziemi dostateczna jest do objęcia księżycą, a stąd do sprawienia zaćmienia całkowitego?

Wystawmy sobie środek słońca w punkcie *S* (fig. 74), środek ziemi w punkcie *Z*, cień od ziemi rzucony, będzie to ostokrąg którego przecięcie przez oś wyraża trójkąt *OpM*. Miejsce zajęte w kątach *QOM* i *MpR* zowie się przycieniem *penumbra*, który księżyc naprzód przebywa i tym sposobem światło swoje stopniami traci. Kąt  $uMZ = \delta - \varpi$ , gdzie kąt *GOS* czyli  $\delta$  wyraża promień pozorny słońca, a  $\varpi$  parallaxę słońca czyli kąt *OSZ*.

$$ZO = ZM \operatorname{wst} NMZ$$

$$ZM = \frac{ZO}{\operatorname{wst} NMZ} = \frac{R}{\operatorname{wst}(\delta - \varpi)}$$

wyrażając przez *R* promień ziemski.

Wartość na *ZM* odmienia się z odmianą odległości słońca od ziemi, gdyż od téj odległości zawisła wielkość pozorna słońca, a stąd wartość na  $\delta$ ; odmiana parallaxy poziomej słońca, jest bardzo mała i, niewiele wpływać może na odmianę wartości na *ZM*.

Kładąc za  $\delta$  raz wartość najmniejszą 15'. 45", drugi raz największą 16'. 20" otrzymujemy w pierwszym razie

$$ZM = \frac{R}{\operatorname{wst}(\delta - \varpi)} = 220.R$$

w drugim razie

$$ZM = 215.R.$$

Odległość więc wierzchołka cienia ziemskiego od środka ziemi zawarta jest między 220, i 215 promieniami ziemskimi, gdy tym czasem, jak wiemy, odległość księżycą od ziemi nie wynosi 64 promieni ziemskich. Cień więc ziemi dalej się zawsze rozciąga, aniżeli księżyc od niej oddalić się może. Co się tyczy drugiego pytania, należy wyznalesdz wielkość przecięcia ostokręgu cienia pionowie do jego osi, w miejscu gdzie księżyc cień ziemski przebywa,

to jest w odległości księżycy od ziemi. Niech  $KuX$  wyraża drogę księżycy, promień przecięcia ostrokągu w miejscu gdzie księżyc wchodzi w cień ziemi, widziany będzie pod kątem  $uZX$

$$uZX = OuZ - NMZ = \pi - (\delta - \varpi) \dots (\alpha)$$

gdzie  $\pi$  wyraża parallaxę poziomą księżycy.

Naywiększa wartość na  $\delta$  jest  $16'.12''$ . co odjęte od parallaxy księżycy wynoszący  $57'$ , zostawi około  $41'$  na promień przecięcia ostrokągu. Wartość ta odmienna się z odmianną odległości księżycy i słońca od ziemi, naymniejsza jest kiedy słońce jest naybliżej ziemi a księżyc naydaléy, naywiększa zaś w położeniu przeciwném, to jest kiedy księżyc jest naybliżej ziemi a słońce naydaléy; w piérwszém położeniu średnica przecięcia ostrokągu ciemnego, widziana jest z ziemi pod kątem  $1^\circ.15'.24''$ , w położeniu drugim taż średnica wynosi  $1^\circ.51'.44''$ , jak to łatwo jest sprawdzić kładąc w wyrażeniu  $(\alpha)$  za  $\pi$ ,  $\delta$ , i  $\varpi$ , odpowiadające wartości.

Widzimy więc, że wielkość cienia ziemskiego w odległości księżycy od ziemi znacznie przewyższa wielkość tarczy księżycowéy wynoszący naywięcéy  $33'.51''$ , jak skoro więc środek księżycy weydzie na oś cienia ziemskiego, zaćmienie będzie całkie, owszem nie tylko zaćmienia księżycy środkowe są całkie, ale księżyc może mieć w czasie pełni szerokość dwudziestu kilku minut, a zatém nie bydź na osi cienia, a jednak zaćmienie jego może bydź całkowite.

**XCIV.** *Jak się rachuje czas pełni księżycy. Pochyłość drogi względny księżycy do ekliptyki. Wyrażenie czasu między pełnią a momentem odpowiadającym danéy odległości środków cienia i księżycy przez funkcją teyże odległości* Podług tego równania oznacza się czas początku, środka i końca zaćmienia.

Na moment pełni dany przez kalendarze astronomiczne, szukamy długości słońca i księżycy, tudzież ich biegu godzinowego w długości, co się otrzyma z tablic słońca i księżycy. Wyrażmy długość słońca rachowaną na czas  $T$  przez  $S$ , długość księżycy przez  $X$ , długość ziemi  $Z = S + 180^\circ$ . Jeżeli znajdziemy, że  $Z = X$ , czas pełni dobrze jest ozna-

ezony, w przeciwnym przypadku, kiedy długość ziemi różni się od długości księżyca, czas prawdziwy pełni następującym znajdziemy sposobem:

$$dX - dZ : 3600'' = Z - X : t$$

gdzie  $dX$  i  $dZ$  wyrażają wielkość biegów godzinnych księżyca i ziemi; otrzymamy stąd czas potrzebny na przebieżenie w biegu względnym przez księżyc ilości  $Z - X$ .

$$t = \frac{3600''(Z - X)}{dX - dZ}.$$

Czas prawdziwy pełni wyraża się przez  $T \pm t$

Znak wyższy służy w przypadku kiedy długość ziemi otrzymuje się większa od  $X$ , znak niższy w wypadku przeciwnym.

Podobnie jeżeli wyrazimy przez  $\lambda'$  szerokość księżyca na czas  $T$ , szerokość jego na czas prawdziwéj pełni wyraża się przez

$$\lambda = \lambda' + \frac{t d\lambda}{3600''} = \lambda' + \frac{(Z - X)}{dX - dZ} \cdot d\lambda$$

gdzie  $d\lambda$  wyraża bieg godzinny księżyca w szerokości. Ostatni wyraz będzie odjemnym kiedy  $Z$  większe jest od  $X$ , albo kiedy  $d\lambda$  jest odjemne, to jest kiedy księżyc oddala się od bieguna północnego. Szerokość księżyca porównana z wielkością przecięcia ostrokągu, w miejscu gdzie się księżyc znajduje, pokaże nam azali zaćmienie będzie lub nie. Weydźmy w ściślejszy tego fenomenu rozbiór.

Niech  $NFM$  (fig. 75) wyraża ekliptykę, na której się znajduje punkt  $O$  środek koła  $ERG$  wypadającego z przecięcia ostrokągu ciemnego przez płaszczyznę pionową do jego osi; punkt ten tak jak środki słońca i ziemi zawsze się musi znachodzić na płaszczyźnie ekliptyki. Chociaż za biegiem ziemi idzie bieg cienia, a zatém i punktu  $O$ , w naszych jednak rachunkach, gdzie nie idzie o położenie księżyca w przestrzeni, ale tylko o położenie jego względem punktu  $O$ , możemy ten punkt uważać za nieruchomy, bylebyśmy zamiast biegu właściwego księżyca wzięli bieg jego

względny, to jest różnicę między biegiem jego rzetelnym, a biegiem ziemi, oba bowiem idą w jedną stronę, to jest od zachodu na wschód, przypuszczenie takowe czyni rachunek prostszym nie odejmując mu jego dokładności.  $NC$  jest droga względna księżycy, której pochyłość do ekliptyki wyrazi się przez

$$\text{sty } N = \frac{OC}{ON}$$

uważając łuki w małych rozmiarach za linije proste. Lecz kiedy w przeciągu kilku godzin, przez które trwa zaćmienie, weźmiemy bieg księżycy i ziemi za jednostayny, pochyłość drogi względnej księżycy do ekliptyki zostaje zawsze ta sama i wyrazić się może przez  $\frac{ne}{Nn}$ , gdzie  $ne$  wyraża bieg godzinny księżycy w szerokości, a  $Nn$  bieg godzinny względny w długości, które to biegi z tablic słońca i księżycy są nam znajome, i któreśmy wyrazili przez  $d\lambda$  i  $dX - dZ$ .  
Stąd

$$\text{sty } N = \frac{d\lambda}{dX - dZ}$$

Poprowadźmy pionową  $Om$  na drogę względną księżycy, linija wyrażająca naykrótszą odległość środków księżycy i cienia wynayduje się z troykąta  $mOC$  gdzie mamy:

$$\begin{aligned} mO &= CO \text{ dost } mOC \\ &= CO \text{ dost } N = \lambda \text{ dost } N. \end{aligned}$$

Wyobraźmy sobie środek księżycy w pewnej odległości od środka cienia  $np$ . w punkcie  $L$  po pełni, nazwiemy jak wyżej przez  $\lambda$  i  $X$  szerokość i długość księżycy w czasie pełni, odległość środków  $OL$  przez  $K$ .

$$\begin{aligned} K^2 &= LL'^2 + OL'^2 \\ &= (\lambda + \tau \cdot d\lambda)^2 + (\tau dX - \tau dZ)^2 \end{aligned}$$

Oznaczając przez  $\tau$  czas jakiego potrzebował księżyc do przeyścia od pełni do punktu  $L$ .



Z tego równania możemy wyciągnąć  $\tau$  na wszelką wartość  $K$ , inne bowiem ilości znane są z tablic.

$$K^2 = \{(dX - dZ)^2 + d\lambda^2\} \tau^2 + \lambda^2 + 2\tau \cdot \lambda d\lambda.$$

Kładąc w tém równaniu

$$\text{sty } N = \frac{d\lambda}{dX - dZ}$$

i wyrzucając  $dX - dZ$  otrzymamy

$$K^2 = \left( \frac{d\lambda^2}{\text{sty}^2 N} + d\lambda^2 \right) \tau^2 + \lambda^2 + 2\tau \lambda d\lambda$$

$$K^2 \text{sty}^2 N = (d\lambda^2 + d\lambda^2 \text{sty}^2 N) \tau^2 + \lambda^2 \text{sty}^2 N + 2\tau \lambda d\lambda \text{sty}^2 N$$

$$K^2 \text{wst}^2 N = (d\lambda^2 \text{dost}^2 N + d\lambda^2 \text{wst}^2 N) \tau^2 + \lambda^2 \text{wst}^2 N + 2\tau \lambda d\lambda \text{wst}^2 N$$

$$K^2 \text{wst}^2 N = d\lambda^2 \tau^2 + \lambda^2 \text{wst}^2 N + 2\tau \lambda d\lambda \text{wst}^2 N$$

$$d\lambda^2 \cdot \tau^2 + 2\lambda \cdot d\lambda \text{wst}^2 N \tau = \text{wst}^2 N (K^2 - \lambda^2)$$

$$\tau^2 + \frac{2\lambda \text{wst}^2 N \cdot \tau}{d\lambda^2} = \frac{\text{wst}^2 N (K^2 - \lambda^2)}{d\lambda^2}$$

$$\tau = -\frac{\lambda \text{wst}^2 N}{d\lambda} \pm \frac{\sqrt{(\lambda^2 \text{wst}^4 N + \text{wst}^2 N (K^2 - \lambda^2))}}{d\lambda^2}$$

$$= -\frac{\lambda \text{wst}^2 N \pm \text{wst} N \sqrt{\{\lambda^2 \text{wst}^2 N + (K^2 - \lambda^2)\}}}{d\lambda}$$

$$= -\frac{\lambda \text{wst}^2 N \pm \text{wst} N \sqrt{K^2 - \lambda^2 \text{dost}^2 N}}{d\lambda}.$$

W tém równaniu mieć wzgląd należy na znaki ilości  $\lambda$  i  $d\lambda$ , uważając  $\lambda$  za dodatne kiedy szerokość księżycy jest północna, i przeciwnie.

Co się tycze  $d$ , to jest dodatne kiedy księżyc zbliża się do bieguna północnego ekliptyki, odjemne zaś kiedy się od tego bieguna oddala.

W czasie początku lub końca zaćmienia, to jest kiedy brzeg księżycy dotyka ostrokągu cienia, odległość środka księżycy od środka cienia równa jest summie promieni księżycy i cienia, to jest  $OG + Gx$ ; podług więc wyrażenia w § 94 na promień przecięcia cienia danego

$$k = \pi + \varpi - \delta + d.$$

gdzie  $d$  wyraża połowę średnicy pozornéj księżycy.

Kładąc więc tę wartość za  $K$  w wyrażeniu ogólnem na  $\tau$ , otrzymujemy dwie wartości, które powinniśmy dodać lub odciągnąć od czasu pełni, podług wypadającego na  $\tau$  znaku, a tym sposobem otrzymujemy czas dwóch fenomenów, to jest początku i końca zaćmienia.

Dla otrzymania czasu kiedy brzeg drugi księżycy zanurzy się w cień ziemi, a zatém kiedy zacznie się zaćmienie całkowite, wziąć powinniśmy za  $K$  wartość promienia cienia zmniejszoną promieniem księżycy to jest

$$K = \pi + \varpi - \delta - d.$$

Kładąc tę wartość w wyrażeniu na  $\tau$  otrzymamy w ogólności dwie wartości, skąd wyciągniemy czas początku i końca zaćmienia całkowitego.

Na czas środka zaćmienia

$$K = \lambda \text{ dost } N$$

naówczas w wyrażeniu na  $\tau$  pierwiastek staje się zero i wartość na  $\tau$  wypada pojedyncza

$$\tau = -\frac{\lambda \text{ wst}^2 N}{d\lambda}.$$

Jeżeli więc szerokość księżycy w czasie pełni jest północna, czas środka zaćmienia przypada przed pełnią, jeżeli księżyc zbliża się do bieguna północnego ekliptyki; przeciwnie, jeżeli się zbliża do bieguna południowego, naówczas wartość na  $\tau$  jest dodatnią i czas pełni poprzedza czas środka zaćmienia. Wypadek przeciwny ma miejsce jeżeli szerokość księżycy w czasie pełni jest południowa.

Czas środka zaćmienia możemy jeszcze otrzymać wprost biorąc połowę summy czasów początku i końca zaćmienia.

Jeżeli wartość na  $\tau$  staje się urojoną, znakiem jest, iż odległość przypuszczona środków cienia i księżycy jest mniejsza niż się zdarzyć może, a zatém, że fenomen szukany odpowiadający założony wartości na  $K$  nie ma miejsca.

XCVI. *Jak się oznacza wielkość zaćmienia księżycy? przykład rachunku zaćmienia księżycy.*

Znając najkrótszą odległość środków cienia i księżycy ocenić można wielkość zaćmienia: dodając bowiem połowę średnicy pozornéy księżycy do odległości najmniejszej, otrzymamy odległość brzegu dalszego od środka cienia, którą nazywając przez  $D$  mamy:

$$D = \lambda \text{ dost } N + d.$$

Odejmniemy od téy ilości promień cienia to jest  $(\pi + \varpi - \delta)$  a otrzymamy część średnicy, księżycy niezaćmioną, która się wyrazi przez

$$\lambda \text{ dost } N + d - (\pi + \varpi - \delta)$$

Jeżeli ta ilość jest dodatną, tedy odjąwszy ją od średnicy pozornéy księżycy, otrzymamy część średnicy zaćmioną, którą astronomowie zwykli wyrażać w częściach dwunastych średnicy całkowitéy księżycy, nazywając te części calami. Lecz jeżeli ilość  $\lambda \text{ dost } N + d - (\pi + \varpi - \delta)$  jest odjemną, zaćmienie nie tylko jest całkowite, ale owszem brzeg cienia zachodzi za brzeg odleglejszy księżycy, i wyrażenie powyższe daje odległość tych brzegów. Nareszcie jeżeli wyrażenie na część niezaćmioną w czasie środka zaćmienia staje się zero, zaćmienie jest całkowite, ale tylko na chwilę. Wyłożony tu sposób rachowania zaćmienia księżycy objaśnimy przykładem.

Czas prawdziwy pełni rachowany z tablic słońca i księżycy wypadł o 0<sup>h</sup>.6'.12". 18 marca 1764. cz. śred. w Paryżu rachowany od północy.

Z tychże tablic otrzymują się na ilości wchodzące w rachunek następujące wartości.

Szerokość księżycy w czasie pełni $\lambda =$	38'.42"	północna.
Bieg godzinny księż. w szerokości $d\lambda =$	-3'.26"	
Bieg godzinny księż. w długości $dX =$	37'.25"	
Bieg godzinny ziemi . . . . . $dZ =$	2'.29"	
Promień pozorny księżycy . . . . . $d =$	16'.39"	
Parallaxa pozioma księżycy . . . . . $\pi =$	61'. 0"	
Promień pozorny słońca . . . . . $\delta =$	16'. 5"	
Parallaxa pozioma słońca . . . . . $\varpi =$	0'. 9"	

Stąd

$$\text{sty } N = \frac{d\lambda}{dX - dZ} = -\frac{3'.26}{34'.54''} = -\frac{206}{2094} = -\text{sty}(5^\circ.37'.6''.5).$$

Na środek zaćmienia

$$\tau = -\frac{\lambda \text{wst}^2 N}{d\lambda} = \frac{2322}{206} \text{wst}^2(5^\circ.37'.6''.5)$$

$$\tau = 0^{\text{e}}.6^{\text{m}}.29''.$$

Czas więc środka zaćmienia jest  $0^{\text{e}}.12'.41''$ .

Żeby otrzymać początek zaćmienia należy za  $K$  wziąć wartość

$$\pi + \varpi - \delta + d = 61'.45''$$

albo powiększając wielkość przecięcia cienia o  $1'.40''$  (\*), z przyczyny, że atmosfera ziemską nagina do powierzchni ziemi, i tym sposobem gubi promienie blisko ziemi idące, czyli, że warsty jej najbliższe ziemi formują cień około cienia rzuconego od ziemi, wartość na  $K$  wypada

$$K = 63'.25''.$$

Podstawiając tę wartość za  $K$  w równaniu ( $\varepsilon$ ) otrzymujemy:

$$\tau = 6'.29'' \pm 1^{\text{e}}.26'.8''$$

czyli

$$\tau = 1^{\text{e}}.32'.57'' \text{ na koniec zaćmienia}$$

$$\tau = -1.19'.59'' \text{ na początek zaćmienia.}$$

Odcinając więc drugą wartość na  $\tau$  a dodając pierwszą do czasu pełni otrzymujemy:

Początek zaćm. 17 marca.....  $22^{\text{e}}.46'.55''$

Koniec zaćm. 18 marca.....  $1^{\text{e}}.38'.49''$

Czas trwania.....  $\underline{\underline{= 2^{\text{e}}.52'.16''}}$

(\*) Według Delambra promień przecięcia ostrokągu ciemnego powinien być powiększony, z przyczyny cienia atmosfery ziemskiej, o  $\frac{1}{60}$  swojej wielkości.

Odległość środków najkrótsza

$$\lambda \text{ dost } N = 58'.31''.$$

Część średnicy niezacmiona

$$\lambda \text{ dost } N + d - (\pi + \varpi - \delta) = 10'.6''$$

Część średnicy zacmiona

$$33'.18'' - 10'.6'' = 23'.12''$$

albo mając wzgląd na powiększenie cienia przez atmosferę, ilość zacmienia wyrazi się przez  $24'.52''$ ; uważając zaś, że średnica księżycy  $= 33'.18'' = 12 \text{ cal.}$ ,

$$\text{ilość zacmienia} = \frac{24'.58''}{33'.18''} 12^c = 8^c,96.$$

Chcąc rachować czas kiedy się księżyc zanurza w przycień, lub z niego wynurza, należy tym samym zupełnie postępować sposobem, kładąc w ciągu rachunku zamiast promienia cienia, promień przycienia, który, jak to na (fig. 74) wyraźnie widzieć można, równy jest promieniowi cienia prawdziwego powiększonemu średnicą pozorną słońca.

W wyłożonym tu rachunku zacmienia księżycy wzięliśmy bieg słońca w długości i biegi księżycy w długości i szerokości za jednostayne, co rzeczywiście nie jest, zwłaszcza kiedy zacmienie trwa długo. Błąd atoli tego przypuszczenia może być poprawiony powtarzając rachunek raz drugi, gdzie już czas początku, końca, i środka zacmienia jest blisko wiadomy, zamiast więc uważania biegów księżycy i słońca za jednostayne przez cały czas zacmienia, rachujemy te biegi z tablic na początek, koniec, i środek zacmienia; a powtarzając znowu rachunek, otrzymamy czas dokładny różnych fenomenów w zacmieniu, gdyż przypuszczenie jednostayności biegu rozciągać się tylko będzie na mały bardzo przeciąg czasu.

XCVII. *Rysunek zacmienia księżycy. Światło księżycy zacmionego. Jak się robi obserwacya zacmienia księżycy.*

Otrzymane wyżej wypadki rachunku wystawić można

łatwo bardzo sposobem geometrycznym. I tak odrysujemy naprzód koło wyrażające przecięcie cienia którego środkiem jest  $O$  (fig. 75), pionowa  $OR$  wyrażać będzie koło szerokości na którym się księżyc znajduje w czasie pełni. Z punktu  $O$  odetniemy na tém kole linię  $OC$  równą szerokości księżyca w czasie pełni, i przez ten punkt poprowadzmy linię  $CN$  czyniącą z ekliptyką kąt  $N$ , którego styczną

$$= \frac{d\lambda}{dX - dZ}$$

Punkt  $C$  położymy pod ekliptyką jeżeli szerokość księżyca w czasie pełni jest południowa. Nadto jeżeli prawa strona figury ma nam wyobrażać zachód a lewa wschód, naówczas punkt  $N$  wypadnie ku stronie prawej jeżeli szerokość północna lub południowa w czasie pełni jest rosnąca, ku stronie zaś lewej w przypadku przeciwnym. Linię  $Nxx'$  tym sposobem poprowadzona wyobrażać będzie drogę względną księżyca. Pionowa  $Om$  wiedziona z punktu  $O$  na drogę względną, będzie najkrótszą odległością i oznaczy miejsce księżyca w czasie środka zaćmienia, zakreśliwszy z punktu  $m$  koło promieniem równym połowie średnicy pozornéj księżyca, otrzymamy postać i wielkość największego zaćmienia. Odcinając potem na drodze względnej punktu  $x$  i  $x'$ , których odległość od punktu  $O$  równa jest summie promieni cienia i księżyca, otrzymujemy dwa położenia księżyca w czasie kiedy brzeg księżyca styka się z cieniem ziemskim, a zatem otrzymujemy rysunek początku i końca zaćmienia. Inne fenomeny zaćmienia łatwo podobnym otrzymują się sposobem. Z pomiędzy promieni słonecznych idących bardzo blisko ziemi, które po większey części giną w atmosferze ziemskiej i powiększają przez to cień ziemski, jest mała liczba, która przechodzi, i po zgięciu się w atmosferze ziemskiej wchodzi w cień ziemi. I tak na (fig. 76) promień idący od brzegu słońca  $S$  w kierunku  $Sadc$  łamie się w atmosferze ziemskiej w punkcie  $a$ , i przez jęj działanie opisuje linię krzywą z jednéj i z drugiey strony punktu  $f$ ; nareszcie wychodzi z atmosfery w punkcie  $b$  biorąc kierunek  $ceb$ , który odtąd ciągle zachowuje, tak że promień  $bh$  zdaje się pochodzić od

brzegu słońca będącego w punkcie  $S'$ . Można więc uważać skutek działania atmosfery jako powiększający promień słońca kątem  $gce$ , który jak łatwo jest widzieć, równy jest summie dwóch refrakcyi poziomych, albowiem

$$gce = cde + ced.$$

Każdy zaś z tych dwóch kątów równy jest kątowi  $d/s$  czyli refrakcyi pozioméy, linije bowiem  $sd$  i  $sf$  mogą być uważane za równoległe dla małej rozciągłości atmosfery w porównaniu odległości słońca. Chcąc więc wynaleść odległość wierzchołka ostrokręgu ciemnego, do którego by żaden promień słońca nie wchodził, dosyć jest powiększyć promień słońca o ilość podwójnéy refrakcyi, a formuła da nam tę odległość przez funkcyą tarczy pozornéy słońca, jakoż wyrażając tę odległość przez  $\xi$ , a refrakcyą poziomą przez  $r$ , otrzymujemy z § 94

$$\xi = \frac{R}{\text{wst}(\delta + 2r - \omega)}.$$

Z przyczyny tego złamanego około powierzchni ziemi światła, xiężyc w zaćmieniach całkowitych widziany jest spolicie w postaci tarczy z lekka światłem czerwoneu oświeconéy, podobném jakie nam odbijają obłoki po zachodzie słońca. Światło tego rodzaju powiększa niepewność obserwacyi zaćmienia xiężycy, wynikającą z otaczającego zawsze ostrokrąg ciemny przycienia, a którego trudno jest rozróżnić od cienia prawdziwego, dla tego obserwacye różnych fenomenów zaćmienia, robione w témże samym miejscu przez różnych obserwatorów, dają wypadki różne, tak że niepewność idzie do kilku minut. Dla zmniejszenia ile można niepewności obserwacyi, Astronomowie oprócz początku i końca zaćmienia obserwują jeszcze zamurzenie się i wyyscie z cienia różnych plam na tarczy xiężycy znajdujących się, których nazwiska i położenie znane są Astronomóm. A tak w ciągu jednego zaćmienia xiężycy można zrobić kilkadziesiąt obserwacyi i porównać z podobnież robionemi obserwacyami w innych miejscach, a stąd wyciągnąć różnicę tych miejsc w długości jeogra-

fiecnéy, gdyż wszystkie fenomena zaćmień xiężycowych są teź same i jednoczesne dla wszystkich mieszkańców. Xiężyc albowiem wchodząc w cień ziemi rzetelnie swoje światło traci, a zatém musi pokazać się zaćmionym jednocześnie dla wszystkich obserwatorów; jeżeli więc jeden z nich w czasie zanurzenia się w cień plamy jakiej rachuje pierwszą godzinę, a drugi w czasie tegoż samego fenomenu rachuje godzinę 4tą wypada stąd, że kąty godzinne czy to słońca czy punktu równonocnego uważane na tych dwóch mieyscach, różnią się od siebie o  $45^\circ$  czyli o godzin trzy, i to właśnie jest ich różnicą w długości jeograficznéy. Mieysce rachujące godzin cztery jest  $45^\circ$  ku wschodowi względem mieysca drugiego.

*XCVIII. Jak się oznaczają wszystkie mieysca gdzie w czasie zaćmienia xiężyc nad poziomem znajdować się będą.*

Mając wyrachowane zaćmienie xiężycy na jakie mieysce *np.* na Wilno, łatwo jest wyznaczyć mieysca w których to zaćmienie całkowicie lub w części tylko widzianém będzie; trwałość zaćmienia znaczna jest pospolicie, i wynosić może około trzech godzin i pół. Daymy że środek zaćmienia przypada w Wilnie o godzinie drugiej po północy, i że zboczenie północne xiężycy jest stopni trzy. Mieysce gdzie xiężyc w czasie środka zaćmienia będzie u zenit, musi mieć szerokość jeograficzną równą zboczeniu xiężycy, to jest trzem stopniom; podnieśmy więc biegun północny kuli sztucznej nad poziom o trzy stopnie, a w obrocie dziennym wszyscy mieszkańcy równoleżnika, którego szerokość północna jest  $3^\circ$ , będą przechodzić przez zenit sztucznego poziomu kuli gdzie się znajduje xiężyc; idzie o wyznaczenie punktu na globie gdzie xiężyc będzie u zenit w czasie środka zaćmienia, to jest o godzinie drugiej po północy. Na ten koniec podprowadźmy Wilnę pod południk kuli sztucznej i skazówkę osadzoną na końcu bieguna postawmy na zero. Ponieważ w czasie tego fenomenu mieszkańcy na południku, na którym się wtenczas xiężyc znajduje, rachują północ czyli zero godzin, a w Wilnie rachuje się godzina druga, więc południk ten



odsunięty jest na zachód od wiedeńskiego na dwie godziny, obróćmy więc kulę sztuczną ku wschodowi tak, żeby skażówka ubiegła dwie godziny, a otrzymamy u wierzchołka poziomu sztucznego miejsce, gdzie w czasie środka zaćmienia księżyc znajduje się u zenit. W tém więc położeniu poziom sztuczny odcina połowę kuli gdzie w czasie środka zaćmienia księżyc znajduje się nad poziomem, łatwo więc na téj półkuli widzieć miejsca, w których to zaćmienie widzianém będzie, i oznaczyć położenie księżycy dla każdego miejsca w czasie tego fenomenu. Posunąwszy potem kulę raz ku wschodowi drugi raz ku zachodowi o ilość równą połowie trwania zaćmienia, półkula wierzchnia w położeniu pierwszym okaże nam kraje które będą widzieć początek zaćmienia, a w położeniu drugim odkryje miejsca dla których koniec tego fenomenu widzianym być może. Część spólna trzem tak oznaczonym półkulom widzieć będzie zaćmienie całe, to jest jego początek i koniec, z dwóch zaś taśm z jednéj i drugiey strony odciętych, mieszkańcy taśmy wschodniey będą widzieć początek zaćmienia przed zachodem księżycy; mieszkańcy taśmy zachodniey mogą widzieć w czasie wschodu księżycy koniec jego zaćmienia. Miejsca w taśmach obu, im bliżej leżą półkuli dla której cały fenomen zaćmienia jest widzialnym, tym większą część tego fenomenu obserwować mogą, i przeciwnie.

Od wyznaczonych trzech półkuli możnaby część małą odjąć z przyczyny parallaxy, jako znacznie przewyższającej skutki refrakcyi, która do tych półkuli dodaje część krajów, gdzie będący pod poziomem księżyc przez refrakcyą jednak widzianym być może. W zaćmieniach księżycy figura cienia jest zawsze okrągła, co dowodzi, że ziemia jest kulistą, lecz że część obwodu cienia widziana na księżycu jest zawsze małą, dla tego z niej wniesć nie można, azali ten obwód, jest kołem lub też ellipsą. Oznaczenie więc czasu i postaci zaćmień księżycy dla różnych miejsc, żadney jak widzimy nie ma trudności. Przeydźmy teraz do rozważania zaćmień słonecznych.

**XCIX.** Porównywa się długość cienia księżycy z odległością jego od ziemi. Zaćmienie obrączkowe, zaćmienie środkowe. Dochodzi się wielkość przecięcia cienia księżycowego w odległości księżycy od ziemi. Fenomena zaćmień słonecznych ani są jednocześnie ani téż saméj postaci dla różnych mieszkańców ziemi.

Xiężyc w czasie nowiu stając między słońcem i ziemią zakrywa słońce dla niektórych mieszkańców ziemi, i to jest co się zowie zaćmieniem słońca. W rozbiorze tego fenomenu przekonać się naprzód należy, czy cień księżycy dosięga powierzchni ziemi lub nie, a stąd czy może być lub nie zaćmienie całkowite słońca? Wynaydźmy więc długość cienia księżycowego, i porównaymy ją z odległością księżycy od ziemi. Na fig. 77 punkta  $S, x, Z$ , wyobrażają nam słońce, księżyc i ziemię. Na wynalezienie długości cienia księżycowego  $xK$ , możemy użyć téż saméj formuły, § 94, jaka nam służyła do wynalezienia cienia ziemskiego, bylebyśmy w niej za promień ziemski, parallaxę słońca dla ziemi, i średnicę pozorną słońca, podstawili promień księżycy, który nazwiemy przez  $r$ , parallaxę słońca dla księżycy, to jest promień księżycy rozdzielony przez odległość księżycy od słońca, i średnicę pozorną słońca dla mieszkańców księżycy. Nazwiemy odległość słońca od ziemi to jest  $sZ$  przez  $Q$ , a przez  $q$  odległość słońca od księżycy. Nadto wyrażmy kąt  $\angle xS$  przez  $\delta'$  a kąt  $\angle ZS$  przez  $\delta$ , będzie

$$\delta = \delta' \frac{Q}{q}.$$

Parallaxa zaś pozioma słońca dla mieszkańców księżycy wyrazić się może przez

$$\pi \cdot \frac{r}{R} \cdot \frac{Q}{q}$$

gdzie jak wiemy  $\pi$  jest parallaxą słońca dla ziemi, a zaś  $r$  wyraża promień księżycy. Stąd formuła, § 94,  $ZM = \frac{R}{\text{wst}(\delta - \pi)}$  (fig. 74), zamieni się na następującą:

$$\Delta x = \frac{r}{\text{wst} \left( \delta \frac{Q}{q} - \pi \cdot \frac{r}{R} \cdot \frac{Q}{q} \right)}$$

$$= \frac{r}{\text{wst} \left( \left[ \delta - \pi \frac{r}{R} \right] \frac{Q}{q} \right)} = \frac{r}{\text{wst} \left[ \left( \delta - \pi \frac{r}{R} \right) \frac{\pi}{\pi - \pi} \right]}$$

Gdyż  $\pi = \frac{R}{Q}$ ,  $\pi = \frac{R}{Q - q}$  a stąd  $\frac{Q}{q} = \frac{\pi}{\pi - \pi}$ .

Podług téy formuły rachować można długość cienia i porównać ją z odległością ziemi od księżycy, na wszelką odległość słońca i księżycy od ziemi.

Cień księżycy najdłuższy jest wtenczas, kiedy księżyc najdalszym jest od słońca, co się zdarza wtenczas kiedy ziemia jest w punkcie odsłonecznym, a księżyc najbliżej ziemi. Przeciwnie cień ten jest najkrótszy kiedy słońce najbliźsze jest ziemi, a księżyc znajduje się w punkcie odziennym. Rachując na te epoki długość cienia i odległość księżycy od ziemi znajdziemy

W przypadku pierwszym  $\left\{ \begin{array}{l} \text{Długość cienia} \dots = 59,7. R. \\ \text{Odległość } \rangle \text{ od ziemi} = 55,9. R. \end{array} \right.$

W przypadku drugim  $\left\{ \begin{array}{l} \text{Długość cienia} \dots = 57,7. R. \\ \text{Odległość } \rangle \text{ od ziemi} = 63,8. R. \end{array} \right.$

Stąd widzimy, że cień prawdziwy księżycy może zaraz dosięgać ziemi i robić zaćmienie całkowite dla niektórych mieszkańców, inny raz zaćmienie to dla żadnego mieszkańca całkowite byź nie może, księżyc naówczas stanąwszy wprost między środkiem słońca a pewnym punktem powierzchni ziemi, zakryje środek słońca, ale brzegi jego wystąpią na około za brzegi księżycy i uformują koło jasne pewnej szerokości. Zaćmienie tego rodzaju zowie się *zaćmieniem obrączkowym* (eclipse annulaire). Jeżeli linija prowadzona od jakiego punktu powierzchni ziemi przez środek księżycy trafia na środek słońca, zaćmienie takie zowie się *zaćmieniem środkowym* (eclipse centrale).

Chcąc znaleźć wielkość przecięcia cienia księżycowego w odległości księżycy od ziemi, użyjemy formuły, § 94, dający nam wielkość przecięcia cienia ziemskiego

$$\pi - (\delta - \alpha)$$

gdzie potrzeba położyć podług wyższych uwag

$$\text{za } \pi \dots \dots \dots d$$

$$\delta \dots \dots \dots \delta \frac{Q}{q}$$

$$\alpha \dots \dots \dots \alpha \frac{r}{R} \frac{Q}{q}$$

Tym sposobem promień przecięcia ostrokągu cienia księżycowego wyrazi się przez

$$d - \left( \delta - \alpha \cdot \frac{r}{R} \right) \frac{Q}{q} = d - \left( \delta - \alpha \frac{R}{r} \right) \frac{\pi}{\pi - \alpha} = (d - \delta) \frac{\pi}{\pi - \alpha}$$

$$\text{gdyż } \frac{r}{R} = \frac{d}{\pi}$$

Robiąc rachunek w położeniu nayprzyjaźniejszém wielkości cienia księżycowego, to jest wtenczas kiedy słońce jest w naywiększej a księżyc w naymniejszej odległości od ziemi, znajdziemy że promień cienia księżycowego opierającego się o ziemię, uważając go z jego podstawy, wynosi ledwo jedną minutę, gdy tym czasem promień ziemski uważany z téj saméj odległości przechodzi 61'. Średnica więc cienia okrywającego ziemię tak się ma do średnicy ziemskiej jak 1:61. Stąd łatwo znaleźć stosunek powierzchni. Widzimy stąd jak mała jest część powierzchni ziemskiej, której mieszkańcy w jednym czasie widzieć mogą zaćmienie całkowite słońca. Cień księżycy w czasie zaćmienia słońca posuwając się po powierzchni ziemi coraz innym mieszkańcom robi zaćmienie, fenomen więc ten nie jest jednoczesny dla wszystkich mieszkańców ziemi tak jak jest zaćmienie księżycy; zaćmienie słońca może się zacząć dla mieszkańca jednego, a skończyć się w tymże samym czasie dla drugiego; nadto ponieważ różne punkta powierzchni ziemi nie są w równéj

od księżycyca odległości, przecięcie cienia księżycowego przez część powierzchni ziemi różny jest wielkości, owszem może się zdarzyć dla mieszkańców u których zaćmienie przypada blisko poziomu, że cień księżycyca niedosięgnie powierzchni ziemi, a stąd lubo ten punkt powierzchni ziemi znajdzie się na kierunku osi cienia, będzie jednak mieć tylko zaćmienie obrączkowe, gdy mieszkańcy u których w czasie zaćmienia środkowego księżyc jest blisko zenit, mogą mieć zaćmienie całkowite. Fenomen więc zaćmienia różny jest dla różnych punktów powierzchni ziemi i w różnych przypada czasach.

C. *Wyrażenie na odległość środków ziemi i cienia księżycowego.*  
*Rachuje się czas kiedy księżyc wchodzi i porzuca ostrokąg światły, między ziemią a słońcem zajęty.*

Jeżeli do wyrażenia na promień przecięcia cienia księżycowego dodamy połowę średnicy ziemi widzianey z księżycyca, czyli parallaxę księżycyca, otrzymamy wyrażenie na odległość środków ziemi i cienia księżycowego widzianą ze środka księżycyca.

$$\pi + (d - \delta) \frac{\pi}{\pi - \alpha}$$

Za pomocą tych wyrażen postępując sposobem wyłożonym w zaćmieniach księżycyca moglibyśmy wynaleśdź początek, koniec i środek zaćmienia ziemi dla obserwatora księżycyca, gdyż właśnie w czasie zaćmienia słońca dla ziemi, mieszkańcy księżycyca widzą zaćmienie ziemi, i w tym sposobie uważania rachunek zaćmienia słońca jest podobny rachunkowi zaćmienia księżycyca. Zamiast jednak uwagi cienia księżycyca można uważać przecięcie ostrokągu światłego w miejscu gdzie księżyc go przebywa, i postąpić następującym sposobem.

Niech  $ax$  (fig. 77) wyraża drogę księżycyca,

$$\begin{aligned} \text{kąt } xZa &= ZaO + \text{kąt między } SZ \text{ i } OF \\ &= \pi + \delta - \alpha \end{aligned}$$

jest to wielkość przecięcia ostrokągu światłego w miejscu,

gdzie księżyc przezeń przechodzi, dodając do tego wyrażenia promień pozorny księżycy  $d$ , otrzymujemy:

$$\pi - \pi + \delta + d$$

na odległość środka księżycy od osi ostrokągu światłego w chwili, kiedy brzeg księżycy dotyka tegoż ostrokągu.

Wyobraźmy sobie na fig. 75, że koło *ERG*, które pierwotnie wyobrażało nam przecięcie cienia ziemskiego, jest teraz przecięciem ostrokągu światłego w miejscu gdzie go księżyc przebywa. *Nmx'* jest drogą względną księżycy, *OG* jego szerokością w czasie nowiu, którego czas podobnie się wynachodzi jak czas pełni w § 94. W momencie kiedy księżyc dotyka koła w punkcie *G*, zaczyna się zaćmienie dla któregośkolwiek punktu ziemi, zaćmienie się kończy kiedy księżyc dotyka ostrokągu w punkcie *E*, zaćmienie jest największe kiedy księżyc znajduje się w punkcie *m* to jest w najmniejszej od punktu *O* odległości. Wszystkie te postaci zaćmienia łatwo jest odrysować, i ich czas oznaczyć, albo podług sposobu wyłożonego w zaćmieniach księżycy, albo też następującym porządkiem.

Zachowując nazwiska te same jakiesmy wyżej przyjęli, mamy:

$$\text{sty } N = \frac{d\lambda}{dX - dZ}$$

$$Om = \lambda \text{ dost } N, \quad Cm = \lambda \text{ wst } N.$$

Czas złączenia który nam jest znanym, wyraża moment w którym się księżyc znajduje w punkcie *C*; chcąc znaleźć czas najkrótszej odległości, potrzeba wiedzieć jakiego czasu potrzebuje księżyc na przebieżenie w biegu względnym na swojej drodze linii *Cm*. Bieg względny godzinny w długości jest  $dX - dZ$ . Bieg godzinny na drodze względnej chyższy jest przy węzłach, równy jest bowiem biegowi względnemu w długości, rozdzielonemu przez dostawę pochylności drogi względnej księżycy do ekliptyki, to jest równy

$$\frac{dX - dZ}{\text{dost } N}$$

$$\frac{dX - dZ}{\text{dost } N} : 5600'' = Cm : \frac{Cm \cdot 5600'' \text{ dost } N}{dX - dZ}.$$

Czas więc na przebieżenie  $Cm$  wyrazi się przez

$$\frac{Cm \cdot 5600'' \cdot \text{dost } N}{dX - dZ} = \frac{\lambda \text{ wst } N \text{ dost } N \cdot 5600''}{dX - dZ}.$$

Odcinając ten czas od czasu nowiu, otrzymujemy czas środka zaćmienia. Nadto

$$\begin{aligned} mx &= mx' = \sqrt{Ox^2 - Om^2} \\ &= \sqrt{(Ox - Om)(Ox + Om)} \\ &= \sqrt{(\pi - \varpi + \delta + d - \lambda \text{ dost } N)(\pi - \varpi + \delta - d + \lambda \text{ dost } N)} \end{aligned}$$

Z tego wyrażenia otrzymujemy  $mx$ , czas zaś na przebieżenie téj części drogi względnej wyrazi się przez

$$\frac{mx \cdot \text{dost } N \cdot 5600''}{dX - dZ}$$

Odcinając i dodając ten czas do czasu środka zaćmienia otrzymamy czas początku i końca.

CI. *Dochodzi się długość i szerokość geograficzna miejsca w którym początek zaćmienia słońca najpierw widzianym będzie. Wynałeśdź położenie miejsc innych, które będą widzieć początek zaćmienia, i oznaczyć linię na powierzchni ziemi zajmującą wszystkie miejsca gdzie się trafi zaćmienie środkowe, oraz dać czas tego fenomenu na różne miejsce.*

W zaćmieniach słońca niedosyć jest wiedzieć kiedy księżyc wchodzi w ostrokąg światły i zaczyna zaćmienie słońca dla pewnych punktów ziemi, ale nadto potrzeba wiedzieć jakie to są punkta ziemi, które będą mieć zaćmienie? Należy więc wyznaczyć miejsce na powierzchni ziemi dla których zaćmienie będzie widzianem, i wyrachować czas i postać tego fenomenu na różne punkta powierzchni ziemskiej; i ta właśnie jest różnica rachunku zaćmień słońca od zaćmień księżycy, które są jednoczesne i w jednej postaci pokazują się dla wszystkich mieszkańców,

którzy tylko fenomen ten widzieć mogą. Dla tego to rachunek zaćmień słonecznych trudniejszy jest od rachunku zaćmień księżycowych.

Mając czas nowiu rachujemy na tę godzinę, tudzież na godzinę przed i po nowiu, miejsce słońca i księżycy, to jest ich długości i szerokości, i wyprowadźmy za pomocą znanych formuł ich wznoszenia się proste i zboczenia. Wyobraźmy sobie na figurze 78 przez  $P$  biegun świata, przez  $S$  i  $X$  miejsca słońca i księżycy. W trójkącie  $PXS$  mamy znane z wyższych rachunków odległości słońca i księżycy od bieguna, to jest  $PS$  i  $PX$ , nadto kąt  $XPS$  wyrażający różnicę wznoszeń prostych słońca i księżycy. Wyciągnąć więc z tego trójkąta możemy  $XS$ , odległość prawdziwą środków słońca i księżycy, i kąty  $S$  i  $X$  jakie ta odległość robi z kołami zboczeń słońca i księżycy. Mając te ilości na trzy lub cztery chwile, możemy potem przez proporcją wyciągnąć je na chwile pośrednie. Zrobmy więc tablicę dającą na chwile odległe od siebie o 10 minut, odległość prawdziwą środków, i kąty jakie ta odległość robi z odpowiadającymi kołami zboczeń.

Niech  $HQR$  (fig. 79) wyobraża nam poziom,  $HPR$  południk jakiegokolwiek bądź miejsca  $np.$  Wilna.  $P$  biegun równika,  $x$  i  $S$  miejsca prawdziwe księżycy i słońca;  $xS$  wyrażać będzie prawdziwą odległość ich środków.  $AB$  wyraża prawdziwą odległość brzegów słońca i księżycy, to jest odległość widzianą ze środka ziemi. Ponieważ parallaxa zniża księżyc i słońce, odległość ta  $AB$  różnie się wydawać będzie dla różnych mieszkańców ziemi, i jeżeli ta odległość równa jest różnicy między parallaxą poziomą księżycy i słońca, to jest  $\pi - \pi'$ , odległość ta może się stać zero dla mieszkańców, dla których w tym momencie punkt  $B$  znajduje się na poziomie, a stąd dla tego punktu powierzchni ziemi tarcze słońca i księżycy stykać się będą. Przez parallaxę bowiem księżyc zniży się o ilość  $\pi$ , a zatem o tyleż zbliży się do słońca, które dla parallaxy własnej oddali się od księżycy o ilość  $\pi'$ , summa więc skutków dwóch parallax zbliży do siebie punkta  $X$  i  $S$  o ilość  $\pi - \pi'$ , a ponieważśmy wzięli  $AB = \pi - \pi'$  więc odległość  $AB$  zni-



knie i tarcze obie zetkną się z sobą. Jeżeli odległość środków  $Sx$  większa jest niż różnica parallax powiększona summą promieni słońca i księżyca, to jest większa niż  $\pi - \alpha + \delta + d$ , zaćmienie jeszcze się nie zaczęło dla żadnego mieszkańca ziemi. Mając tablicę odległości środków rachowanych na rozmaite chwile, łatwo jest przez prostą proporcją znaleźć czas, kiedy ta odległość  $= \pi - \alpha + \delta + d$  czyli moment początku zaćmienia; idzie teraz o oznaczenie miejsca które to zaćmienie w téj chwili widzieć będzie; znajdziemy go następującym sposobem: Przedłużmy łuk  $xS$  aż do punktu  $Z$ , tak żeby było  $ZB = 90$ . Punkt  $Z$  będzie to zenit miejsca którego szukamy długości i szerokości. Łuk  $PZ$  wyraża odległość tego miejsca od bieguna północnego, czyli dopełnienie szerokości jeograficznej miejsca, kąt  $ZPM$  jest różnicą między długością tego miejsca a długością Wilsa. W troykącie  $ZSP$  mamy znaną odległość słońca od bieguna to jest  $PS$ , i znany kąt  $PSx$  jaki czyni odległość środków słońca i księżyca z kołem zbożeń słońca, bośmy właśnie na te ilości ułożyli pierwiej tablicę z rachunku troykąta  $PXS$  (fig. 78), nadto:

$$ZS = 90 + SB = 90^\circ + \delta.$$

$$\begin{aligned} \text{dost } PZ &= \text{dost } PS \text{ dost } SZ + \text{wst } SP \text{ wst } SZ \text{ dost } S \\ &= \text{wst } \beta \text{ dost } (90 + \delta) + \text{dost } \beta \text{ wst } (90 + \delta) \text{ dost } S \\ &= \text{dost } \delta \text{ dost } \beta \text{ dost } S - \text{wst } \delta \text{ wst } \beta. \end{aligned}$$

Albo

$$\text{dost } PZ = \text{wst } \beta \{ \text{dost } \delta \text{ dost } S \text{ dost } \beta - \text{wst } \delta \}.$$

Kładąc  $\text{sty } \varphi = \text{dost } S \text{ dosty } \beta$

$$\text{dost } PZ = \frac{\text{wst } \beta}{\text{dost } \varphi} \text{wst } (\varphi - \delta).$$

Szerokość jeograficzna szukana  $H = 90^\circ - PZ$ .

Dla otrzymania długości jeograficznej wynaydziemy z tegoż samego troykąta kąt  $SPS$

$$\text{wst } ZPS = \frac{\text{wst } S \text{ wst } ZS}{\text{wst } PZ}$$

$$= \frac{\text{wst } S \text{ dost } \delta}{\text{dost } H}$$

Lecz że z tego wyrażenia wyciągając kąt  $ZPS$  można mieć wątpliwość czy ten kąt jest ostry czy rozwarty, dla tego lepiej jest go otrzymać ze zrównania trzeciego głównego:

$$\text{dosty } ZS \text{ wst. } PS = \text{dost } PS \text{ dost } S + \text{wst } S \text{ dosty } ZPS$$

$$\text{dosty } ZPS = - \frac{\text{sty } \delta \text{ dost } \beta}{\text{wst } S} - \text{wst } \beta \text{ dosty } S.$$

Kąt  $ZPS$  zmniejszony kątem  $MPS$  daje różnicę południków Wilna i mieysca szukanego, które nazwawszy przez  $\epsilon$  mamy:

$$\epsilon = ZPM$$

$$= ZPS - MPS$$

$$\epsilon = ZPS - \text{kąt godzinny } \odot \text{ w Wilnie.}$$

W tém położeniu figury, kierunek od  $M$  do  $S$  jest ku wschodowi, a od  $M$  do  $Z$  ku zachodowi. Moment rachunku jest czasem rannym w Wilnie, i mieysce jest ku zachodowi względem Wilna jeśli  $ZPS > MPS$ . Jeżeli przeciwnie figura wystawia nam część zachodnią poziomu, natomiast mieysce szukane jest na wschodzie względem Wilna jeżeli  $ZPS > MPS$ , i wzajemnie. Mamy więc dokładnie oznaczony punkt powierzchni ziemi, który najpierwicy widzieć będzie początek zaćmienia. Wszelkie bowiem inne mieysce leżące na kole  $ZS$ , będzie mieć różnicę parallax księżycy i słońca mniejszą niż  $\pi - \alpha$ , a stąd mniejszą niż odległość brzegów  $AB$ , brzegi więc stykać się nie będą. Jeżeli weźmiemy punkt jaki na inném kole  $np$ .  $Z'x$  pochyłém do pierwszego, największa dla tego punktu różnica parallax będzie,  $\pi - \alpha$ , ale parallaxa ta działając po kole pochyłém do łuku  $xS$  a nie po łuku  $ab$  mierzącym najkrótszą odległość, nie może zniszczyć odległości brzegów  $ab$ , chociaż jęj skutek równy jest tęj odległości. Kiedy potem odległość środków  $xS$  zmniejszy się, odległość brzegów  $AB$  mniejsza będzie od  $\pi - \alpha$ , że-

by więc tę odległość zniszczyć i otrzymać dotknięcie, dosyć jest parallaxy wysokości któraby była równa odległości brzegów  $AB$ . Jeżeli więc wyrazimy przez  $Z$  odległość od zenit taką, gdzie parallaxa wysokości równa jest  $AB$ , będzie

$$AB = (\pi - \varpi) \text{wst } Z$$

idzie o wyznaczenie położenia tego miejsca, gdzie parallaxa wysokości jest równa  $AB$ , i gdzie razem środki słońca i księżycy znajdują się na jednémże kole wierzchołkowém.

Zc zrównania wyższego

$$\text{wst } Z = \frac{AB}{\pi - \varpi}, \quad Z = ZB.$$

W troykącie  $ZPS$  mamy znane  $PS$  to jest dopełnienie zboczenia słońca,  $ZS = ZB + \delta = Z + \delta$  i kąt  $S$  który na każdy moment z troykąta  $ZPS$  sposobem wyżey wyłożonym rachować można. Wyciągniemy więc tak jak wyżey wartości na  $PZ$  i kąt  $ZPM$ , to jest dopełnienie szerokości miejsca szukanego i różnicę między długością tego miejsca a długością Wilna. Tym więc sposobem mieć będziemy miejsce, gdzie będzie początek zaćmienia o pewny daney godzinie, odpowiadający odległości środków równy  $AB + d + \delta$ .

W czasie kiedy zaćmienie jest środkowe, odległość pozorną środków słońca i księżycy dla pewnego punktu powierzchni ziemi jest równa zero, odległość zaś prawdziwa może być równa różnicy parallax poziomych  $\pi - \varpi$ . Jakoż zakładając, że  $SX = \pi - \varpi$ , i że  $SZ = 90^\circ$ , mieszkawiec którego zenit jest w punkcie  $Z$  będzie mieć zaćmienie środkowe. Położenie tego punktu oznaczy się przez zrównania bardzo proste:

$$\text{wst } H = \text{dost } PZ = \text{wst } PS \text{ dost } S$$

$$\text{dosty } ZPS = - \text{dost } PS \text{ dost } S$$

$$ZPM = ZPS - PMS.$$

Zrównania te dają nam długość i szerokość miejsca, gdzie

najpierw widzianem będzie zaćmienie środkowe. Następnie odległość środków  $Sx$  będzie mniejsza niż  $\pi - \alpha$ , w miejscu więc gdzie w tym momencie zaćmienie środkowe widzianem będzie, odległość środków słońca i księżyca od zenit mniejsza będzie niż  $90^\circ$ . Nazwawszy tę odległość przez  $Z$ , wartość na tę odległość otrzymamy ze zrównania

$$\text{wst } Z = \frac{Sx}{\pi - \alpha}$$

a przez rozwiązanie trójkąta  $ZPS$  otrzymamy położenie miejsca, którego zenit jest w punkcie  $Z$ . Tym sposobem będziemy mogli oznaczyć wszystkie punkta na powierzchni ziemi, które mieć będą zaćmienie środkowe, i oznaczyć moment tego fenomenu na różne miejsca. Moment ten wiadomy jest naprzód podług czasu rachowanego w Wilnie, skąd łatwo jest potem wyrachować ten moment w czasie liczonem w miejscach gdzie się fenomen zdarza podług wiadomej tych miejsc długości jeograficznej.

Nadając różne wartości na odległość środka słońca od zenit, otrzymać możemy różne parallaxy wysokości, a stąd i zaćmienie różnej wielkości, i oznaczyć potem miejsca, gdzie się zaćmienia wielkości żądanej trafiać będą.

**CII.** *Jak wyznaczyć miejsce leżące na kole łączącym środki słońca i księżyca, które na pewny moment ma zaćmienie wielkości danej? Wykreślić na kuli sztucznej linią zajmującą wszystkie miejsca, dla których początek lub koniec zaćmienia widzianym będzie na poziomie.*

Ilość zaćmienia wyraża się przez zakrytą część średnicy słońca, wyrażoną w minutach albo w calach, uważając całą średnicę podzieloną na części dwanaście. Gdybyśmy chcieli wiedzieć miejsce na kole wierzchołkowem  $ZS$ , któreby w pewnym czasie miało zaćmienie  $= n$ , postąpilibyśmy tym sposobem.

Ponieważ odległość środków pozorna powinna być

$$d + \delta - n$$

a odległość prawdziwa jest  $Sx$ , skutek więc parallaxy powinien być

$$Sx - (d + \delta - n).$$

Zakładając

$$Sx - (d + \delta - n) = (\pi - \alpha) \text{ wst } BZ$$

możemy z tego zrównania wyciągnąć  $BZ$ , a potem z trójkąta  $PSZ$  otrzymamy sposobem wyżej wskazanym położenie punktu na powierzchni ziemi, którego zenit jest w punkcie  $Z$ . Jeślibyśmy chcieli otrzymać dotknięcie tylko wtenczas kiedy odległość prawdziwa środków mniejsza jest od  $d + \delta$ , czyli kiedy część słońca zakryta jest dla środka ziemi, szukalibyśmy naówczas miejsca na przedłużeniu  $xS$  w kierunku od  $x$  do  $S$ , któregooby parallaxa odsuwając księżyc od słońca zniszczyła zaćmienie i sprawiła tylko dotknięcie. I tak przedłużywszy  $xS$  do  $Z_1$ , mamy:

$$(\pi - \alpha) \text{ wst } SZ = d + \delta - Sx$$

$$\text{wst } SZ_1 = \frac{d + \delta - Sx}{\pi - \alpha}.$$

W trójkącie  $PSZ_1$  znamy  $SZ_1$ ,  $PS$  i kąt  $PSZ_1 = 180^\circ - PSZ$ , wyndziemy tedy dopełnienie szerokości  $PZ_1$  i kąt  $SPZ_1$ , z którego otrzymuje się różnica południków, albowiem

$$MPZ_1 = SPZ_1 + MPS = SPZ_1 + \text{kąt godzinny}.$$

Lubo podług sposobu tutaj wyłożonego nie otrzymujemy miejsc wszystkich, które będą mieć zaćmienie, gdyż miejsca które wynachodzimy są tylko te, które leżą na kołach wierzchołkowych przechodzących razem przez środek księżyca i słońca, możemy jednak dosyć dokładne powziąć wyobrażenie o powierzchni ziemi, przez którą przechodzi cień lub przycień księżyca. Daymy bowiem żeśmy na pewny moment oznaczyli miejsce, które przez parallaxę wysokości ma zaćmienie środkowe; szukamy na tenże sam moment miejsca leżącego na kole wielkiem przechodzącym przez środki słońca i księżyca, któreby przez mniejszą parallaxę wysokości miało początek zaćmienia, i nareszcie miejsce trzecie, które przez parallaxę poziomą widzi

środku księżyca i słońca odsunięte od siebie najdalej jak je tylko w tym momencie widzieć można, i to w strony przeciwne tym w jakich je widzi mieszkaniec, dla którego w tym momencie zaczyna się zaćmienie. Prowadząc przez te trzy miejsca łuk koła wielkiego na kuli ziemskiej zajmujemy miejsca które będą mieć w tym momencie zaćmienie słońca tym większe, im bliżej leżą miejsca dla którego zaćmienie jest środkowe. Wykonując podobne rachunki co minnt *np.* dziesięć przez cały czas trwania zaćmienia, i podobne na kuli ziemskiej rysując łuki, otrzymamy dosyć dokładnie miejsca dla których zaćmienie widzianem będzie.

Na miejsce parallaxy działającej w kierunku łuku przechodzącego przez środki słońca i księżyca, można jeszcze użyć parallaxy ukośney, to jest działającej po kole wierzchołkowém pochyłém do łuku  $xS$ . Gdybyśmy *np.* na pewny moment, kiedy odległość prawdziwa środków słońca i księżyca mniejsza jest niż  $d + \delta + (\pi - \varpi)$ , chcieli otrzymać miejsce gdzieby widziano na poziomie dotknięcie tylko tarcz słońca i księżyca, naówczas nie moglibyśmy już tego miejsca szukać na kole wierzchołkowém łączącym środki słońca i księżyca, gdyż parallaxa pozioma działając wprost po tém kole, zbliżałaby środki słońca i księżyca o ilość  $\pi - \varpi$ , odległość więc pozorna środków byłaby mniejszą od  $d + \delta$ , a stąd nie byłoby dotknięcia, ale już część tarczy słońca byłaby zakrytą przez księżyc. Żeby więc na ten moment znaleźć miejsce, które widzi na poziomie dotknięcie tarcz słońca i księżyca, postąpimy tym sposobem:

Niech  $Sx$  (fig. 79) wyraża nam odległość prawdziwą środków mniejszą od  $(\pi - \varpi) + (\delta + d)$ . Z punktu  $S$  zarysujemy koło promieniem  $d + \delta$ , a z punktu  $x$  promieniem  $\pi - \varpi$ , koła te przetną się z sobą w punktach  $L$  i  $L'$ . W trójkącie  $SxL$  mamy znane trzy rzeczy, to jest odległość prawdziwą środków  $Sx$ ,  $SL$  równą  $d + \delta$ , i  $xL$  wyrażającą parallaxę względną słońca i księżyca, możemy więc wyznaleźć kąt  $LxS$  podług zrównania:

$$\text{wst}^2 \frac{1}{2} LxS = \frac{\text{wst}^2 \frac{1}{2} (LS + Lx - Sx) \text{wst}^2 \frac{1}{2} (LS + Sx - Lx)}{\text{wst} Sx \text{wst} Lx}$$

albo uważając trójkąt  $SxL$  dla małości boków za prostokreślny:

$$\text{wst}^2 \frac{1}{2} LxS = \frac{(LS + Lx - Sx)(LS + Sx - Lx)}{SxLx}.$$

Odcinając kąt  $LxS$  od kąta  $PxS$  który nam z trójkąta  $PSx$  jest wiadomy, otrzymujemy kąt  $PxL$ ;  $180^\circ - PxL = PxZ''$ .

W trójkącie  $PxZ''$  mamy znany kąt  $PxZ''$  i dwa boki

$$Px \text{ i } xZ'', \text{ gdyż } Px = 90^\circ - \text{zбочenie } \delta,$$

$$xZ'' = 90 - Lx = 90^\circ - (\pi - \varpi);$$

Z rozwiązania więc tego trójkąta podług równań § 101 mieć będziemy  $PZ''$  czyli dopełnienie szerokości miejsca  $Z''$ , i kąt  $Z''Px$ , który dodany do znanego kąta  $SPx$ , jako wyrażającego różnicę wznoszeń prostych słońca i księżyca, da nam kąt  $Z''PS$ , to jest kąt godzinny słońca, czyli czas prawdziwy słoneczny rachowany w tym momencie w punkcie  $Z''$ . Porównywając ten czas z czasem prawdziwym rachowanym w Wilnie, otrzymamy różnicę w długości miejsca  $Z''$ . Tym więc porządkiem otrzymać możemy długość i szerokość miejsca, gdzie na poziomie, to jest w punkcie  $L$ , widziane będzie dotknięcie tarcz słońca i księżyca na moment dany, kiedy odległość  $Sx$  mniejsza jest od  $(\delta + d) + (\pi - \varpi)$ . Drugim takim miejscem będzie  $Z'$ , gdzie dotknięcie przez parallaxę widzianem będzie na poziomie w punkcie  $L'$ . Kąt  $SxL$  jest już znany jako równy kątowi  $LXS$ :

$$PxS + SxL' = PxL'$$

$$180^\circ - PxL' = PxZ'.$$

Z rozwiązania potem trójkąta  $Z'Px$  otrzymamy  $PZ'$  i kąt  $xPZ'$ ;

$$xPZ' + SPx = SPZ'.$$

Oznaczmy więc tym sposobem szerokość i długość miejsca którego zenit jest  $Z'$ .

Kiedy  $Sx = (\pi + \varpi) + (\delta + d)$ , punkta  $L$  i  $L'$  a stąd  $Z$  i  $Z'$  złączą się z sobą, i zaczynają się wtenczas rozchodzić, kie-

dy  $Sx$  zaczyna być mniejszą od  $(\pi - \varpi) + (\delta + d)$ ; naówczas formują się trójkąty  $SLx$  i  $SL'x$  w których kąty przy  $x$  i  $S$  są z początku bardzo ostre, kąty zaś przy  $L$  i  $L'$  bardzo rozwarte; w miarę jak odległość środków  $Sx$  coraz się zmniejsza, kąty przy  $L$  i  $L'$  maleją, a przeciwnie kąty przy  $x$  i  $S$  coraz rosną, aż nareszcie kiedy odległość  $Sx$  równa jest  $(\pi - \varpi) - (\delta - d)$ , punkta  $L$  i  $L'$  oraz  $Z$  i  $Z'$  schodzą się z sobą, i na ten moment jedno tylko jest miejsce, gdzie dotknięcie na poziomie widzieć można.

Jak skoro  $Sx$  staje się mniejszą od  $(\pi - \varpi) - (\delta + d)$  trójkąt  $SxL$  uformować się nie może, i nie masz już punktu na powierzchni ziemi gdzieby dotknięcie na poziomie widzieć można było. Stąd widzieć łatwo można, że linija łącząca miejsca  $Z$ ,  $Z'$ ,  $Z''$  etc. na powierzchni ziemi formuje liniję krzywą zamykającą się, linija się ta zaczyna kiedy  $Sx = (\pi - \varpi) - (\delta + d)$ , a kończy się, kiedy  $Sx = (\pi - \varpi) - (\delta + d)$ , po czem  $Sx$  dalej może stawać się mniejszą, i doszedłszy najmniejszej wartości rośnie dalej; przez cały ten czas dotknięcia na poziomie są nie podobne, aż nareszcie kiedy odległość środków dojdzie w swym wzroście do wartości  $(\pi - \varpi) - (\delta + d)$ , linija dotknięć na poziomie zaczyna się przez punkt jeden, rozdziela się zaraz na dwie gałęzie i schodzi się znowu w punkt jeden kiedy odległość prawdziwa środków stanie się powtórnie równą  $(\pi - \varpi) + (\delta + d)$ . Jest to chwila, gdzie właśnie zaćmienie słońca dla ziemi zupełnie się kończy, i jakieśmy wyżej widzieli, od tej wartości na odległość środków, zaćmienie się zaczynało. Co się tycze odległości na każdy moment punktów  $Z'$  i  $Z''$  tę łatwo jest wyciągnąć z trójkąta  $Z''Z'x$ , gdzie  $xZ' = 90^\circ - (\pi - \varpi)$ ; uważając więc łuk  $ZZ''$  jako rozdzielony na dwie równe części przez łuk pionowy  $xN$  mamy:

$$\begin{aligned} \text{wst } \frac{1}{2} Z''Z' &= \text{wst } Z'x \text{ wst } LxS \\ &= \text{dost } xL \text{ wst } LxS \\ &= \text{dost } (\pi - \varpi) \text{ wst } LxS. \end{aligned}$$

Tu widzimy, że szerokość linii krzywéy zajmujący punkta  $Z''$ ,  $Z'$  i t. d. czyli odległość punktów  $Z''$  i  $Z'$  na je-



denże moment wynalezionych nie może się zamienić w punkt jeden tylko wtenczas, kiedy kąt  $LxS$  stanie się zero, jakśmy to już i wyżej widzieli.

Podług tego cośmy dotąd mówili, łatwo jest wynaleźć miejsce, które będzie najpierwiewy widzieć początek, i miejsce gdzie najpoźniej koniec zaćmienia widzianym będzie, nadto można odrysować linią dotknięć na poziomie, i linią punktów gdzie zaćmienie będzie środkowe. Obszerniejszy rozbiór fenomenu zaćmień słońca, co się tycze miejsce, w których widzianym będzie, znajdzie czytelnik w Astronomii Delambra, gdzie podane sposoby przykładami są objaśnione.

Kiedy odległość księżycy od bieguna północnego większa jest niż odległość słońca od tegoż bieguna, zaćmienie dla półkuli północnej jest bardzo małe, gdyż parallaxa w takim położeniu księżycy i słońca, oddala ich środki od siebie dla mieszkańców północnych, a ponieważ bardzo południowe kraje są mało zamieszkałe, dla tego Astronomowie nie dają sobie pracy rachowania w szczegółach różnych postaci tego fenomenu dla różnych miejsc, gdzie to zaćmienie trafić się może, oznaczają się tylko miejsca gdzie fenomen obserwowanym być może. Oznaczywszy przez rachunek długość i szerokość różnych miejsc, które będą widzieć pewną postać zaćmienia, łatwo jest miejsca te oznaczyć na kuli ziemskiej lub na karcie którejby rzut był taki, iżby zajmował wszystkie miejsca, gdzie zaćmienie widziane być może.

Oznaczenie tym sposobem czasu i postaci zaćmienia, jest pospolicie niedokładnym z przyczyny, że ziemia nie jest wszędzie doskonałą kulą, a stąd parallaxa pozioma nie jest wszędzie jednostayną. Można wprowadzić błąd ten poprawić i mieć wzgląd jeszcze na odmiany tarczy księżycy, w miarę jak się gdzie wznosi nad poziom, ale praca ta byłaby zupełnie nieużyteczną, i niepewność w wypadkach jeszczeby pozostała z przyczyny niedokładności tablic księżycowych, i niepewnego oznaczenia długości i szerokości różnych punktów na powierzchni ziemi. Oznaczenie w ogólności fenomenów zaćmień słońca dla różnych miejsc jest

tylko ostrzeżeniem Astronomów o czasie w jakim ma przypaść zaćmienie, a miejscowi Astronomowie, każdy na swoje miejsce, dokładny moment początku i wszystkie postaci tego fenomenu, jakie w ciągu zaćmienia dla tego miejsca jawić się będą, wyrachować powinni. Przyszliśmy więc teraz do tego pytania: jak znając dzień i mniej więcej godzinę zaćmienia słońca, wyrachować na dane miejsce z największą dokładnością czas i postać różnych fenomenów tego zaćmienia?

**CIII.** *Wynaleśdź odległość pozorną środków słońca i księżycy na pewny punkt powierzchni ziemi, używając położenia punktu dziewiędziesiątego.*

Ponieważ fenomen zaćmienia zawisł zupełnie od odległości pozornéj środków słońca i księżycy i od wielkości ich średnic, najpierwszą jest więc rzeczą znać te ilości na każdy moment.

Wyobraźmy sobie przez  $AS$  ekliptykę (fig. 80) przez  $X$  i  $S$  miejsca pozorne środków księżycy i słońca, to jest miejsca, do których je odnosi mieszkaniec punktu ziemi, na który się zaćmienie rachuje; niech tém miejscém będzie Wilno. Tu, tak jak i wyżej, ponieważ nam idzie o względne tylko położenie księżycy względem słońca, możemy uważać miejsce słońca za nieodmienione przez parallaxę, bylebyśmy za to zamiast parallaxy księżycy, wzięli różnicę parallax księżycy i słońca, gdyż obie te gwiazdy znajdując się w czasie zaćmień blisko bardzo siebie, w tęż samą przez skutek parallaxy posuwają się stronę. Niech  $AS$  wyraża różnicę między długością słońca, a długością pozorną księżycy,  $AX$  będzie szerokość pozorną księżycy. Gdybyśmy w tym troykącie znali  $AS$  i  $AX$ , łatwobyśmy otrzymali odległość pozorną środków  $XS$ .

Wyrachujemy z tablic na czas blizki początku zaćmienia długość słońca i jego średnicę pozorną, a z tablic księżycy długość i szerokość księżycy, jego parallaxę poziomą, i wielkość jego tarczy uważanej na poziomie. Mając długość i szerokość księżycy prawdziwą, wynaleśdź możemy długość jego i szerokość pozorną za pomocą wzorów, które

się łatwo wywodzą ze wzorów podanych wyżej na parallaxę wznoszenia się prostego i zboczenia (§ 38 i 115), albo za pomocą wzorów wywiedzionych w trygon. kul. § 34.

$$\text{sty } D' = \frac{\text{dost } p \text{ wst } D - \text{wst } \pi \text{ dost } S \text{ wst } N}{\text{dost } p \text{ dost } D - \text{wst } \pi \text{ dost } S \text{ dost } N} \quad (1)$$

$$\text{sty } p' = \frac{(\text{wst } p - \text{wst } \pi \text{ wst } S) \text{ dost } D'}{\text{dost } p \text{ dost } D - \text{wst } \pi \text{ dost } S \text{ dost } N} \quad (2)$$

W tych zrównaniach  $D$  i  $p$  znaczą długość i szerokość prawdziwą,  $D'$  i  $p'$  długość i szerokość pozorną;  $\pi$  znaczy parallaxę poziomą księżycą na szerokość jeograficzną Wilna, rachowaną podług formuł podanych w § 59; w rachunku zaś zaćmienia za  $\pi$  wzięsć trzeba różnicę parallax księżycą i słońca.  $N$  wyraża długość a  $S$  szerokość punktu *dziewiędziesiątego* (nonagesimi). Przez punkt dziewiędziesiąty rozumiemy punkt ekliptyki najwyżej nad poziomem leżący, a zatém o  $90^\circ$  stopni odległy od przecięć ekliptyki z poziomem, szerokością zaś punktu dziewiędziesiątego nazywa się odległość tego punktu od zenitu. Ilości te otrzymują się przez zrównania

$$\text{sty } \varphi = \frac{\text{wst } M}{\text{sty } H} \quad (3)$$

$$\text{sty } N = \frac{\text{sty } M}{\text{wst } \varphi} \text{ wst } (\varphi + \omega) \quad (4)$$

$$\text{dost } S = \frac{\text{dost } M \text{ dost } H}{\text{dost } N} \quad (5)$$

albo 
$$\text{wst } S = \frac{\text{wst } H}{\text{dost } \varphi} \text{ dost } (\varphi + \omega) \quad (*)$$

$H$  jest szerokością jeograficzną miejsca,  $\omega$  znaczy pochyłość ekliptyki do równika, a  $M$  wyraża wznoszenie się proste środka nieba, jest to wznoszenie się proste słońca

---

(\*) Zrównania te są zupełnie te same co zrównania dające nam długość i szerokość gwiazdy ze znanego wznoszenia się prostego i zboczenia (N. 42).

prawdziwe, powiększone lub zmniejszone kątem godzin-  
nym, podług tego jak rachunek jest na wieczorną lub ran-  
ną godzinę. Można wziąć wznoszenie się proste słońca  
średnie, rachowane od punktu równonocnego prawdziwego,  
bylebyśmy za kąt godzinny, który oznacza czas prawdziwy  
lub jego dopełnienie do  $24^{\text{h}}$ , wzięli czas średni lub jego  
dopełnienie do  $24^{\text{h}}$ , podług tego jak czas rachunku wzięty  
jest po południu lub przed południem. Za pomocą więc  
tablic księżycy i zrównań (1), (2), (3), (4) i (5), otrzymać mo-  
żemy długość i szerokość pozorną księżycy na czas żądany,  
a stąd w trójkącie  $ASX$  mieć  $AX$  i  $AS$ , gdyż długość  
słońca z tablic wynalezioną być może.

$$SX = \sqrt{AX^2 + AS^2}$$

albo      sty  $S = \frac{AX}{AS}$ .       $SX = \frac{AS}{\text{dost } S} = \frac{AX}{\text{wst } S}$ .

Tym więc sposobem, który się *sposobem punktu dzie-  
wiedziesiątego* (méthode du nonagésime) nazywa, otrzymać  
można odległość pozorną środków słońca i księżycy.

#### CIV. *Sposób Delambra otrzymania odległości pozorney środków słońca i księżycy.*

Możemy jeszcze wynaleźć odległość pozorną środków  
słońca i księżycy za pomocą sposobu podanego przez De-  
lambra, nie szukając długości i szerokości pozorney księżycy.  
Przychodzi się do tego następującym sposobem. Niech koło  
 $ZP$  (fig. 81) wyobraża południk miejsca na którym się  
znajdują zenit i biegun świata w punktach  $Z$  i  $P$ . Punkt  
 $X$  jest miejscem prawdziwem księżycy, a  $S$  miejscem słoń-  
ca, odległość więc prawdziwa środków słońca i księżycy  
jest to linija  $SX$ . Parallaxa wysokości jest to  $XX'$  która  
odległość środków prawdziwą zmienia na pozorną  $SX'$ ;  
idzie właśnie o wynalezienie téj odległości pozorney. Do  
wynalezienia téj odległości Delambre używa tych samych  
zrównań, które służą na wynalezienie odległości pozorney  
księżycy od bieguna świata, przez funkcyą odległości praw-  
dziwey.

I tak: kładąc w zrównaniach VIII<sub>2</sub> i III *tryg. kul.* § 54 pochyłość ekliptyki  $\omega=0$ , możemy wszędzie zamiast długości położyć wznoszenie się proste, a zamiast odległości od bieguna ekliptyki, odległość od bieguna równika; tym sposobem zrównanie dające odległość pozorną od bieguna ekliptyki przez funkcją odległości prawdziwéy, zamieni się na zrównanie wyrażające odległość pozorną od bieguna świata przez funkcją odległości prawdziwéy, i podobnie zrównanie dające parallaxę w długości wyda teraz parallaxę wznoszenia się prostego, czyli parallaxę kąta godzinnego. Zrównania te są następujące:

$$\text{dost } \Delta' = \frac{\text{wst } P'}{\text{wst } P} \left\{ \text{dosty } \Delta - \frac{\text{wst } \pi \text{ wst } H}{\text{wst } \Delta} \right\}$$

$$\text{sty } dP = \text{sty } (P' - P) = \frac{\text{wst } \pi \text{ dost } H \text{ wst } P}{\text{wst } \Delta - \text{wst } \pi \text{ dost } H \text{ dost } P}$$

gdzie  $\Delta'$  znaczy odległość pozorną od bieguna równika,  $\Delta$  odległość prawdziwą,  $P'$  kąt godzinny pozorny,  $P$  kąt godzinny prawdziwy,  $\pi$  znaczy, tak jak wyżej, różnicę parallax poziomych słońca i księżyca, a  $H$  szerokość miejsca poprawną. Widzimy w zrównaniu drugiem, że parallaxa kąta godzinnego  $P$ , zależy od parallaxy poziomey  $\pi$  i od boków składających kąt  $P$ . Jeżeli więc zamiast punktu  $P$  weźmiemy inny punkt  $S$ , i uformujemy kąt  $ZSX$ , kąt ten przez parallaxę zamieni się na kąt  $ZSX'$ , ale parallaxa tego kąta, jako złożonego zupełnie z podobnych dwóch boków, to jest wyrażających odległość punktu  $S$  od zenit i od miejsca prawdziwego księżyca, wyrazi się przez formułę tego samego kształtu co i parallaxa kąta godzinnego. Dla téż samey przyczyny odległość pozorną  $SX'$  wyrazi się przed funkcją odległości prawdziwéy  $SX$  w tymże samym kształcie, jak się wyraża odległość pozorną od bieguna świata przez funkcją odległości prawdziwéy. Uważając więc punkt  $P$  jako przesunięty na punkt  $S$ , powinniśmy w zrównaniach wyższych położyć, zamiast kąta  $P$  kąt  $ZSX$ , a zamiast boków  $PZ$  i  $PX$  boki  $SZ$  i  $SX$ . Zrównania więc dające kąt  $XSX'$  czyli parallaxę kąta  $ZSX$ , i odległość pozorną  $SX'$  będą następujące:

$$\text{sty } XSX' = \text{sty } \pi = \frac{\text{wst } \pi \text{ wst } ZS \text{ wst } ZSX}{\text{wst } SX - \text{wst } \pi \text{ wst } ZS \text{ dost } ZSX}$$

$$\text{sty } SX' = \frac{\text{wst } (ZSX + \pi)}{\text{wst } ZSX} \left\{ \text{dosty } SX - \frac{\text{wst } \pi \text{ dost } ZS}{\text{wst } SX} \right\}$$

Czyniąc kąt  $ZSX = S'$ ,  $S' + \pi = S''$ ,  $SX = E$ ,  $ZS = q$  będzie:

$$\begin{aligned} \text{sty } \pi &= \frac{\text{wst } \pi \text{ wst } q \text{ wst } S'}{\text{wst } E - \text{wst } \pi \text{ wst } q \text{ dost } S'} \\ &= \frac{m \text{ wst } S'}{1 - m \text{ dost } S'} \dots \dots \dots (\alpha) \end{aligned}$$

gdzie  $m = \frac{\text{wst } \pi \text{ wst } q}{\text{wst } E}$

$$\text{dosty } SX = \frac{\text{wst } S''}{\text{wst } S'} \left\{ \text{dosty } E - \frac{\text{wst } \pi \text{ dost } q}{\text{wst } E} \right\}$$

Czyniąc  $\frac{\text{wst } \pi \text{ dost } q}{\text{wst } E} = \text{sty } u$

otrzymamy:

$$\text{dosty } SX' = \frac{\text{wst } S''}{\text{wst } S'} \{ \text{dosty } E - \text{sty } u \}$$

$$\text{sty } SX' = \frac{\text{wst } S' \text{ wst } E \text{ dost } u}{\text{wst } S' \text{ dost } (E + u)} \dots \dots \dots (\beta)$$

Zrównanie  $\beta$  służy do znalezienia odległości pozornej słońca i księżyca. Dla rozwiązania tego równania przejść trzeba pierwiej przez rozwiązanie równania  $\alpha$ . W równaniu ( $\alpha$ ) oprócz ilości szukanej  $\pi$ , trzy jeszcze są niewiadome, to jest  $q = ZS$ ,  $S'$  i  $E = SX$ , od wynalezienia więc tych ilości rachunek zacząć należy. A naprzód w trójkącie  $ZPS$  mamy znane  $ZPS$  czyli kąt godzinny prawdziwy i dwa boki kąt ten składające to jest  $ZP$  i  $PS$ , wynaydziemy więc kąt  $ZSP = a$  i bok  $ZS$ ; z rozwiązania potem trójkąta  $XPS$  gdzie  $PS$ ,  $PX$  i kąt  $XPS$  wyrażający różnicę wznoszeń prawdziwych słońca i księżyca są znane, otrzymamy  $XS = E$  i kąt  $PSX$ , a stąd kąt  $ZSX = S - a = S'$ . W szukaniu tych ilości można postąpić tym sposobem:

$$\begin{aligned} \text{dost } ZS &= \text{dost } P \text{ wst } \Delta \text{ dost } H + \text{dost } \Delta \text{ wst } H \\ &= \text{wst } H (\text{dost } \Delta + \text{wst } \Delta \text{ sty } \varphi) \end{aligned}$$

gdzie

$$\text{sty } \varphi = \text{dosty } H \text{ dost } P$$

$$\text{dost } ZS = \frac{\text{wst } H \text{ dost } (\Delta - \varphi)}{\text{dost } \varphi}.$$

Łuk posiłkowy  $\varphi$  jak wiemy nie innego nie znaczy tylko łuk  $PQ$ , odcięty łukiem  $ZQ$  pionowo do łuku  $SP$  poprowadzonym, a zaś  $\Delta - \varphi = QS$ . Podług równań ( $f$ ) § 9 Tryg. kul. mamy:

$$\begin{aligned} \text{sty } QZ &= \text{sty } P \text{ wst } \varphi \\ &= \text{sty } a \text{ wst } (\Delta - \varphi) \end{aligned}$$

Stąd

$$\text{sty } a = \frac{\text{sty } P \text{ wst } \varphi}{\text{wst } (\Delta - \varphi)}.$$

W rozwiązaniu trójkąta  $XPS$  moglibyśmy albo zupełnie tym samym postąpić porządkiem, albo też użyć analogii Nepera na wynalezienie kąta  $XSP = S$ , a potem przez drugie równanie główne mieć  $SX$ . Tym więc sposobem otrzymujemy trzy nieznanne ilości, które wchodzi do wyrażenia na  $\pi$ , to jest  $E$ ,  $q$ , i kąt  $S' = S - a$ ; po wynalezieniu więc wartości na  $\pi$ , przystąpimy do rozwiązania równania  $\beta$ , w którym wszystkie ilości prócz  $SX'$  są znane, albowiem  $S'' = S' + \pi$ ; to więc równanie da nam wartość na odległość pozorną słońca i księżycy.

W tym sposobie Delambra najpierwszą jak widzimy jest rzeczą, mieć wznoszenie się proste i zboczenie słońca i księżycy najdokładniej wyrachowane, gdyż te ilości wchodzi w najpierwsze tego sposobu równania. Sposób ten ma tę korzyść, że daje wartość na łuk  $ZS$ , który jest prawie równy odległości księżycy od zenit, a stąd można wiedzieć, o ile tarczę księżycy poziomą, daną przez kalendary astronomiczne powiększyć, żeby mieć jego tarczę pozorną w odległości od zenit w jakiej się w czasie zaćmienia znajduje; powtóre ważną jest jeszcze korzyścią, że mamy zaraz kąt  $S''$  jaki czyni linija słońców z kołem wierz-

chołkowém, ilość która jak później zobaczymy, bardzo w obserwacji początku zaćmienia jest potrzebną.

Wyłożyłem tu tylko w krótkości sposoby rachowania na czas dany odległości pozornéj środków słońca i księżycy, gdyż oba te sposoby dokładnie są wyłożone i przykładami objaśnione w *Przystosowaniu tryg. kulistég.*

CV. Ze znanych pozornych odległości środków słońca i księżycy wyciąga się czas początku, końca i środka zaćmienia.

Żeby z wynalezionéj odległości środków można było sądzić o czasie zaćmienia, należy tę odległość porównać z summą promieni słońca i księżycy, wyrażna bowiem rzecz jest, że w czasie początku zaćmienia odległość pozorna środków równą być powinna summie promieni słońca i księżycy. Wielkości poziome tarczy słonecznéj i księżycowéj dane są na dzień każdy w kalendarzach astronomicznych, lecz że ziemia w ciągu biegu wirowego jedne punkta przybliża, drugie oddala od słońca i księżycy, stąd wypada, że te tarcze w miarę jak się podnoszą nad poziom miejsca zbliżają się do tegoż miejsca, a stąd większymi wydawać się muszą. Skutek ten dla wielkiej odległości słońca od ziemi nieznaczny jest dla tarczy słonecznéj. Ale powiększenie się tarczy księżycy, w miarę jak się nad poziom podnosi, jest bardzo wyraźne. Jakoż podaliśmy w § 63 formułę

$$\delta = \frac{2D \operatorname{wst} \frac{1}{2} \varpi \operatorname{dost} \left( Z - \frac{\varpi}{2} \right)}{\operatorname{wst} (Z - \varpi)}$$

dającą powiększenie się tarczy księżycowey przez funkcją jego tarczy widzianey ze środka ziemi, albo widzianey na poziomie; przez funkcją odległości od zenit  $Z$  i parallaxy wysokości  $\varpi$ ; możemy więc użyć tej formuły, albo też tablicy dającey zaraz to powiększenie skoro  $D$  i  $Z$  są znane, wyrachowaney podług zrównania w § 63 danego, zależącego tylko od dwóch zmiennych  $D$  i  $Z$ .

Umiejąc dochodzić odległości pozornéj środków słońca i księżycy, wynaydźmy te odległości na kilka chwil bliz-



kich początku zaćmienia, a mając tym sposobem ilość o jaką się w danym czasie zbliżają do siebie środki słońca i księżyca, łatwo przez proporcją znajdziemy czas, kiedy ta odległość środków równa jest summie promieni, a tak mieć będziemy czas początku zaćmienia. Dajmy żeśmy rachując tym sposobem odległości środków na czas blizki początku zaćmienia znaleźli na czas  $T$  odległość środków równą  $(\delta + d) \pm a$ , gdzie  $a$  jest ilością małą, i że porównując odległości środków w małych przedziałach czasu znaleźliśmy, że środki te zbliżają się do siebie o ilość  $a$  w przeciągu czasu  $t$ , biorąc więc zbliżanie się środków w małym przeciągu czasu za jednostajne, mamy

$$a : t = a : \frac{t}{a} \cdot a$$

Czas więc początku zaćmienia wyrazi się przez

$$T \pm \frac{t}{a} \cdot a$$

Znak drugiego wyrazu zależy od znaku ilości  $a$  w wyrażeniu odległości środków na czas  $T$ .

Koniec zaćmienia podobnym zupełnie dochodzi się sposobem. Czas upłynięty między początkiem a końcem wyraża czas trwania zaćmienia, połowa tego czasu dodana do początku lub odjęta od końca da czas środka zaćmienia.

**CVI.** *Rysunek figury początku, końca i środka zaćmienia objaśniony przykładem. Największa trwałość zaćmienia całkowitego i obrączkowego.*

Dla okazania sposobu jakim się rysuje figura fenomenu początku, środka, i końca zaćmienia, weźmy przykład zaćmienia, które się trafiło w Wilnie 19 listopada 1816 r., a które podług obu wyżey podanych sposobów rachowaniem było.

Ponieważ Astronomowie średnicę słońca, jakieśmy mówili, dzielią na dwanaście części, które się zowią calami, poprowadźmy przeto linią  $MN$  (fig. 82), i podzielmy ją na 6 dowolnych części, linią ta wyrażać będzie promień słoń-

ca, który wzięty w minutach i zrównany z sześciu calami, da nam wartość jednego cala w minutach, i wzajemnie mieć będziemy minutę wyrażoną w ułamkach lub częściach dziesiętnych cala. Niech  $S$  wyraża środek słońca,  $HSO$  jego tarczę pozorną  $= 2MN$ . Poprowadzmy linią  $ZS$  pionową do  $HO$ , punkt  $Z$  będzie punktem najwyższym obwodu słońca, a ponieważ przez sposób Delambra wypada, że w początku zaćmienia kąt  $S'' = 53^\circ$ , prowadząc więc linią  $SDX$  nachyloną do  $ZS$  pod kątem  $53^\circ$ , będziemy mieć na figurze położenie linii  $SDX$  łączącej środki słońca i księżyca, na której punkt  $D$  wyraża miejsce na obwodzie słońca gdzie się zaćmienie zacznie. Położenie tego punktu ważnym jest bardzo w obserwacji początku zaćmienia, żeby wiedzieć w jaki punkt obwodu słońca wzrok skierować, a przeto pewniejszą uczynić obserwacją początku zaćmienia. Koniec zaćmienia podobnym się rysuje sposobem (fig. 83), kąt  $S'' = ZSD$  będący naówczas ze strony wschodniej słońca wynosi  $114^\circ$ . W sposobie parallax gdzie kąt  $S''$  wprost nie wypada z rachunku, można otrzymać położenie środka księżyca, a stąd i linii łączącej środki obu gwiazd ze znaną szerokości punktu dziewiędziesiątego, jak tego damy przykład w rysowaniu figury środka zaćmienia.

Poprowadzmy średnicę poziomą słońca  $HO$  (fig. 84) i linią pionową  $ZS$  wyrażającą łuk koła wierzchołkowego. Zrównanie (5) § 103, daje wartość na szerokość punktu dziewiędziesiątego czyli odległość jego od zenit  $s = 66^\circ$ ; pochyłość osi ekliptyki do poziomą  $= 90 - s = 24^\circ$ , prowadząc więc  $EQ$  pod tym kątem do  $HO$ , linija ta wyrazi nam ekliptykę; która się będzie wznosić nad linią  $HO$  ku stronie zachodniej jak na figurze, jeżeli długość punktu dziewiędziesiątego mniejsza jest od długości słońca; i przeciwnie, jeżeli ta długość większa jest od długości słońca, znakiem jest że się słońce znajduje w miejscu gdzie się łuk ekliptyki nachyla ku poziomowi na zachód, a stąd linija  $EQ$  tak prowadzić należy, iżby się podnosiła na wschód, to jest z ręki lewej, a spadała pod  $HO$  na zachód, to jest z ręki prawej. Uwagi te jasnymi są bar-

dzo, jeśli się do nich użyje figura (85) gdzie  $PR$  wyraża poziom miejsca  $Z$ ,  $PnR$  ekliptykę,  $HFOQ$  tarczę słońca, a  $n$  miejsce punktu dziewiędziesiątego. Ponieważ sposób punktu dziewiędziesiątego daje długość i szerokość pozorną księżycą, łatwo więc znaleźć na linii  $EQ$  (fig. 84) miejsce, gdzie koło szerokości na którym się księżyc znajduje, przecina ekliptykę, punkt w przykładzie tu wzmiankowanym pada na figurze na środek słońca, gdyż różnica między długością słońca i księżycą na moment środka zaćmienia, wynosi tylko  $14''$ ; poprowadźmy koło szerokości  $SN$ , i na niem odetniemy szerokość pozorną księżycą równą w tym przykładzie  $3'.5''$ , a punkt  $x$  będzie środkiem tarczy księżycą z którego zarysowane koło  $EQR$ , promieniem tarczy pozornej księżycą, oznaczy nam ilość i stać zaćmienia największego. Ilość zaćmienia największego wyraża się przez  $Np' = NS + Sp' = \delta + (d - Sx) = (\delta + d) -$  najkrótsza odległość.

W naszym przykładzie promień słońca  $\delta = 16'.14''$ , promień księżycą  $d = 16'.51''.5$ ; najkrótsza odległość  $3'.6''$ ; stąd ilość zaćmienia jest:

$$\begin{aligned} 32'.45''.5 - 3'.6'' &= 29'.59''.5 \\ 16'.14'' : 6^{\text{cali}} &= 29'.59''.5 : x \\ x &= \frac{6^{\text{c}}(29'.59''.5)}{16'.14''} = \frac{6^{\text{c}} \cdot 1779,5}{974} = 10^{\text{c}}.962. \end{aligned}$$

Największe zaćmienie słońca wypada blisko jedenastu cali. więc tylko jedna dwunasta część średnicy słońca nie zakrytą zostanie. Ponieważ zaćmienie słońca nie może być większe nad zakrycie całej jego średnicy, choćby więc wartość na  $\delta + d - Sx$  wypadła większa od  $2\delta$ , ilość jednak zaćmienia w tym przypadku oznacza się przez  $2\delta$ ; zaćmienie wtenczas jest całkowite i trwa pewny przeciąg czasu. Jeżeli

$$(\delta + d) - \text{najkrótsza odległość} = 2\delta$$

zaćmienie jest całkowite ale nie trwa tylko moment, gdyż zaraz odległość środków słońca i księżycą stając się większą, czyni ilość zaćmienia mniejszą od  $2\delta$ .

W rachunku trygonometrycznym Delambra nie mamy szerokości punktu dziewiędziesiątego, ale za to mamy kąt  $S''$  a stąd położenie odległości środków względem koła wierzchołkowego; odcinając więc ze środka słońca na tę odległości wynalezioną ję wielkość  $3'.6''$ , oznaczymy łatwym sposobem punkt  $x$  miejsce środka księżycy.

Trwałość zaćmienia całkowitego i obrączkowego wtenczas kiedy naykrótsza odległość środków jest zero, zależy od chyżości naówczas biegu słońca i księżycy i od wielkości ich tarczy. Jeżeli księżyc jest w naymnieyszey, a słońce w naywiększey odległości od ziemi, średnica księżycy uważanego na poziomie przechodzi o  $2'.20''$  średnicę słońca. Podniesienie się księżycy nad poziom powiększając jego tarczę, może tę różnicę doprowadzić do trzech minut, ile więc czasu księżyc postępując biegiem względnym, potrzebuje do zrobienia trzech minut, tyle zaćmienie całkowite trwać będzie jeśli będzie środkowe. Bieg względny księżycy jest naówczas naychyższy, wynosi bowiem  $52'.25''$  na jedną godzinę.

$$52'.25'' : 1^{\circ} = 3' : 1^{\circ} \cdot \frac{3}{52'.25''} = \frac{1^{\circ}}{11} \text{ blisko.}$$

Naydłuższe więc trwanie zaćmienia całkowitego jest nieco więcey jak pięć minut.

Kiedy słońce jest naymniey a księżyc naybardziej oddalony od ziemi, średnica słońca może przechodzić o  $3'.40''$  średnicę tarczy księżycy. W tém położeniu bieg względny księżycy ledwo jest  $25'.12''$  na godzinę.

$$25'.12'' : 1^{\circ} = 3'.40'' : x$$

$$x = \frac{1^{\circ} \cdot (3'.40'')}{25'.12''} = 1^{\circ} \cdot \frac{1}{6,9}$$

Trwanie więc obrączki, jeśli zaćmienie będzie środkowe, może wynosić blisko  $9'$  dla mieszkańców dla których ten fenomen trafia się na poziomie, powiększenie się bowiem tarczy księżycy, w miarę jak wysoko znajduje się nad poziomem, zmniejsza ten czasu przeciąg.

CVII. *Jakie się robią obserwacye w zaćmieniach słońca, i jak z nich wyciąga się czas nowiu prawdziwego i różnica długości miejsc w których ten fenomen był obserwowanym. Poprawka szerokości księżycy wziętę z tablic, i odległości rogów skróconę przez refrakcyę.*

W zaćmieniach słońca obserwuje się jego początek i koniec, oprócz tego za pomocą mikrometru przedmiotowego lub niciowego mierzyć można ciągle odległość punktów przecięcia się obwodów słońca i księżycy, czyli spólną ich cięciwę  $ab$  (fig. 86), odległość ta zowie się *odległością rogów* (distance des cornes), z każdej takowey obserwacyi otrzymać można odległość środków, a stąd czas prawdziwego nowiu, następującym sposobem

$$\text{wst } axf = \text{wst } x = \frac{af}{ax} = \frac{ab}{2d}$$

$$\text{wst } asf = \text{wst } s = \frac{ab}{2d}$$

$$xf = d \text{ dost } x, \quad fs = d \text{ dost } s$$

$$xs = xf + sf = d \text{ dost } x + d \text{ dost } s.$$

Mając znaną na moment obserwacyi odległość pozorną środków, rachujemy na tenże sam moment z tablic księżycy jego szerokość prawdziwą, do której dodając skutek parallaxy, otrzymamy szerokość jego pozorną oznaczoną przez linię  $AX$  (fig. 80), gdzie  $AS$  wyraża część ekliptyki zajęta między słońcem a kołem szerokości księżycy, jest to więc różnica między długością pozorną księżycy i słońca. Różnicę tę otrzymamy z trójkąta  $AXS$  w którym:

$$AS = \sqrt{XS^2 - AX^2}$$

albo

$$\text{wst } XSA = \frac{AX}{SX} \quad AS = XS \text{ dost } XSA.$$

Odejmując od tego wyrażenia parallaxę względną w długości księżycy, to jest różnicę między parallaxą księżycy i słońca, otrzymamy różnicę między długością prawdziwą

słońca i księżycą, a mając z tablic znane biegi tych gwiazd w długości, łatwo otrzymamy czas potrzebny na zniszczenie znalezionej różnicy, a stąd moment, kiedy ta różnica jest zero. Jest to właśnie czas nowiu prawdziwego kiedy słońce, księżyc, i środek ziemi znajdują się na tejże samej płaszczyźnie koła szerokości. Fenomen ten wyprawdany tym sposobem z obserwacji i rachunku jest fenomenem jednoczesnym dla całej ziemi; jeżeli więc w innych miejscach czas tego fenomenu podobnym sposobem wyciągniętym zostanie, różnica w rachubie czasu na różnych miejscach w momencie tego fenomenu, daje z wielką dokładnością różnicę w długości geograficznej tych miejsc.

W rachunku tu wyłożonym wchodzi użycie tablic do wynalezienia biegów godzinnych i szerokości prawdziwej księżycą. Co się tyczy biegu godzinnego ten z największą dokładnością na mały przeciąg czasu dają tablice, ale szerokość księżycą wyciągnięta z tablic może być błędna; idzie więc o poznanie tego błędu. Wykonać to możemy za pomocą obserwacji środka zaćmienia w czasie którego odległość środków jest najmniejsza i przez ciąg kilkudziesięciu sekund zostaje prawie taż sama.

Odległość ta środków wyrazi się przez

$$\delta \text{ dost } s + d \text{ dost } x.$$

Taż sama odległość środków może się jeszcze wyrazić przez funkcją szerokości pozornę księżycą. Wystawmy sobie bowiem na figurze 87 (\*) przez  $BX$  szerokość pozorną księżycą w czasie środka zaćmienia

$$BX = p + \text{parall.} = XS \text{ dost } N = p'$$

gdzie  $p$  oznacza szerokość prawdziwą; co się tyczy kąta  $N$ , ten jak wiemy dochodzi się ze zrównania

$$\text{sty } N = \frac{\text{Bieg pozorny księżycą w szerok.}}{\text{Bieg pozorny względnny w dług.}}$$

Stąd:

$$p' = \text{dost } N (\delta \text{ dost } s + d \text{ dost } x).$$

(\*) Figura ta pod figurą 85 położona jest bez Nru.

Rachujemy na moment największego zaćmienia szerokość prawdziwą księżycą i parallaxę szerokości, którą odciągamy od szerokości pozornéj  $p'$ , a wypadek porównany z szerokością prawdziwą rachowaną z tablic, okaże błąd tychże tablic; błąd ten w ciągu całego zaćmienia można wziąć za jednostajny, i wszystkie szerokości rachowane z tablic co do tego błędu poprawić. Tym sposobem wynachodzenie różnicy w długości jeograficzney, gdzie szerokość księżycą z tablic brana być musi, dokładniejszym będzie, to jest będzie mieć stopień dokładności taki, jaki mają same obserwacye. Tu zachodzi jeszcze jedna uwaga: jeżeli długości miejsc tym sposobem rachowane, nie były wprzód blisko znane, rachunek szerokości nie był dokładnym, albowiem tablice księżycą są rachowane na pewne miejsce *np.* na Paryż; chcąc więc z nich wyciągnąć na dany moment szerokość księżycą, potrzeba znać jaki jest w tym momencie czas w Paryżu, i na tę epokę rachować szerokość z tablic, potrzeba więc już znać długość jeograficzną miejsca, gdzie szukamy nowiu prawdziwego. Błąd jednak z tego względu popełniony w oznaczeniu nowiu mniejszym będzie od błędu w przyjętęj długości miejsca. Szerokość bowiem księżycą bardzo się mało odmienia w porównaniu z długością, błąd więc popełniony w szerokości z przyczyny mało znanéj długości jeograficzney, będzie bardzo mały, i nie wiele tylko odmieni wyciągniony z rachunku czasu nowiu. Możnaaby nawet wyrachować, ile pewna odmiana w szerokości wpływa na odmianę rachowanego czasu nowiu. Podamy wkrótce sposób jak z obserwacyi zaćmień słońca poprawują się tablice księżycą co do długości, szerokości parallaxy i średnicy pozornéj, i jak mając poprawione tablice, można wyciągnąć dokładnie poprawkę długości jeograficzney miejsca z obserwacyi początku lub końca zaćmienia w tém miejscu obserwowanego.

Jeżeli zaćmienie zdarza się blisko poziomemu, naówczas odległość rogów zmniejszona jest przez refrakcyą, tym bardziej im fenomen trafia się bliżej poziomemu, i im odległość rogów większy czyni kąt z średnicą poziomą słońca. Ilość tego skrócenia może się wyrachować za pomocą for-

muły podaneý w Astronomii Delambra rozdz. XIII, lub za pomocą tablicy umieszczoney w tablicach słońca i księżyca (Bureau des Long. Tab. V accroissement causé etc). W téy tablicy podług wysokości słońca i pochyłości linii rogów do średnicy poziomey, znajdziemy skrócenie średnicy słońca pochylonéy tymże samym kątem do średnicy poziomey i zawierającey minut 30', gdyż na tę wielkość tablica jest wyrachowana; skąd łatwo jest znaleźć skrócenie znanej linii odległości rogów, które byż musi proporcjonalne jey wielkości. I tak: daymy żeśmy znaleźli w tablicy skrócenie średnicy słońca wynoszące 10'', odległość zaś rogów wynosi minut 12', skrócenie téy odległości  $\alpha$  wyrazi się następujnie:

$$\alpha = 10'' \cdot \frac{12}{30} = 4''$$

gdýż

$$30' : 10'' = 12' : \alpha.$$

Do użycia téy tablicy oprócz wysokości nad poziomem, która się łatwo przez rachunek otrzymuje, znać jeszcze potrzeba pochyłość linii rogów do poziomu. Pochyłość ta oznacza się przez wymiar różnicy w wysokości między końcami linii rogów, za pomocą *np.* mikrometru niciowego którego nici służące do wymiaru są poziomo ułożone. Przez tę obserwacyą otrzymujemy różnicę w wysokości punktów  $a$  i  $b$  (fig. 88), czyli linią  $ac$ . Stąd pochyłość linii rogów  $ab$  do poziomu wyrazi się przez

$$\text{wst } abc = \frac{ac}{ab}.$$

Z resztą pochyłość odległości rogów do poziomu jako równa kątowi  $S''$  z rachunku na każdy moment otrzymaną byż może. Można by jeszcze następującym postąpić sposobem: wymierzmy zaraz po obserwacyi linii rogów średnicę słońca równoległą do téy linii, i zaraz potém, średnicę poziomą; stosunek średnicy równoległéy do średnicy poziomey będzie właśnie stosunkiem linii rogów skróconéy do linii niezmienionéy przez refrakcyą. Z poprawionéy odle-



głości rogów wyciąga się odległość środków, a stąd czas nowiu prawdziwego i różnica w długości jeograficznej tąż samą co wyżej drogą.

Ponieważ moment środka zaćmienia wyciągniony z obserwacji odległości środków w czasie największego zaćmienia jest nieco wątpliwy, z przyczyny, że naówczas wielkość linii rogów przez ciąg kilkudziesięciu sekund jest prawie nieodmienną, a na ten właśnie moment rachować mamy szerokość księżycą, która w przeciągu jedney minuty na 6" odmienić się może, dla tego moment ten środka zaćmienia wyciągnąć należy z obserwacji początku i końca i z obserwacji innych odległości rogów; ile się razy bowiem trafi, że odległości rogów przed największym zaćmieniem równe są odległościom mierzonym po środku zaćmienia, tyle razy możemy z nich wyciągnąć moment środka zaćmienia, biorąc połowę summy dwóch czasów odpowiadających równym odległościom rogów. Nareszcie wypadek średni z otrzymanych tym sposobem momentów środka zaćmienia, da czas tego fenomenu z wielkiem do prawdy przybliżeniem.

W zaćmieniu obrączkowem oprócz obserwacji zwyuczaynych obserwuje się czas początku i końca obrączki, to jest czas dotknięcia zewnętrznego w punkcie *Z* fig. 89, i potem czas dotknięcia wewnętrznego. Z takiej obserwacji można dokładnie wyciągnąć różnicę tarcz pozornych słońca i księżycą. I tak: w troykącie *msx*, gdzie *x* jest miejscem księżycą na drodze jego względney *mxM* w czasie początku obrączki, a *sm* oznacza najmnieyszą środków odległość, mamy

$$sx^2 = mx^2 + ms^2.$$

Znając z obserwacji czas trwania obrączki czyli czas na przebieżenie  $2mx$ , i nadto bieg względny księżycą na jego drodze, znajdziemy *mx* część drogi ubieżoną w połowie trwania zaćmienia. Co się tycze ilości *ms* tę mieć możemy wyrażoną przez funkcją szerokości księżycą pozorney i pochyłości drogi jego względney do ekliptyki; szerokość zaś prawdziwa księżycą i jey parallaxa z tablic wzięta być musi.

CVIII. Z obserwacyi początku i końca zaćmienia, robionych w dwóch miejscach których położenie jeograficzne dokładnie jest znane, wyciąga się błąd tablic co do długości, szerokości, parallaxy poziomej i średnicy pozornej księżycy, a mając poprawione tablice dochodzi się poprawka długości jeograficznej miejsca gdzie obserwacya początku lub końca zaćmienia robioną była.

Za pomocą obserwacyi początku i końca zaćmienia zrobionych w dwóch miejscach, których położenie jeograficzne jest znane, można otrzymać błędy tablic co do długości, szerokości parallaxy poziomej i średnicy pozornej księżycy. Jakoż rachujemy na początek i koniec zaćmienia odległości srodków, i odmieniając o  $10''$  naprzód długość księżycy, potem jego szerokość, daley parallaxę poziomą, a nareszcie średnicę pozorną, robimy na nowo rachunek i uważamy o ile odmiana na  $10''$  każdej z wymienionych ilości wzięta sama jedna, odmienia czas początku i końca zaćmienia. Wyrażmy te odmiany cząstkowe przez  $t, t', t'', t'''$ , odmiany te na jedną sekundę wyrażą się przez  $\frac{t}{10}, \frac{t'}{10}$  i t. d. Dajmy, że błąd nieznaną tablic w długości jest  $\alpha$ , w szerokości  $\beta$ , w parallaxie  $\gamma$ , a w średnicy pozornej  $\delta$ . Błędy co do czasu początku zaćmienia wyrażają się przez  $\frac{t}{10}\alpha, \frac{t'}{10}\beta$ , etc. Nazwawszy przez  $dT$  błąd całkowity co do początku zaćmienia, wynikający z summy wszystkich błędów, wyrażenie jego będzie

$$dT = \frac{t}{10}\alpha + \frac{t'}{10}\beta + \frac{t''}{10}\gamma + \frac{t'''}{10}\delta$$

gdzie  $dT$  jest ilością znaną jak skoro mamy obserwacyą początku zaćmienia, różnica bowiem między początkiem zaćmienia wyciągnionym z tablic i z obserwacyi, jest właśnie wartością na  $dT$ . W powyższem więc zrównaniu są tylko cztery ilości nieznanne to jest  $\alpha, \beta, \gamma$  i  $\delta$ .

Obserwacya końca zaćmienia porównana z rachunkiem da nam podobne zrównanie

$$dT = \frac{t_1}{10} \alpha + \frac{t_2}{10} \beta + \frac{t_3}{10} \gamma + \frac{t_4}{10} \delta$$

gdzie znowu też same ilości nieznane wchodzą, błędy bowiem tablic w małym przeciągu czasu zostają też same, ilości zaś  $t_1, t_2, t_3$  i t. d. otrzymają się z rachunku wskazanego wyżej. Jeżeli więc w drugim znanym miejscu były zrobione obserwacye początku i końca zaćmienia, obserwacye te porównane z rachunkiem dadzą nowe dwa zrównania, które wzięte razem z wyższymi dwoma będą dostateczne do oznaczenia błędów tablic co do długości, szerokości, parallaxy poziomey, i średnicy księżycy. Mając poprawione tablice możemy ich użyć do wynalezienia długości miejsc mało znanych, gdzie obserwacya zaćmienia słońca robioną była. Dajmy, że mamy obserwacyą początku zaćmienia słońca w miejscu którego długość nie jest dobrze znaną, i że czas téy obserwacyi jest  $T$ . Rachujemy na ten moment z tablic początek zaćmienia, który wypadłby tenże sam co i obserwowany, gdyby położenie południka szukanego, dobrze było znane, lecz jeżeli to położenie jest błędne, czas z rachunku wypadnie błędny i będzie  $T + dT$ , gdzie  $dT$  wyraża błąd w czasie początku fenomenu rachowanym z tablic i pochodzący z wziętey błędney długości i szerokości księżycy, gdyż epoka na którą te ilości rachowane były, musiała być błędną z przyczyny nie dobrze znanej długości jeograficzney miejsca. Dajmy, że błąd w rachubie czasu jest  $E$ , idzie o wynalezienie téy ilości. Rachujemy naprzód tak jak wyżej odmianny na dziesięć sekund długości i szerokości księżycy, mieć będziemy zrównanie

$$(T + dT) - T = \frac{t}{10} \alpha + \frac{t}{10} \beta$$

gdzie  $\alpha$  i  $\beta$  wyrażają błędy w długości i szerokości z przyczyną błędu  $E$ . Nazwiemy biegi godzinne księżycy w długości i szerokości przez  $dx$  i  $d\lambda$ ; błędy  $\alpha$  i  $\beta$  łatwo się wyrażą przez funkcyą  $E$  z następujących zrównan:

$$1^{\text{s}}: dX = E : \alpha, \quad \alpha = \frac{dX}{3600''} \cdot E$$

$$1^{\text{s}}: d\lambda = E : \beta \dots \beta = \frac{d\lambda}{3600''} \cdot E$$

Podstawując te wyrażenia za  $\alpha$  i  $\beta$  w równaniu na  $dT$ , otrzymamy:

$$\begin{aligned} dT &= \frac{t}{10} \left( \frac{dX}{3600''} \right) E + \frac{t'}{10} \left( \frac{d\lambda}{3600''} \right) E \\ &= \left( \frac{t \cdot dX + t' d\lambda}{3600''} \right) E. \end{aligned}$$

Ponieważ w tym równaniu  $dT$  dane jest przez porównanie rachunku początku zaćmienia z obserwacją tegoż samego fenomenu, nieznaną więc jedna jest tylko ilość  $E$ , stąd łatwo jest ją oznaczyć.

$$E = \frac{3600'' \cdot dT}{t \cdot dX + t' d\lambda}.$$

Tym sposobem otrzymujemy poprawkę w długości geograficznej miejsca, i jak widzimy dosyć jest mieć do tego jedną tylko obserwację początku albo końca zaćmienia.

CIX. *Granice między któremi zaćmienia słońca i księżyca przypaść muszą konieczne, i drugie za któremi fenomena zaćmień są niepodobne. Period po którym zaćmienia słońca i księżyca w tymże samym wracają porządku.*

Fenomena zaćmień słońca, jakieśmy widzieli, wyciągają długiego dosyć rachunku, żeby więc nie rachować tych nowiów kiedy zaćmienie nie przypada, wiedzieć nam potrzeba granice zaćmień, to jest odległość księżyca w czasie nowiu od węzła w której zaćmienie jest pewne, i znowu odległość drugą po za którą zaćmienia są niepodobne. Niech  $ON$  wyraża ekliptykę (fig. 75) a  $CN$  drogę księżyca. Jeżeli najkrótsza odległość środków  $Om$  większą jest od summy promieni słońca i księżyca powiększoney parallaxą poziomą księżyca, zaćmienie jest nie podobne, wy-

rachujemy więc na tę wartość  $Om$ , odległość księżycą od węzła wziętą na ekliptyce.

$$OC = \frac{Om}{\text{dost } N}$$

$$\text{wst } ON = \frac{\text{sty } OC}{\text{sty } N}$$

Biorąc za  $Om$  wartość największą jaka w czasie dotknięcia być może, to jest sumę największych promieni słońca i księżycą równą  $33'$ , powiększoną największą parallaxą poziomą księżycą wynoszącą  $61'$ , a za wartość kąta  $N$  biorąc  $5^{\circ}.17'$ , wypada na łuk  $ON$   $17^{\circ}.17'$ . Podobnie biorąc za sumę promieni najmniejszą ich wartość i najmniejszą parallaxę poziomą księżycą, otrzymalibyśmy granicę w której zaćmienie koniecznie trafić się musi. Rachunek granic na zaćmienia księżycą podobnym wynduje się sposobem, to jest szukając odległości jego od węzła w czasie dotknięcia do cienia ziemi, i biorąc za promień księżycą i przecięcia cienia raz ilości największe drugi raz najmniejsze. Podług rachunku Delambra (T. II. k. 322 Astron.) kiedy słońce w czasie nowiu odległe jest od węzła więcej niż na  $19^{\circ}$ , nie może być zaćmienie słońca, jeśli ta odległość mniejsza jest od  $15^{\circ}\frac{1}{2}$  zaćmienie jest pewne dla jakiegokolwiek miejsca powierzchni ziemskiej. Na zaćmienia księżycą granice są mniejsze: jeśli w czasie pełni odległość między słońcem i węzłem księżycą większa jest jak  $13^{\circ}.21'$  zaćmienie księżycą przypaść nie może; zaćmienie zaś jest nie wątpliwe jeśli ta odległość mniejsza jest jak  $7^{\circ}\frac{1}{2}$ .

Astronomowie starożytni postrzegli, że po upłynieniu 18 lat i 11 dni zaćmienia w tymże samym wracały porządku. Podług więc tego peryodu który chaldeyczykowie nazwali *Saros* zaćmienia mogły być przepowiadane. Periód ten zawierający dni 6585,251 przywodzi księżycą do tegoż samego położenia względem węzła i względem płaszczyzny łącznej; albowiem w tym przeciągu czasu księżycę robi obrotów co do węzła (*révolution draconitique*) 242,01, a

obrotów synodycznych 223,00; powróciwszy więc do tego samego położenia względem płaszczyzny łączney powróci razem prawie do tegoż samego położenia względem węzła. Jeśli więc zaćmienie trafiło się pewnego dnia, tedy to zaćmienie przypadnie za dni 6585,231. Ale rachunek zaćmień podług tego peryodu nie jest pewnym, raz z przyczyny że liczba obrotów księżycy co do węzła nie jest doskonale całą, powtórę parallaxa księżycy mogąc być wcale różną, może zniszczyć mające przypaść zaćmienie na miejsce, na które podług tego peryodu rachowanem było.

CX. *Opisanie zaćmienia całkowitego w ogólności. Miejsca dla których zaćmienie obrączkowe 1820 r. było zaćmieniem środkowem.*

Zaćmienia księżycy i słońca, szczególniej te ostatnie, były oddawna dla ludzi przedmiotem ich ciekawości, a częstokroć przyczyną bojaźni, jako zjawiska podług mniemania powszechnego, wielkim na kuli ziemskiej odmianom towarzyszące. Dzisiaj ponieważ fenomeny te dokładnie rachowane i przepowiadane bywają, dla tego z nich żadney wróżby ciągnąć nie można. Zaćmienia cząstkowe słońca dosyć często Astronomowie obserwują, ale zaćmienie całkowite jest fenomenem bardzo rzadkim. Podług opisanja tych co ten fenomen obserwowali, światło nie ginie aż ostatni skrawek słońca zakrytym zostanie, naówczas dzień przybięra na się postać nocy, gwiazdy błyszczą na sklepieniu niebieskiem, a ciemną tarczę księżycy otacza korona bladego srebrnego koloru światła. Światło to podług mniemania niektórych Astronomów od atmosfery słońca pochodzące słabsze jest daleko od światła księżycy w czasie pełni, i nie zmniejsza blasku gwiazd w czasie zaćmienia nad poziomem świecących. Na dwie lub trzy sekundy przed wynurzeniem się brzegu słońca, brzeg księżycy zachodni oświeca się nieco czerwonym światłem, światło to razem z koroną otaczającą księżycę niknie za pierwszym błysnieniem promienia słonecznego, którego blask w jedney chwili rozpędza ciemności i dzień przywraca.

Zaćmienia całkowite, które od początku ery chrześcijańskiej widziane były w Europie, przypadły w nastę-

pujących latach: w 59, 100, 237, 360, 787, 840, 878, 957, 1133, 1187, 1191, 1241, 1415, 1485, 1544, 1560, 1601 grud. 24, 1699 wrześ. 23, 1706 maja 12, 1715 maja 3, 1724 maja 22.

Zaćmienia 1748 lipca 25, 1764 apryla 1, i ostatnie 1820 września 7, były zaćmienia obręczkowe. W zaćmieniu roku 1820 środek cienia księżycy wszedł na tarczę ziemi blisko bieguna północnego, i stamtąd ciągnął między wyspami Szetlandskimi i brzegami Norwegii, wszedł na ląd stały między rzekami *Ems* i *Weser*, a przerzynając prawie w linii prostej Niemcy i Tyrol, przeszedł około *München* i przez ciaśninę Wenecką, skąd przez królestwo Neapolitańskie skierował się ku brzegom Morei i Kandyi, a przeszedłszy przez Egipt porzucił powierzchnię ziemi w Arabii około ciaśniny Perskiej (\*).

CXI. *Rachunek zakrycia gwiazd stałych i planet przez księżyc, i użycie tych fenomenów do znalezienia długości jeograficznej miejsca. Uwagi w robieniu obserwacyi tego rodzaju.*

Księżyc zasłaniać jeszcze może planety i gwiazdy stałe, co się zowie zakryciem gwiazd przez księżyc (occultation). Rachunek tego fenomenu zupełnie jest tenże sam co i zaćmienie słońca, z tą uważą, że odległość środków słońca i księżycy wynaydowała się przez różnicę w długości tych gwiazd i przez szerokość księżycy, gdyż słońce nie ma szerokości, w zakryciach zaś gwiazd przez księżyc, trzeba wziąć różnicę w szerokości między gwiazdą a środkiem księżycy. I tak na fig. 90 *H* jest miejsce gwiazdy, *P* bieguna ekliptyki, odległość gwiazdy od środka księżycy oznacza linija *HX*. Poprowadziwszy koło *DCX* równoległe do ekliptyki, *HD* wyrazi nam różnicę między szerokością gwiazdy a księżycy, *DX* zaś jest różnicą w długości rozmnożoną przez dostawę szerokości księżycy. Długość i szerokość gwiazdy wynaydziemy z katalogu, długość księżycy, jego szerokość, i parallaxę poziomą, dadzą nam tablice księ-

---

(\*) Memoir relative to the Annular eclipse of the sun, which will happen on September 7 1820 by *Francis Baily*.

życa, parallaxę zaś w długości i szerokości wyciągniemy ze znanych zrównań § 103; tym sposobem mieć będziemy  $HD$  i  $DX$  znane, a stąd otrzymamy odległość pozorną gwiazdy od środka księżycy przez zrównanie

$$HX = \sqrt{DX^2 + HD^2}.$$

Szukając zaś kiedy ta odległość równa jest promieniowi księżycy, otrzymamy czas dotknięcia gwiazdy czyli *zanurzenia się* (immersion); podobnym sposobem otrzymać można czas wyścia gwiazdy z pod tarczy księżycy, czyli czas *wynurzenia się* (emersion). Obserwacya któregokolwiek z tych fenomenów daje poznać bardzo dokładnie długość jeograficzną miejsca znaną przez przybliżenie skąd inąd, np. z zaćmień księżyców Jowiszowych. Jakoż w momencie zniknięcia gwiazdy w punkcie  $g$  odległość jej od środka księżycy jest znaną, równa jest bowiem promieniowi księżycy; tablice dadzą nam szerokość księżycy pozorną, skąd otrzymamy wartość na  $gC$ . Wynajdziemy przeto  $CX$  przez zrównanie

$$CX = \sqrt{gX^2 - gC^2}$$

gdzie ilości pod znakiem pierwiastku będące, są znane. Wartość na  $CX$  rozdzielona przez dostawę pozornej szerokości księżycy da nam wartość na  $AB$ , wyrażającą różnicę między długością gwiazdy, a długością pozorną księżycy. Różnica ta powiększona lub zmniejszona parallaxą w długości, da różnicę między długością gwiazdy a długością prawdziwą księżycy, z której łatwo jest wyciągnąć czas kiedy gwiazda, środek księżycy, i środek ziemi znajdowały się na témże samém kole szerokości, porównanie bowiem biegu godzinowego księżycy w długości z różnicą prawdziwą w długości księżycy i gwiazdy, da czas tego fenomenu. Fenomen ten, tak jak nów prawdziwy księżycy, jest równie fenomenem jednoczesnym dla całej ziemi, równie też do wynalezienia długości jeograficznej użytym dydź może. Można czas nowiu wyciągniony z obserwacyi porównać z czasem wyciągnionym z tablic, i tym sposobem mieć różnicę długości jeograficznej co do miejsca na które tabli-



ce są ułożone. W tym ostatnim sposobie należy mieć błąd tablic w długości i szerokości; w sposobach poprzedzających dosyć błąd ten znać tylko w szerokości księżycy. Błędy te wynaydą się z obserwacyi położenia księżycy robioney przed czasem zakrycia lub po tym fenomenie. Jakoż obserwujemy dnia tego kiedy zakrycie gwiazd przypada, przeyscie księżycy przez południk i jego wysokość południkową, i porównaymy z jaką gwiazdą znaną. Wyciągniemy z takiej obserwacyi pozorne wznoszenie się proste i zбочenie księżycy a stąd jego długość i szerokość pozorną, którą łatwo jest zamienić na prawdziwą mając parallaxę w długości i szerokości księżycy. Porównyując tym sposobem otrzymaną prawdziwą długość i szerokość księżycy z jego szerokością i długością wyciągnioną z tablic na czas obserwacyi, otrzymamy błąd tablic w długości i szerokości w tém miejscu drogi księżycy, gdzie się dnia tego znajduje.

Zakrycia gwiazd przez księżycą i ich wynurzenia się służą naydokładniey do oznaczenia długości miejsca, gdyż fenomena te są momentalne, i dla tego z wielką dokładnością obserwowane bydź mogą. Naypewniejsze obserwacye są z brzegu ciemnego księżycy, i dla tego obserwacye nayważniejsze są te, które przypadają w kilka dni po nowiu lub przed nowiem kiedy mały tylko skrawek *ABC*, fig. 91, jest oświecony, naówczas gwiazda zanurzając się lub wychodząc z pod księżycy w punkcie *g*, znajduje się w znaczney odległości od części oświeconey, a przeto z przyczyny światła księżycy nie wiele traci na swoim własnym blasku. Światło popielate którym za zwyczaj przed nowiem i po nowiu świeci tarcza ciemna księżycy, przyczynia się do pewności obserwacyi, oznaczając w obserwacyi wynurzenia się brzeg księżycy *AC*, bez tego światła niewidzialny, na którym się trafi fenomen, i gdzie przeto obserwator wzrok swój skierować powinien; w obserwacyi zaś zanurzenia się gwiazdy za brzeg ciemny księżycy, światło popielate brzeg ten oświecając daje poznać jak jeszcze daleko od tego brzegu gwiazda znajduje się, skąd można sądzić o chwili w jakiey się fenomen ma zdarzyć, i kiedy go

przeto obserwator pilnować powinien. Za pomocą sposobów w zaćmieniu słońca wyłożonych, można oznaczyć punkt na obwodzie księżyca gdzie gwiazda ma się pokazać. Kiedy się ma obserwować zakrycie gwiazdy i razem jej wynurzenie się, naówczas jeżeli się obserwacya robi przez lunetę zastosowaną do maszyny równikowéy, należy gwiazdę zostawić blisko nici wyobrażającej równoleżnik, gwiazda ta bowiem w czasie wynurzenia się zostawać będzie w témże samém względem téy nici położeniu; łatwo więc z położenia téy nici oznaczyć na brzegu księżyca punkt gdzie się gwiazda pokazać powinna.

**CXII.** *Jak się dochodzi różnica południków z obserwacyi przeyscia księżyca przez południki dwóch mieysc.*

Różnica południków dwóch mieysc może się jeszcze bardzo dobrze wyciągnąć z obserwacyi przeyscia księżyca przez te południki. I tak daymy, że  $SX$ , fig. 92, wyraża południk wileński,  $SX'$  południk paryzki, łuk zaś  $XX'$  mierzący kąt  $XSX'$  jest to łuk równika między południkami zajęty, jest to właśnie różnica w długości jeograficznej mieysc, którą wynależdź należy. W obserwacyi przeyscia księżyca przez południk obserwuje się brzeg tylko jeden księżyca, gdyż brzeg drugi jest ciemny, otrzymać więc naprzód należy przeyscie środka księżyca przez południk. Promień poziomy księżyca wyrachować można z tablic na każdy moment czasu rachowanego w Paryżu, dodając więc do niego ilość powiększenia się w miarę jego wysokości nad poziom, otrzymamy promień pozorny w czasie jego przeyscia przez południk paryzki który wyrażmy przez  $d$ . Księzyca w biegu pozornym dziennym od wschodu na zachód ubiega  $15^\circ$  w jedney godzinie, bieg zaś właściwy jego we wznoszeniu się prostém od zachodu na wschód wyrażmy na jednę godzinę przez  $h$ , skąd bieg jego względny od wschodu na zachód wyrazi się przez  $15^\circ - h$ . Czas przeto  $\tau$ , którego potrzebuje promień księżyca do przesunięcia się przez południk będzie

$$\tau = \frac{d}{15^\circ - h} \cdot 1^h = 5600'' \left( \frac{d}{15^\circ - h} \right)$$

gdzie ilości w nawiasie mają być wyrażone w jedynychże jednostkach *np.* w sekundach. Dodając czas  $\tau$  do czasu przejścia brzegu księżyca przez południk paryzki, otrzymujemy czas przejścia środka księżyca przez tenże południk. Czas przejścia środka księżyca przez południk wileński podobnym wyznajdzie się sposobem, z tą tylko uwagą, że jeśliby długość Wilna wcale znaną nie była, byłby mały błąd w użyciu tablic na rachowanie poziomey tarczy księżyca, bo byśmy nie wiedzieli jaki jest czas odpowiadający wileńskiej obserwacyi pod południkiem na który tablice są ułożone. Ale naprzód błąd ten jest bardzo mały, powtóre jeżeli różnica południków z tego względu będzie cokolwiek niedokładną, tedy powtórzenie rachunku lub inne obserwacye tego rodzaju, w których rachunek wprowadzona będzie długość miejsca znana przez przybliżenie, dadzą wypadek ze wszelką dokładnością. Mając czas przejścia środka księżyca przez południk, porównamy go z czasem przejścia przez tenże południk gwiazdy znaney blizkiej księżyca i jeśli można na tym samym leżącey równoleżniku. Z takowego porównania czasów wyciągniemy wznoszenie się proste księżyca. Niech  $A$  wyraża to wznoszenie się proste księżyca w czasie jego przejścia przez południk wileński,  $A'$  wznoszenie się proste na czas przejścia przez południk paryzki,  $A' - A$  wyrażać będzie przybyt wznoszenia się prostego w czasie przejścia księżyca od południka wileńskiego do paryzkiego.

Ponieważ znamy z tablic bieg księżyca we wznoszeniu się prostym, łatwo znajdziemy czas jakiego potrzebował księżyc do przebieżenia od jednego południka do drugiego, nazywając bowiem ten czas przez  $t$  mamy

$$t = \frac{A' - A}{h} \cdot 1^{\text{st}} = 1^{\text{st}} \frac{a}{h} \dots \dots (1)$$

gdzie  $a = A' - A$ ,  $h$  oznacza przybyt wznoszenia się prostego księżyca w przeciągu jednej godziny gwiazdowey. Szukamy teraz jaki jest łuk  $XX'$  przebieżony przez księżyc biegiem złożonym z biegu dziennego i biegu właściwego księżyca, co własne będzie różnicą w długości jeo-

graficznej między Paryżem i Wilnem. Żeby księżyc nie miał biegu własnego, tedy w godzinę gwiazdową po przejściu przez południk znachodziłby się o  $15^\circ$  od tego południka odległy, dla biegu zaś własnego znachodzić się będzie o  $15^\circ - h$ , stąd

$$1^\circ : 15^\circ - h = t : \epsilon$$

gdzie  $\epsilon$  oznacza odległość południka na którym się księżyc znachodzi w czasie  $t$  po przejściu przez południk wileński, jest to więc różnica w długości jeograficznej miejsc.

$$\epsilon = (15^\circ - h) \frac{t}{1^\circ}$$

kładąc w tém równaniu za  $t$  wartość wyciągniętą ze zrównania wyższego, wypada różnica południków wyrażona przez formułę bardzo prostą.

$$\epsilon = (15^\circ - h) \frac{a}{h} \dots \dots (2).$$

W rachunku tym wyraziliśmy przez  $h$  bieg księżycy w przeciągu jednéj godziny gwiazdowej, tablice zaś dają ten bieg na godziny czasu średniego. Wypada więc, albo mając stosunek czasu średniego do gwiazdowego wynaleść wartość na  $h$  czyli bieg w czasie godziny gwiazdowej, i naówczas zrównania wyżej wywiedzione służą do wyznaczenia różnicy w długości jeograficznej; albo też można przyść do zrównań dających tę różnicę wprost przez bieg godzinny księżycy w czasie średnim. Jakoż nazywając przez  $H$  bieg godzinny księżycy wzięty z tablic, a przez  $T$  czas średni potrzebny na zrobienie we wznoszeniu się prostém ilości  $a$ , mieć będziemy podobnie jak wyżej

$$T = \frac{a \cdot 1^\circ}{H}.$$

Nadto bieg wirowy ziemi w godzinie średniej jest  $15^\circ + n$ , gdzie  $n = 2' \cdot 27'' \cdot 8$ , bieg więc względny księżycy w godzinie średniej wyrazi się przez

$$15^\circ + n - H.$$

Stąd podobnie jak wyżej mieć będziemy różnicę południków wyrażoną przez następujące zrównanie

$$e = a \left( \frac{15^\circ + n - H}{H} \right)$$

Jeżeli rachunek wykonywa się nie z tablic ale ze zwyczajnych kalendarzów Astronomicznych (connoissance des tems) gdzie położenie księżycy dane jest na czas prawdziwego południa i prawdziwéj północy, naówczas bieg księżycy we wznoszeniu się prostém w godzinach prawdziwych wyrażać należy. Dla objaśnienia tego rachunku weźmy za przykład rachunek różnicy w długości Królewca i Gettyngi, wynalezioney przez Bessela z obserwacyy w tych miejscach robionych.

*Przechód przez południk gwiazd i księżycy.*

	<i>w Królewcu</i>	<i>w Getyndze.</i>
54. Lwa . . . . .	10 <sup>h</sup> . 2'. 29",79 . . . . .	10 <sup>h</sup> . 2'. 10",11
7—8. wielkości . . . . .	6'. 6,37 . . . . .	5. 46,56
8. — — . . . . .	17. 36,79 . . . . .	17. 17,11
1szy brzeg ) . . . . .	10. 4",32 . . . . .	11. 4,57

Stąd się wyciągnie różnica w odległości księżycy od gwiazd obserwowanéj w obu obserwatoryach.

<i>Królewiec</i>	<i>Getynga</i>	<i>różnica</i>
+ 7'. 34",53 . . . . .	+ 8'. 54",46 . . . . .	79",93
+ 5. 57,95 . . . . .	+ 5. 18,01 . . . . .	80,06
— 7. 32,47 . . . . .	— 6. 12,54 . . . . .	79,93

Różnica śred. = 79",973

To jednak nie jest różnicą dokładną we wznoszeniu się prostém w czasie przeyscia środka księżycy przez południki, gdyż czas przesuwania się tarczy księżycy przez południk odmienia się w czasie przeyscia od południka królewieckiego do gettyngskiego, i w tém ostatniém miejscu krótszym jest o 0",035 jak to w Efemerydach Berlińskich widzieć można. Stąd za prawdziwą różnicę wznoszeń prostych księżycy wziąć wypada 79",94. Oznaczmy przez *t* i *t'*

czas gwiazdowy przeyscia środka księżycy przez południk królewiecki i gettyngski, przez  $m$  i  $m'$  odległość tych południków od Paryża. Nadto wyrażmy przez  $AR. \odot$  wznoszenie się proste słońca w czasie przeyscia jego przez południk paryzki, a przez  $\delta \odot$  odmianę we wznoszeniu się prostém w czasie, w przeciagu dnia prawdziwego zrobioną. Mieć będziemy czas prawdziwy rachowany w Paryżu w czasie przeyscia środka księżycy przez południk królewiecki wyrażony przez

$$t - m - AR. \odot - \frac{\delta \odot (t - m)}{24^5 + \delta \odot}$$

gdyż

$$24^5 + \delta \odot : \delta \odot = t - m : \frac{(t - m) \delta \odot}{24^5 + \delta \odot}.$$

Czyli czas pr. w Paryżu  $= (t - m) \frac{24}{24 + \delta \odot} - AR. \odot$ .

Podobnie czas prawdziwy w Paryżu w czasie obserwacji w Gettyndze wyrazi się przez

$$(t' - m') \frac{24}{24 + \delta \odot} - AR. \odot.$$

Różnica wynalezionych tu czasów będzie to różnica prawdziwego czasu rachowanego w Paryżu w czasie obserwacji w Królewcu i Gettyndze, i wyrazi się przez

$$(t' - t + m - m') \frac{24}{24 + \delta \odot}.$$

Wyrachujemy teraz z Efemeryd<sup>3</sup> Paryzkich na czas środkujący między dwiema obserwacjami dwónastogodzinny bieg księżycy we wznoszeniu się prostém, i nazwiemy go przez  $\delta$ ), bieg w czasie  $(t' - t + m - m') \frac{24}{24 + \delta \odot}$  wyrazi się przez

$$(t' - t + m - m') \frac{24}{24 + \delta \odot} \cdot \frac{\delta}{45200}.$$

Jest to różnica wznoszenia się prostego księżycy rachowa-

nego na czas dwóch obserwacyy w Królewcu i Gettyndze. Lecz że ta różnica jest jak wiemy

$$15''(79,94) = 15(t' - t), \text{ więc}$$

$$15''(t' - t) = (t' - t + m - m') \frac{24}{24 + \delta \odot} \cdot \frac{\delta \odot}{45200'}$$

Stąd

$$\xi = m - m' = \left\{ \frac{24 + \delta \odot}{24} \cdot \frac{64800}{\delta} - 1 \right\} (t' - t) \dots \dots (\alpha).$$

To jest zrównanie podług którego Bessel rachował różnicę w długości Królewca i Gettyngi. W przykładzie tu przytoczonym

Cz. gw. w Król.  $t = 10^{\circ} 9'. 53'', 0$ . w Gett.  $t' = 10^{\circ} 10'. 55''$ .

Różnica południków 1. 12.  $57''. 0$  .....  $30'. 25$ .

Czas paryzki ..... 8.  $56'. 56''$  ..... 9. 40. 28.

Wschod. odl.  $\odot$  od  $\Upsilon$  21. 58. 44 ..... 21. 58. 57.

Czas praw. w Paryżu  $6'. 55'. 40''$  .....  $7^{\circ} 39'. 5''$ .

Czas środkujący między obserwacyami  $7^{\circ} 17'. 22'', 5$ . Wy-  
ciągnięta na ten czas dwónastogodzinna odmiana wznoszenia się prostego xiężyca jest

$$\delta \gg = 5^{\circ} 31'. 9'', 32 = 19869'', 32$$

$$\delta \odot = 5'. 44'', 6$$

$$i. \frac{24 + \delta \odot}{24} \dots \dots 0,00115$$

$$1.64800 \dots \dots 5,81158$$

$$\text{dopeł. } l. \delta \gg \dots \dots 5,70181$$

---


$$lk = 1,51452$$

$$l.(k - 1) = 1,50105$$

$$l.(t' - t) = l(79'', 94) = 1,90276$$

---


$$l(m - m') = 3,40579$$

$$m - m' = \xi = 42'. 15'', 88.$$

Gdybyśmy chcieli rozwiązać zadanie podług zrównania  
pierwiej otrzymanego to jest

$$\epsilon = \frac{a}{H} \{15^\circ + m - H\}$$

które co do kształtu rzeczywiście nie różni się od zrównania ( $\alpha$ ), naówczas za  $H$  wzięlibyśmy odmianę wznoszenia się prostego księżycyca w przeciągu jednej godziny średniej. W dniu obserwacyi dwanaście godzin średnich zamykają w sobie  $12^\circ + 6''$  prawdziwych, więc jeżeli weźmiemy tak jak wyżej dwunastogodzinny bieg księżycyca we wznoszeniu się prostém równy  $19869,52$  tedy bieg ten w dwunastu godzinach średnich będzie  $19872''$ , gdyż w przeciągu  $6''$  księżycyca robi we wznoszeniu się prostém  $2,7$ . Stąd

$$H = \frac{19872''}{12} = 1656''$$

$$\epsilon = 79,94 \left\{ \frac{15^\circ \cdot 2' \cdot 27,8 - 1656''}{1656''} \right\}$$

$$\epsilon = 42' \cdot 15'',83.$$

wypadek zupełnie tenże sam jakiśmy przez zrównanie ( $\alpha$ ) otrzymali.

Sposób tu wyłożony ma wielkie nad innymi korzyści, bo naprzód, niezależny jest od znajomości dokładney czasu bezwzględney obserwacyi, idzie bowiem tylko o różnicę przeyścia przez południk księżycyca i gwiazdy; powtórę parallaxa księżycyca tu nie wchodzi, stąd niepotrzebna nam jest wiadomość figury ziemi; potrzebie sposób ten jest jeszcze niezależny od tablic księżycyca, bo nie potrzebujemy bezwzględney miysca tej gwiazdy. Nakoniec rodzaj obserwacyi jest dokładny, a ich rachunek prosty i łatwy.



## R O Z D Z I A Ł XVIII.

## Przeyscie planet niższych przez tarczę słońca.

CXIII. *Peryody w których przypadają przeyscia Wenus a przez tarczę słońca.*

Przeyscia Merkuryusza i Wenus a przez tarczę słońca są fenomena zupełnie tego samego rodzaju co zaćmienia słońca przez księżyc, ale z przyczyny, że średnice pozorne Wenus a i Merkuryusza są bardzo małe, a ich obroty około słońca daleko dłuższe od obrotu księżyc a około ziemi, zaćmienia słońca przez te planety rzadziej się nierównie trafiać muszą niżeli zaćmienia słońca przez księżyc. Obrot Wenus a gwiazdowy wynosi dni 224,7, obrot zaś synodyczny blisko 584 dni; w przeciągu więc roku i 219 dni Wenus a powraca do złączenia niższego, ale jeżeli w czasie złączenia poprzedzającego był w węźle, tedy w następującem złączeniu już w nim bydz nie może, gdyż w tym przeciągu czasu ziemia zrobiła obrot cały więcej 216°, po każdym więc obrocie synodycznym Wenus a długość tego planety i długość ziemi powiększają się o 216°. Po pięciu obrotach synodycznych długości te powiększają się o  $5 \cdot 216^\circ = 1080^\circ = 3 \cdot 360^\circ$ , czyli o trzy obwoady, a zatem Ziemia i Wenus a po pięciu obrotach synodycznych powracając do złączenia powracają prawie do tego samego punktu nieba, a zatem i do tego samego prawie położenia względem węzła, gdyż położenie węzła Wenus a w przeciągu pięciu obrotów synodycznych nie wiele się bardzo odmieni; odmiana bowiem wielkowa położenia tych węzłów wynosi tylko 1879",8. Nadto ponieważ pięć obrotów synodycznych Wenus a wynosi lat ośm, wypada więc, że złączenie Wenus a w lat ośm przypada prawie na tenże sam dzień roku. Jeśli więc którego roku Wenus a w czasie złączenia znajdował się w węźle, a zatem przechodził przez tarczę słońca, w lat ośm podobnego fenomenu spo-

dziewać się należy. Fenomena te jednak nie przypadają zawsze co lat ośm, gdyż powrót do węzła i razem do złączenia nie wykonywa się dokładnie w tymże samym przeciągu czasu, rachunek bowiem wyżej położony jest tylko rachunkiem przybliżonym do prawdy. Owszem jeżeli dwa następne przeyscia trafiły się w lat ośm, trzecie pewnie w lat ośm nie przypadnie, gdyż szerokość Wenusu odmienna jest w następnych co lat ośm złączeniach, i odmiana ta w przeciągu lat ośmiu może wynosić 20 lub 24 minut, a zatem w przeciągu lat 16 odmiana ta najmniej 40' wyniesie, co znacznie średnicę pozorną słońca przewyższa. Oprócz peryodu lat ośmiu są inne z któremi przeyscia Wenusu powracają zwykły. Peryody te są 105, 115, albo 121 lat, to jest  $115 \pm 8$ . Wszakże powroty fenomenu z upłynieniem peryodów nie są doskonale pewne i rachunek ściślejszy powinien być użytym dla przekonania się azali rzeczywiście fenomen przypadnie. Przeyscia Wenusu trafiają się zawsze w grudniu tylko lub w czerwcu n. s., to jest wtenczas kiedy słońce ma 75 lub 255 stopni w długości, gdyż takie właśnie w tym wieku są długości węzłów Wenusu. W czasie tego fenomenu Wenus pokazuje się na słońcu w postaci małej okrągłej plamy której średnica blisko jedną minutę wynosi. Plama ta posuwając się od wschodu na zachód po tarczy słońca opisuje większą lub mniejszą cięciwę a stąd dłużey lub krócey bawi na tarczy słońca, podług tego jaka jest szerokość Wenusu w czasie tego fenomenu. Najdłuższe trwanie przeyscia wypadające wtenczas kiedy planeta przechodzi przez środek słońca, wynosi siedm godzin i 52 albo 54 minuty, podług tego jak się ten fenomen trafia zimą lub latem.

CXIV. *Jak się rachuje przeyscie Wenusu przez tarczę słońca. Odmiana fenomenu na różne miejsca wynikająca z parallaxy słońca i Wenusu.*

Sposoby rachowania przeyscia Wenusu przez tarczę słońca są zupełnie też same jakich używaliśmy do rachowania zaćmienia słonecznych; to jest należy szukać odlegto-

ści środków słońca i Wenus, która w czasie zetknięcia się tych dwóch gwiazd równa jest summie ich promieni; szukać więc wypada tych odległości na kilka momentów bliskich fenomenowi, albo można wyciągnąć zrównanie między tą odległością a czasem oddzielającym moment złączenia od momentu, kiedy odległość środków jest danej wielkości. I tak dajmy, że  $SO$  (fig. 93) wyraża ekliptykę,  $AW$  drogę względną Wenus, punkt  $A$  jest miejscem planety w czasie złączenia. Odległość środków  $SW$  na jakikolwiek moment może się wynaleźć z trójkąta  $SWM$  przez funkcją czasu jakiego Wenus potrzebuje do przyścia do złączenia. Jakoż wyrażmy przez  $\tau$  dodatnie czas upłyniony po złączeniu, przez  $\tau$  odjemne rozumieć będziemy czas jakiego potrzebuje Wenus do przyścia do złączenia z miejsca w którym jest uważany. Niech  $m$  oznacza bieg godzinny Wenus w długości srodoziemnej, a  $n$  bieg godzinny w szerokości srodoziemnej, gdzie  $n$  jest dodatne lub odjemne, podług tego jak Wenus zbliża się lub oddala się od bieguna północnego ekliptyki.  $MW$  jest to szerokość planety w czasie złączenia powiększona ilością  $n\tau$ , to jest przybytem w szerokości w przeciągu czasu  $\tau$ ;  $SM$  wyraża ilość w tymże samym czasie biegu względnego na ekliptyce która się wyrazi przez  $(m+m')\tau$ , oznaczając przez  $m'$  bieg godzinny w długości słońca, który jest w stronę przeciwną biegowi srodoziemnemu Wenus, jako biegowi w tym położeniu wstecznemu.

$$\begin{aligned} SW^2 &= SM^2 + MW^2 \\ &= (m+m')^2\tau^2 + (\lambda+n\tau)^2 = K^2 \end{aligned}$$

gdzie  $\lambda$  oznacza szerokość srodoziemną Wenus w czasie złączenia; znak ilości  $\lambda$  jest dodatny jeżeli szerokość jest północna i przeciwnie. Z tego zrównania sposobem wyłożonym pod liczbą 95 łatwo się otrzymuje wyrażenie na  $\tau$

$$\tau = \frac{\lambda \text{ wst}^2 N \pm \text{wst} N \sqrt{K^2 - \lambda^2 \text{ dost}^2 N}}{n} \dots\dots (\delta).$$

Wyrażenie zupełnie podobne jakieśmy w rachunku zaćmień

siężyca otrzymali, z tą jedną różnicą, że wartość na  $N$  wyraża się tu przez

$$\text{sty } N = \frac{n}{-(m+m')}.$$

Kładąc znak — w mianowniku dla oznaczenia biegu wstecznego, bośmy postępujący wyrazili przez znak dodatny. Wszakże można wziąć znak dodatny przy  $(m+m')$ , gdyż położenie drogi względnej Wenusu względem ekliptyki przez znak sty  $N$  oznaczone, łatwo się jeszcze może oznaczyć z szerokości Wenusu w czasie nowiu, i z kierunku biegu w szerokości.

Zrównanie  $(\delta)$  daje nam związek między odległością środków  $K$ , a czasem oddzielającym moment kiedy odległość dana ma miejsce, od czasu złączenia. Wyrażając więc czas złączenia przez  $T$ , otrzymamy czas w którym odległość środków jest żądana, wyrażony przez  $T \pm \tau$  podług znaku jaki z rozwiązania formuły  $(\delta)$  na  $\tau$  wypadnie. Podstawując w zrównaniu  $(\delta)$  za  $K$  sumę promieni słońca i Wenusu, otrzymamy dwie wartości na  $\tau$ , co nam da czas początku i końca fenomenu. Połowa trwania dodana do czasu początku lub odciągniona od czasu końca, oznaczy czas środka zaćmienia. Mając ten czas wiadomy, znamy tém samym jak daleko fenomen ten przypada przed złączeniem lub po złączeniu, znamy przeto czas  $\tau$  odpowiadający środkowi zaćmienia; kładąc więc tę wartość na  $\tau$  w zrównaniu  $(\delta)$  możemy z niego wyciągnąć na ten moment  $K$ , to jest najmniejszą odległość środków słońca i planety. Wreszcie wiemy skąd inąd, że się ta odległość wyraża przez  $\lambda \text{ dost } N$ , co też i ze zrównania  $(\delta)$  wypada, wartość bowiem na  $\tau$  pojedynczą być musi, a stąd

$$\sqrt{K^2 - \lambda^2 \text{dost}^2 N} = 0$$

co daje

$$K = \lambda \text{ dost } N.$$

Tym sposobem rachunek zrobiony służyć będzie na środek ziemi, lecz że parallaxa słońca i Wenusu jest bardzo mała, postać tego fenomenu, oraz czas jego początku i końca, będą

też same dla wszystkich miejsc gdzie tylko słońce widzi-  
 niem będzie. Chcąc zaś z większą dokładnością wyracho-  
 wać fenomen przejścia Wenus na pewne jakie miejsce, po-  
 stąpilibyśmy sposobem tym samym co i w zaćmieniach słoń-  
 ca, szukając *np.* długości i szerokości pozornéy Wenus  
 i słońca, a stąd odległości pozornéy środków z którój czas  
 początku lub końca fenomenowi znajomym wyciąga się spo-  
 sobem.

Obserwacya przejścia Wenus przez tarczę słońca, ro-  
 biona w różnych odległych od siebie miejscach, jest je-  
 dynym z najlepszych sposobów otrzymania dokładnie pa-  
 rallaxi słońca, a stąd wynalezienia odległości téj gwiazdy  
 od ziemi, służący jakéśmy widzieli za miarę porównania  
 odległości od słońca wszystkich ciał niebieskich około téj  
 gwiazdy bieg swój odbywających. Widzieliśmy, że dla  
 znalezienia parallaxi Marsa albo księżycy, formowaliśmy  
 troyką, którego podstawą jest cięciwa kuli ziemskiej, a  
 wierzchołkiem planeta którego parallaxi szukamy. Podo-  
 bnego sposobu moglibyśmy użyć na słońce i na inne pla-  
 nety, ale wypadki takowego postępowania tym się bar-  
 dziej oddalają od prawdy, im szukana parallaxa jest mniey-  
 szą; w mierzeniu bowiem kątów wchodzących do tego ra-  
 chunku błąd dwóch lub trzech sekund popełniony, o téż  
 samą ilość błędny uczynić może parallaxę, co w szukaniu  
 parallaxi księżycy która blisko jeden stopień wynosi, jest  
 rzeczą małą, ale w parallaxie słońca która nie wynosi dzie-  
 więciu sekund, błąd trzech sekund uczyniłby tę paralla-  
 xę, a stąd i odległość słońca od ziemi nie pewną o jedną  
 trzecią część rzeczywistój jej wartości. Zamiast więc  
 mierzenia tych kątów wypadało szukać fenomenów, któ-  
 reby zależąc od parallaxi słońca z większą dokładnością  
 mierzone być mogły, i z którychby tę parallaxę przez  
 rachunek otrzymać można było. Takim fenomenem jest  
 właśnie czas przejścia Wenus przez tarczę słońca obser-  
 wowany na różnych miejscach. Jakoż wyobraźmy sobie  
 ziemię w punkcie *Z* (fig. 94) słońce w punkcie *S*, plane-  
 tę w punkcie *W*. Z przyczyny acz nie wielkiej paralla-  
 xy słońca i Wenus mieszkańcy ziemi widzą planetę w ró-

żnych od środka słońca odległościach, i tak: ze środka ziemi cięciwa słońca po której idzie planeta jest  $FbG$ , cięciwa ta dla mieszkańca będącego w punkcie  $M$  leży bliżej środka, przeciwnie dla mieszkańca  $O$  cięciwa ta jest krótszą, gdyż bardziej od środka słońca jest oddalona. Czas więc użyty na opisanie tych cięciw jest różny, i skutek ten jak widzimy pochodzi jedynie z parallaxy Wenusu i słońca. Nadto różnica ta może być bardzo znaczną, gdyż jedna sekunda parallaxy względnej Wenusu i słońca uczynić może o kilkadziesiąt sekund trwanie fenomenu dłuższem lub krótszem dla jakiego mieszkańca jak dla środka ziemi. Skutek ten można podwoić porównywając z sobą obserwacye robione na obu półkulach w miejscach leżących z różnych stron równoleżnika, na którym się słońce znajduje, jeśli bowiem cięciwa którą opisuje Wenus na tarczy słońca, zbliży się przez parallaxę do środka słońca, i przez to stanie się dłuższą dla mieszkańców leżących ze strony północnej równoleżnika słonecznego, tedy mieszkańcy leżący ze strony południowej widzieć będą tę cięciwę posuniętą w stronę przeciwną, a zatem oddaloną od środka słońca. Błędy więc kilku sekund popełnione w obserwacyi czasu początku lub końca fenomenu na dziesiąte tylko części sekundy w parallaxie względnej słońca i Wenusu wpływ mieć mogą; i to jest właśnie co fenomen przeyscia Wenusu przez tarczę słońca robi fenomenem ważnym w dochodzeniu parallaxy słońca, z której potem parallaxy wszystkich planet łatwo się wyciągają, gdyż stosunek odległości słońca i planet od ziemi jest nam znajomy z tablic, które jak wiemy mogą być ułożone, chociaż bezwzględna od słońca odległość ziemi i planet innych nie jest znana. Wyłożyć nam teraz wypada rachunek podług którego z obserwacyi przeyscia Wenusu przez słońce, parallaxę względną tych gwiazd a stąd potem parallaxę każdej z nich właściwą wyprowadzić można.

CXV. *Wyciąga się zrównanie dające różnicę parallax poziomych słońca i Wenus wyrażoną przez różnicę w trwaniu przeżycia Wenus przez tarczę słońca obserwowanem na różnych miejscach.*

Wyrażamy przez  $T'$  czas złączenia prawdziwego, a przez  $T - T$  czas dotknięcia brzegów słońca i Wenus, rachowany na pewnym południku znanym, *np.* na południku paryzkim. Czas ten z przyczyny parallaxy różny jest dla różnych punktów powierzchni ziemi. Wyrażmy przez  $(T+t)$  czas upłyniony między złączeniem prawdziwym a dotknięciem w Wilnie, rachując zawsze ten czas podług południka paryzkiego. Czas więc dotknięcia brzegów w Wilnie rachowany na zegarze paryzkim będzie

$$T' - (T + t).$$

Nazwiemy jeszcze na czas  $T' - T$

Długość środoziemną Wenus przez $l$	
jego szerokość . . . . .	$\lambda$
Parallaxę poziomą . . . . .	$\pi$
Bieg godzinny w długości środoziem. . .	$m$
Bieg godz. w szerokości . . . . .	$n$
Długość słońca środoziemną . . . . .	$l'$
Parallaxę poziomą $\odot$ . . . . .	$\pi'$
Bieg godzinny w długości . . . . .	$m'$ .

Znając parallaxę poziomą ciała niebieskiego mieć możemy parallaxę w długości i szerokości. W naszym rachunku najwygodniejsze zrównania są te, w których parallaxa pozioma jest spólnym mnożnikiem, zrównania te łatwo się bardzo otrzymują ze zrównań na parallaxę wznoszenia się prostego i zбочenia, któreśmy w § 58 otrzymali, a które są

$$da = \frac{\pi \text{ dost } H \text{ wst } P}{\text{wst } \Delta} \dots\dots (h)$$

$$d\Delta = \pi (\text{wst } \Delta \text{ wst } H - \text{dost } \Delta \text{ dost } H \text{ dost } P) \dots\dots (k).$$

Jakoż dosyć jest w trójkątach  $ZPG$  i  $ZPG'$  (fig. c) z których powyższe wyciągnęliśmy zrównania, uważać zamiast

bieguna świata  $P$ , biegun ekliptyki, naówczas kąt  $ZPG$  czyli  $P$  wyrażać będzie różnicę między długością zenitu, którą nazwiemy przez  $D$ , a długością gwiazdy którą wyrazimy przez  $d$ . Związki między bokami i kątami trójkątów  $ZPG$  i  $ZPG'$  będą zachodzić też same jakie nas przyprowadziły do zrównań ( $h$ ) i ( $k$ ); zamiast więc przechodzenia przez te związki dla otrzymania parallaxy w szerokości, dosyć jest wprowadzić w zrównania ( $h$ ) i ( $k$ ) odmiiany, jakie w ilościach zachodzą z téj przyczyny, że zamiast bieguna równika uważamy biegun ekliptyki: oczywista bowiem rzecz, że co się tycze kształtu zrównań, ten zupełnie tenże sam zostanie. Nazywając więc przez  $s$  szerokość zenitu czyli odległość jego od ekliptyki, a przez  $\lambda$  szerokość gwiazdy, i wprowadzając te ilości na miejscu odpowiadających im w zrównaniach ( $h$ ) i ( $k$ ), łatwo otrzymamy żądane zrównania na parallaxę w długości i szerokości.

$$dl = (l' - l) = \frac{\pi \text{ dost } s \text{ wst } (L - l)}{\text{dost } \lambda} \dots \dots (h)$$

$$d\lambda = (\lambda' - \lambda) = \pi \{ \text{dost } \lambda \text{ wst } s - \text{wst } \lambda \text{ dost } s \text{ dost } (L - l) \} \dots (k).$$

Otrzymaliśmy więc wzory gdzie parallaxa długości i szerokości wyraża się przez parallaxę poziomą, rozmnożoną przez funkcyą długości i szerokości prawdziwey, które to ilości na czas przeyscia Wenusu przez tarczę słońca są też same dla słońca i dla planety, dla tego mnożniki parallaxy pozioméy w szukaniu parallaxy w długości i szerokości, będą też same dla słońca i dla planety; oznaczając te mnożniki przez  $a$  i  $b$  wyrazimy parallaxę słońca w długości przez  $\pi'a$ , w szerokości przez  $\pi'b$ ; parallaxa zaś Wenusu w długości i w szerokości wyrazi się przez  $\pi a$  i  $\pi b$ . Długość więc pozorna Wenusu na czas  $T + t$  będzie . . . . .  $l + mt - \pi a$   
 Szerokość pozorna Wenusu . . . . .  $\lambda + nt - \pi b$   
 Długość pozorna słońca . . . . .  $l' + m't - \pi'a$   
 Szerokość pozorna słońca . . . . .  $o^{\circ} - \pi'b$ .

Uważając odległość pozorną srodków  $SVV$  jako przeciw



prostokątną w trójkącie  $SMW$  (fig. 95), gdzie  $MW$  wyraża różnicę w szerokości pozornéj słońca i Wenus, a  $SM$  różnicę w długości tychże gwiazd, mieć będziemy

$$SW^2 = K^2 = \{(l + mt - \pi a) - (l' + m't - \pi'o)\}^2 + (\lambda + nt - \pi b + \pi'b)^2$$

$K$  jest odległością środków Wenus i słońca, równą w czasie dotknięcia, summie promieni tych gwiazd

$$K^2 = \{(l - l') + t(m - m') - (\pi - \pi')a\}^2 + \{\lambda + nt - b(\pi - \pi')\}^2 = \\ = \{(l - l') + t(m - m') - pa\}^2 + \{\lambda + nt - bp\}^2 \dots \dots \dots (\gamma)$$

gdzie  $p$  oznacza parallaxę względną  $\pi - \pi'$ .

Z tego zrównania można wyciągnąć  $t$ , a stąd mieć  $T + t$ , to jest czas dotknięcia dla pewnego miejsca brzegów słońca i Wenus rachowany w Paryżu. Jeśli długość tego miejsca jest znana, łatwo jest mieć czas tego fenomenu rachowany w miejscu gdzie ma być obserwowany. Jakoż wyrażając długość Wilna rachowaną ku wschodowi od Paryża przez  $D$ , czas dotknięcia w tém miejscu wyrazi się przez

$$T' + D(T + t).$$

Dla wyciągnięcia wartości na  $t$ , ze zrównania  $(\gamma)$  dosyć jest rozwiązać je przez przybliżenie; to jest ponieważ parallaxa Wenus i słońca jest bardzo mała, równie jak i czas  $t$ , którego wielkość jedynie od wielkości parallaxy zawisła, a zatem tegoż samego jest porządku co do wielkości; możemy więc w rozwinięciu wyrazów zrównania opuścić mnogosci i potęgi drugie wymienionych ilości małych, tym sposobem zrównanie  $(\gamma)$  zamieni się na następujące

$$K^2 = (l - l')^2 + 2(l - l')(m - m')t - 2(l - l')pa \\ - 2t(m - m')pa + \lambda^2 + 2\lambda nt - 2\lambda bp.$$

Jest to wyrażenie na odległość pozorną środków słońca i Wenus na pewne miejsce, która w czasie dotknięcia jak wiemy równa jest summie promieni słońca i planety. Lecz

że ilości  $l$ ,  $l'$ , i  $\lambda$  są wyciągnięte na moment dotknięcia dla środka ziemi, stąd

$$K^2 = (l - l')^2 + \lambda^2$$

podstawując tę wartość za  $K^2$  w równaniu poprzedzającym otrzymujemy

$$0 = t \{ (l - l')(m - m') + \lambda n \} + (l - l')pa - \lambda pb$$

$$t = \frac{-(l - l')pa + \lambda pb}{(l - l')(m - m') + \lambda n}$$

Nazywając przez  $\theta$  czas pierwszego dotknięcia w Wilnie, wyrażenie na ten czas będzie

$$\theta = T' + D - (T + t)$$

$$\theta = T' + D - T - \frac{(l - l')pa + \lambda pb}{(l - l')(m - m') + \lambda n}$$

czyli

$$\frac{(l - l')a + \lambda b}{(l - l')(m - m') + \lambda n} = A$$

wypada

$$\theta = T' + D - T - Ap.$$

Zrównanie to zawiera związek między czasem obserwacji, długością miejsca i parallaxą względną  $p$ , gdyby więc tablice słońca i Wenusy i ich średnice pozorne były doskonale znane i długość miejsca znajoma, moglibyśmy z jednej obserwacji dotknięcia brzegów słońca i Wenusy wyznaleźć parallaxę względną  $p$ . Ale w szukaniu tak małej ilości błędy tablic jakkolwiek małe stają się wielkimi, tak że w ogólności równanie to zawiera związek między błędami tablic w szerokości, i w różnicy długości słońca i planety, między parallaxą względną  $p$ , błędami wielkości pozornych słońca i Wenusy, i błędem długości geograficznej miejsca na które obserwacja robiona była. Co się tyczy długości miejsca możemy się od dokładnej jej znajomości uczynić niezależnymi, obserwując czas ostatniego dotknięcia brzegów słońca i Wenusy. Wyrazmy ten czas przez  $\theta'$

$$\theta' = T'' + D + (T_1 + t') = T' + D + T_1 + \frac{\{(l_1 - l'_1)a' + \lambda_1 b'\}p}{(l_1 - l'_1)(m_1 - m'_1) + \lambda_1 n_1}$$

Nazywając mnożnika ilości  $p$  przez  $A'$  otrzymamy

$$\theta' = T' + D + T_1 + A'p$$

Czas trwania fenomenu wyrazi się przez

$$\theta' - \theta = T_1 + T + (A + A')p.$$

Daymy teraz że w drugim miejscu podobnie obserwowano i rachowano trwanie fenomenu, i że czas ten wyraża się przez

$$\tau' - \tau = T_1 + T + (B + B')p$$

Wzięliśmy w tém równaniu  $T_1$  i  $T$  to samo co w równaniu pierwszym, gdyż  $T_1$  oznacza przeciąg czasu między złączeniem a końcem zaćmienia,  $T$  wyraża przeciąg czasu między złączeniem a początkiem zaćmienia, uważając te fenomena dla środka ziemi. Przeciągi więc te czasów czyli ilości  $T_1$  i  $T$  w obu równaniach będą też same. Biorąc różnicę trwania fenomenu w dwóch miejscach obserwowanego wypadu

$$(\theta' - \theta) - (\tau' - \tau) = \{(A + A') - (B + B')\}p$$

$$p = \frac{(\theta' - \theta) - (\tau' - \tau)}{(A + A') - (B + B')} \dots \dots \dots (\varphi)$$

Otrzymujemy więc różnicę parallax poziomych słońca i Wenusy wyrażoną przez ułamek w którym licznik otrzymuje się z obserwacji, a mianownik z rachunku. Zastanówmy się teraz nad ilościami wchodzącymi do mianownika i starajmy się poznać, azali rachunek tych ilości może być dokładnie zrobionym. Każda z ilości  $A, A', B, B'$  jest jak wiemy tego kształtu

$$A = \frac{(l - l')a + \lambda b}{(l - l')(m - m') + \lambda n}$$

W otrzymywaniu z tego wyrażenia wartości na  $A$  wchodzi błąd tablic w długości i szerokości, który wyrażmy

przez  $\alpha$ , błąd podobny wchodzi także w wyrażenie na  $A'$  należącym do drugiego dotknięcia, który może być nieco różnym od pierwszego, a przeto wyrażmy go przez  $\alpha'$ . Ilość więc  $(A + A')$  może z tego względu być błędną o ilość  $(\alpha - \alpha')$ . Lecz ponieważ do wyrażenia na  $B$  wchodzi też same prawie ilości rachowane z tablic jakie wchodzi na wyrażenie  $A$ , gdyż te ilości są rachowane także na początek zaćmienia, który wprowadzie różny jest nieco w drugim miejscu, ale różnica tak mała czasu nie może wpłynąć na odmianę błędów tablic, wypada więc, że błąd ilości  $B$  jest tenże sam co ilości  $A$ . Dla téżże samy przyczyny błąd wyrażenia  $A'$  jest jenże sam co  $B'$ . Błędy więc tablic w wyrażeniu  $(A + A') - (B - B')$  zniszczą się i mianownik zostaje zupełnie od nich wolnym. Co się tyczy długości miayse w których obserwacye są robione, te jak widzimy, wyraźnie w zrównanie nie wchodzi; wchodzi jednak do wynalezienia wartości na współczynniki  $A, A', B, B'$ . Do wyrażen bowiem na te ilości wchodzi długość i szerokość zenit, których znajomość jak wiemy (z § 103) od wznoszenia się prostego i zбочenia zenit zawisły. Zбочenie zenit jest to szerokość jeograficzna miaysea, wznoszenie się zaś proste zenit jest to wznoszenie się proste słońca, powiększone albo zmniejszone kątem godzinnym, licząc kąt godzinny od południka do  $180^\circ$  w jedną i drugą stronę, to jest ku wschodowi i zachodowi. Kąt godzinny daje obserwacya fenomenu, hyleby zegar do południka miaysea dobrze był urządzony, czas bowiem ten zamieniony na czas prawdziwy, oznacza kąt godzinny słońca albo jego dopełnienie do  $12^e$ . Do znalezienia zaś wznoszenia się prostego słońca potrzeba użyć tablic, z których na moment obserwacyi ilość się ta wyciąga. Wypada więc jak widzimy potrzeba ze znanego czasu fenomenu w miejscu obserwacyi, wyciągnąć odpowiadający czas na południku, na który tablice są zrobione, a stąd potrzeba znajomości położenia tego południka względem południka miaysea, czyli znajomości długości jeograficznej miaysea. Lecz że dotknięcia brzegów słońca i Wenusu rachowane na środek ziemi i na różne punkta powierzchni ziem-

skiey, różnią się bardzo mały co do czasu z przyczyny ma-  
 łej bardzo parallaxy względnej tych planet, możemy więc  
 wznoszenie się proste słońca rachować na moment dotknię-  
 cia rachowany na środek ziemi; bieg słońca w tej różni-  
 cy co do czasu robi małą tylko liczbę sekund we wzno-  
 szeniu się prostym, która błędu w rachunku parallaxy dłu-  
 gości i szerokości nie robi. Jakoż błąd ten w ilościach  
 $A, A'$  i t. d: jest tegoż samego stopnia wielkości co i pa-  
 rallaxa szukana, ponieważ z niej właśnie wypływa; mo-  
 żemy więc uważać, że mianownik wyrażenia na  $p$  błędny  
 jest o ilość bardzo małą  $E$ , przenieśmy na drugą stronę  
 ten mianownik a tym sposobem będzie mnożonym przez  $p$ ,  
 gdzie ilość  $E$  mnożona przez  $p$ , podług stopnia przybliże-  
 nia z jakim rachunek robimy, opuszczoną być powinna.  
 Widzimy więc, że znajomość długości miayse gdzie się  
 obserwacye robią weale nie jest potrzebną. Nadto dłu-  
 gość ta jest zawsze mniej więcej znaną, a mała w niej  
 niepewność weale na dokładność wypadku nie wpływa.  
 Znajomość przeto parallaxy względnej zupełnie jak wi-  
 dzimy zależy od dokładności obserwacyi, z tą uwagą, że  
 błąd kilku sekund popełniony co do czasu trwania za-  
 émienia, na dziesiątne tylko części sekundy parallaxy wzglę-  
 dnej wpływ mieć może.

Mając parallaxę względną czyli różnicę parallax słońca  
 i Wenusy, i oprócz tego stosunek tychże parallax ze  
 stosunku odległości ziemi i Wenusy od słońca, mamy dwa  
 zrównania z których obie nieznanne, to jest parallaxę słońca  
 i parallaxę Wenusy, łatwo wyciągnąć można.

*CXVI. Zastosowanie zrównania dającego różnicę parallax słońca  
 i Wenusy do obserwacyi przeyscia Wenusy w roku 1769 ro-  
 bionych; skąd się wyciąga parallaxa pozioma słońca na mo-  
 ment obserwacyi, potem parallaxa pozioma średnia, a z niej  
 odległość średnia słońca od wszystkich planet.*

Halley wysłany na wyspę ś. Heleny dla robienia ka-  
 talogu gwiazd na południowej półkuli nieba, obserwował  
 tam przeyscie Merkuryusza przez tarczę słońca, i pierw-  
 szy wpadł na myśl, że z podobnych fenomenów, a szcze-

gólniej z obserwacyi przeyscia Wenus, z wielką dokładnością parallaxę słońca oznaczyć można, wezwał przeto Astronomów ażeby w przypadających tego rodzaju fenomenach w r. 1761 i 1769 użyli wszelkich starań i obrali naydogodniejsze stanowiska do zastosowania podanego przez niego sposobu. Jakoż zaćmienia te a zwłaszcza zaćmienia 1769 obserwowane w różnych i odległych od siebie punktach powierzchni ziemi, przez wysłanych z Anglii, Francyi, i innych krajów Astronomów, dały wypadek z wielkiem do prawdy przybliżeniem. Z obserwacyy tych wypadu

$$(\theta' - \theta) - (\tau' - \tau) = 1416'' = 23'.36''$$

$$(A+A') - (B+B') = 65,72962$$

$$P = \frac{1416}{65,72962} \cdot 1'' = 21'',5428 \quad (*)$$

Na moment obserwacyi rachowana z tablic odległość ziemi od słońca wypadła 1,01515, odległość zaś Wenus od słońca 0,72619, odległość przeto Wenus od ziemi = 0,28896; co nam daje stosunek parallaxy słońca do parallaxy Wenus. Mamy przeto dwa zrównania

$$p = \pi - \pi' = 21'',5428$$

$$\frac{\pi'}{\pi} = \frac{0,28896}{1,01515} = a.$$

Stąd łatwo jest otrzymać szukaną parallaxę słońca, jakoż

$$\pi' = \pi - p = \frac{\pi'}{a} - p$$

$$\pi \left( \frac{1}{a} - 1 \right) = p$$

$$\pi' = \frac{pa}{1-a} = P \frac{0,28896}{0,72619}$$

---

(\*) Rachunek szczegółowy tego wypadku znajdzie czytelnik w Astronomii Biota k. 257 T. III.

$$\pi' = 21'',5423 \times \frac{28896}{72619} = 8'',5721.$$

Jest to parallaxa słońca w odległości jego od ziemi równy 1,01515. Parallaxa średnia, czyli odpowiadająca odległości średniej słońca od ziemi, którąśmy wzięli za jedność, będzie większa, i wyrazi się przez

$$P = \pi' \cdot 1,01515 = 8'',5721 \times 1,01515 = 8'',7017.$$

Znając już parallaxę słońca i Wenusu można w zrównaniu ( $\gamma$ ), któreśmy tylko przez przybliżenie rozwiązali, za opuszczone wyrazy małe, w które wchodziła parallaxa względna i czas  $t$ , położyć ich wartość, biorąc za  $p$  wartość znaną i wypadającą z niej wartość na  $t$ , a potem raz drugi przyść do wartości nowych na  $t$  i  $p$ , różnice jednak obu wypadków będą bardzo małe.

W wyrażeniu

$$P = \frac{1416''}{65,72962}$$

widzimy, że gdybyśmy się omylili o 65'' w różnicy czasów trwania, parallaxa względna o jedną tylko sekundę byłaby błędną, ponieważ zaś dla otrzymania parallaxy słońca mnożymy parallaxę względną przez  $\frac{28896}{72619} = \frac{2}{5}$  blisko, błąd więc także w parallaxie słońca w tym stosunku jest mniejszy, to jest że 65'' błędny w różnicy trwania robi tylko  $\frac{2}{5}$  sekundy błędny w parallaxie słońca, czyli że na zrobienie błędny jednej dziesiątej sekundy w parallaxie słońca błąd różnicy trwania przejścia wynosić powinien przeszło 16'', przez tę uwagę czujemy wielką korzyść w otrzymywaniu przez ten sposób parallaxy słońca. Dla tego Astronomowie nie wąpili, że z obserwacyi robionych w różnych miejscach w 1769 dokładną ilość parallaxy nawet co do setnych części sekundy wyciągnąć będą mogli. Wypadki jednak z różnych obserwacyi wyciągnięte i porównane z sobą dawały różnice bardzo znaczne, jak to widzieć można

w tablicy wypadków umieszczoney w Astronomii Delambra (T. II. k. 505), gdzie parallaxa słońca wyciągniona z obserwacyi robionych w Kalifornii i w fortecy Xięcia Gallii na brzegu odlewiska Hudsona wypada  $8'',153$  gdy tym czasem obserwacye na tem ostatniem mieyscu porównane z obserwacyami w Paryżu i Petersburgu, dają wypadek wynoszący blisko  $9'',25$ , wypadki jednak innych obserwacyi daleko mniej od siebie różnią się. Niezgody te wynikły naprzód stąd, że obserwacye nie były wszędzie pewne, gdyż w większey liczbie stanowisk słońce w czasie obserwacyi było blisko bardzo poziomym, a stąd obwód jego tarczy ulegał trzęsieniu się (ondulation), które przeszkadzało ocenić z pewnością moment dotknięcia. Powtóre, obserwacya dotknięcia, jak się pokazuje, w przyjaznych nawet okolicznościach nie jest pewną o kilka sekund czasu z przyczyny powolnego biegu względnego Wenus. Podług wypadków z najlepszych obserwacyi parallaxa słońca z wielkiem bardzo podobieństwem do prawdy zajęta jest między  $8'',7$  a  $8'',5$ , biorąc więc wypadek średni  $8'',6$  otrzymujemy ilość parallaxy słońca którą można uważać za dostatecznie zbliżoną do prawdy, tak że ją do wszystkich zastosowań Astronomii bez znacznego błędu użyć można. Ze znanej parallaxy słońca łatwo jest mieć średnią odległość téj gwiazdy od ziemi wyrażoną przez promienie ziemskie, oznaczając bowiem promień ziemski przez  $R$  a odległość słońca od ziemi przez  $\epsilon$  mamy

$$\epsilon = \frac{R}{\text{wst } 8'',7} = 23909 \cdot R.$$

Kładąc za  $R$  wartość jego w milach lub innych miarach podłużnych otrzymać można odległość słońca od ziemi wyrażoną w tychże miarach. Ponieważ zaś mówiąc o planetach widzieliśmy, że odległość średnią każdego planety wyrazić można przez odległość słońca od ziemi, polegając na prawie Keplera: że kwadraty z czasów peryodycznych planet, tak się mają do siebie jak trzecie potęgi odległości średnich od słońca tychże planet; to jest nazywając odległość średnią planety od słońca przez  $a$ , jego obrot peryo-



dyczny przez  $T$ , obrot zaś ziemi około słońca przez  $T''$  mamy :

$$a = \rho \sqrt[5]{\frac{T'^2}{T^{1/2}}} = K \rho = K.23955. R.$$

Kładąc w tém zrównaniu za  $k$  różne wartości odpowiadające różnym planetóm, otrzymujemy z niego odległości tychże planet od słońca wyrażone w promieniach ziemskich.

CXVII. *Oznaczenie miejsc na powierzchni ziemi gdzie przeyscie Wenusy przez tarczę słońca może być obserwowane, i gdzie te obserwacye naykorzystniey do oznaczenia parallaxy słońca służyć mogą.*

Sposób tu wyłożony otrzymania parallaxy słońca z przeyscia Wenusy przez tarczę słońca zasada się, jak łatwo jest widzieć, na obserwacyi tego fenomenu w odległych od siebie miejscach, żeby skutek parallaxy otrzymać jak naywiększy; bo wtenczas i mianownik w wyrażeniu na parallaxę względną będzie także naywiększy, a stąd błąd obserwacyi naymniey, ile tylko można, na wypadek wpływu mieć będzie; ważną tedy jest rzeczą wybrać stosowne do tego celu na kuli ziemskiej stanowiska. Do wynalezienia miejsc, które będą widzieć początek lub koniec zaćmienia, możnaby użyć tych samych sposobów, jakieśmy na zaćmienie słońca podali, lecz że ten rachunek byłby długim, można go zastąpić przez sposób bardzo prosty, przez który łatwo jest oznaczyć miejsca, które fenomen całkowity widzieć będą, i wybrać z nich te, gdzie ten fenomen z naywiększą obserwowac można korzyścią. Mając z tablic wyrachowany czas początku i końca fenomenu, ustawmy kulę sztuczną tak, żeby jéy punkt naywyższy był miejscem, gdzie w czasie początku fenomenu słońce jest u zenit, zrobimy to tym samym sposobem jakieśmy robili w zaćmieniach xiężycy. W tém położeniu kuli, miejsca będące nad jéy poziomem będą widzieć początek zaćmienia; podobnym sposobem znajdziemy miejsca, które widzieć będą koniec fenomenu, a stąd łatwo jest oznaczyć te dla których początek i koniec widzianym będzie. I tak: w czasie przeyscia

Wenusą przez tarczę słońca w r. 1769 5<sup>o</sup> czerwca, zbowoczenie północne słońca było 22<sup>o</sup> $\frac{1}{2}$ , mieszkańcy więc będący pod równoleżnikiem, którego szerokość jest 22<sup>o</sup> $\frac{1}{2}$ , mają słońce u zenit w czasie przejścia téj gwiazdy przez ich południk; ustawmy więc kulę sztuczną ziemską tak, żeby biegun północny był podniesiony o 22<sup>o</sup> $\frac{1}{2}$  nad poziom, w tém położeniu wszystkie punkta równoleżnika na którym się słońce zachodzi, będą przechodzić przez punkt wierzchołkowy kuli. Według rachunku, dotknięcie pierwsze tarcz słońca i Wenusą powinno się zdarzyć o 7<sup>h</sup>.51' czasu prawdziwego rachowanego w Paryżu, wyjscie zaś czyli dotknięcie ostatnie o 15<sup>h</sup>.46'; miejsce więc którego szerokość północna jest 22<sup>o</sup> $\frac{1}{2}$ , i które względem Paryża leży na wschód o 7<sup>h</sup>.51' czyli 115<sup>o</sup>, widzieć będzie dotknięcie w czasie przejścia słońca przez zenit. Stąd położenie tego miejsca jest zupełnie oznaczone, mamy bowiem jego szerokość i długość: w tém właśnie położeniu znajduje się przyładek ś. Łukasza w Kalifornii, doprowadzamy więc go pod południk, a wszystkie miejsca znajdujące się nad poziomem, widzieć będą dotknięcie pierwsze tarcz słońca i Wenusą. Podobnym sposobem podwodząc pod południk miejsce leżące na zachód od Paryża o 15<sup>h</sup>.46' czyli o 206<sup>o</sup>, którego szerokość północna jest 22<sup>o</sup> $\frac{1}{2}$  otrzymany położenie kuli sztuczney takiej, że półkula wierzchnia oznaczać będzie wszystkie miejsca, gdzie koniec zaćmienia widzianym być może. Stąd łatwo jest oznaczyć część spólną półkulom na początek i koniec zaćmienia oznaczonym, a zatem miejsca gdzie oba te fenomeny obserwowane być mogą. W przykładzie tu przytoczonym łatwo jest naprzód widzieć, że miejsca wszystkie, których szerokość północna większa jest jak 67<sup>o</sup> $\frac{1}{2}$ , nie będą mieć nocy, w tych więc miejscach fenomen cały może być obserwowany; takimi miejscami są: Nowa Ziemia, Przyładek Północny, Wardhus, brzegi Samojedyi i t. d. Oprócz tego wyspy Japońskie, Kamczatka, Kalifornija, zatoka Hudsona i t. d., były miejsca na półkuli północney, gdzie cały fenomen mógł być widzianym. Szerokość Wenusą naówczas była północna i wynosiła minut 4, mieszkańcy więc będący ze strony pół-

nocnóy równoleżnika opisywanego przez słońce, widzieli słońce i Wenus ku stronie południowéy, parallaxa więc dla tych mieszkańców zniżając bardziej planetę jak słońce, przysuwała do środka słońca ciężiwę, jaką Wenus po tarczy słońca opisuje, trwanie więc fenomenowi większe było dla tych mieszkańców aniżeli dla środka ziemi. Przeciwnie mieszkańcy krajów położonych ze strony południowéy równoleżnika tegoż, widzieli przez parallaxę planetę oddalonego od środka słońca, a stąd czas trwania fenomenowi krótszy aniżeli dla środka ziemi. Mieyscem naydogodniejszym na półkuli południowéy była wyspa *Taiti* na wielkim oceanie południowym, gdzie *Green*, *Kook* i *Solander* obserwowali fenomen całkowity, obserwacya ta porównana z obserwacyami na stanowiskach północnych robionemi, okazała skutek parallaxy naywiększy, a stąd naylepiéy do jéy oznaczenia służyć mogła; wypadek któryśmy za przykład wyżéy wzięli, był wyciągniony z obserwacyi na téy wyspie i w *Cajaneburgu* w *Rossyi* robionych. Oprócz obserwacyi zupełnych fenomenowi były jeszcze robione obserwacye w innych mieyscach, gdzie tylko początek lub koniec mógł bydz obserwowanym. I tak: w *Paryżu* obserwowano przy zachodzie słońca weyście Wenus na tarczę słońca, a w *Petersburgu* gdzie tego fenomenowi widzieć nie można było, obserwowano w czasie wschodu słońca wyście planety z tarczy jego. Ponieważ różnica długości *Petersburga* i *Paryża* z licznych obserwacyi dobrze jest znana, można więc było wyciągnąć z obserwacyi wyścia w *Petersburgu*, moment tego fenomenowi w *Paryżu*, a stąd wyciągnąć czas trwania fenomenowi w *Paryżu*, i ten potém z innymi porównać obserwacyami.

CXVIII. *Użycie obserwacyi prześcia Wenus przez tarczę słońca do znalezienia długości mieysca, i do oznaczenia położenia węzła drogi planety.*

Przeście Wenus przez tarczę słońca posłużyło nam, jakieśmy widzieli, do oznaczenia parallaxy słońca, fenomen ten może późniey służyć do wynalezienia długości mieysca, tak jak służą zaćmienia słońca, jakoż w zrównaniu

$$\theta = T' + D - T - Ap$$

jedna jest tylko nieznaną  $D$ , łatwo więc ją z tego zrównania wyciągnąć można. Chcąc uczynić wypadek niezależnym od błędu tablic, dosyć jest porównać obserwacyą w jednem miejscu z obserwacyą tego fenomenu w miejscu drugim robioną, gdzie

$$\theta' = T' + D' - T - A'p$$

a stąd

$$\theta' - \theta = D' - D - (A' - A)p$$

$$D' - D = p(A' - A) + \theta' - \theta$$

otrzymujemy różnicę w długości niezależną od błędów tablic. Użycie jednak tego fenomenu do znalezienia długości miejsc jest mało ważne, z przyczyny powolnego bardzo biegu względnego Wenus, błąd bowiem popełniony w obserwacji dotknięcia daleko większy może być niż w zaćmieniach słońca lub w zakryciach gwiazd przez księżyc, tak, że błędy w wypadkach tych obserwacyi można uważać jako odwrotnie proporcjonalne biegom Wenus i księżyca. Nadto fenomen ten jest bardzo rzadkim, i tak po zdarzonym w 1769 roku przeysciu Wenus przez tarczę słońca, przeyscie następne nie przypadnie aż w roku 1874 grudnia 8.

Zeby obserwacyą pierwszego dotknięcia tarcz Wenus i słońca dokładnie zrobić, należy narysować figurę tego fenomenu, to jest oznaczyć dokładnie punkt na obwodzie słońca, gdzie się dotknięcie ma trafić, punkt ten oznacza się zupełnie tym samym sposobem, jak i w zaćmieniu słońca przez księżyc. Po obserwacyi dotknięcia zewnętrznego i wewnętrznego, można mierzyć najmniejszą odległość  $ab$  (fig. 95) brzegów Wenus i słońca, którą odciągając od promienia słońca mamy odległość  $Sb$ ; ta zmniejszona promieniem planety, da nam na każdy moment obserwacyi odległość środków słońca i Wenus. Odległość brzegów  $a$  i  $b$  obserwuje się za pomocą mikrometru niciowego albo mikrometru przedmiotowego. Z tych obserwacyi powtarzanych ciągle, łatwo jest wynaleść moment, kiedy odległość

środków Wenusy i słońca jest najmniejszą, i ocenić tę najkrótszą odległość. Odległość najkrótsza środków słońca i Wenusy służy bardzo dobrze do oznaczenia dokładnie długości węzła drogi Wenusy, dzieląc bowiem tę odległość przez dostawę pochyłości drogi względnej Wenusy do ekliptyki, otrzymujemy szerokość środoziemną pozorną Wenusy na czas złączenia, którą należy poprawić co do parallaxy i aberracyi. I tak na (fig. 96), gdzie  $SN$  oznacza najkrótszą odległość, a kąt  $WIS$  jest pochyłością drogi względnej planety do ekliptyki, mamy:

$$SN = \text{szerok. w czasie nowiu} = \frac{SN}{\text{dost } I}$$

poprawując tę szerokość co do parallaxy i aberracyi, otrzymujemy szerokość środoziemną poprawną, którą nazwiemy przez  $\lambda$ . Nazwiemy odległość Wenusy od ziemi przez  $R$ , odległość zaś od słońca przez  $r$ ; szerokość środośłoneczna  $W'K$  (fig. 97) wyrazi się przez

$$\lambda \cdot \frac{R}{r}$$

można bowiem w tym przypadku gdzie szerokość jest bardzo mała, uważać kąt szerokości jako odwrotnie proporcjonalny odległości planety od miysc, z których jest uważany. Mając szerokość środośłoneczną  $W'K$ , łatwo jest znaleźć odległość węzła od słońca, jeżeli pochyłość drogi Wenusy do ekliptyki jest znajoma, albowiem

$$\text{sty } KW' = \text{sty } N \text{ wst } KN.$$

$$\text{wst } KN = \frac{\text{sty } KW'}{\text{sty } N}.$$

Różnica między długością słońca i ilością  $KN$  daje nam długość węzła

$$N \circ \Upsilon = \text{Dług. } \odot - KN.$$

CXIX. Przejście Merkuryusza przez tarczę słońca; peryody tych fenomenów.

Wszystko to cośmy dotąd mówili o przejściu Wenusy

przez tarczę słońca, stosuje się do przeyscia Merkuryusza przez tęż tarczę; sposób rachowania tego fenomenu i wyciągania stąd parallaxy słońca jest zupełnie tenże sam, z tą różnicą, że ten fenomen nie może służyć tak dobrze do oznaczenia parallaxy słońca, jak przeyscie Wenusy, z przyczyny, że Merkuryusz jest bardzo blizkim słońca, a stąd parallaxa względna i różnica w trwaniu fenomenu, dla różnych miejsc powierzechni ziemi, jest bardzo mała. Przeyscia Merkuryusza są daleko częstsze niż przeyscia Wenusy, peryody w których też same przeyscia powracać mogą są lat 6, 7, 15, 46 i 263. Długość węzła górnego drogi Merkuryusza jest  $45^{\circ}.57'$ . Przeyscia więc Merkuryusza mogą się zdarzać tylko wtenczas, kiedy ziemia ma długość  $45^{\circ}.57'$  albo  $180^{\circ} + 45^{\circ}.57'$  to jest w listopadzie i w maju. Ostatnie przeyscie Merkuryusza przypadło 5 listopada 1822 rano, środek fenomenu wypadł na  $2^{\text{h}}.39'$  czasu pr. w Paryżu biorąc początek dnia o północy, fenomen więc ten, jak z jego czasu widzieć jest łatwo, nie był widzianym w Europie, gdyż słońce naówczas znajdowało się pod poziomem krajów europejskich. Przeyscie Merkuryusza najbliższe wypada 5 maja 1832, i to w całej Europie będzie mogło być widzianem, środek bowiem tego fenomenu przypada prawie na czas przeyscia słońca przez południk paryzki.

---

## R O Z D Z I A Ł XIX.

Różne sposoby oznaczenia szerokości jeograficznej miejsca, i kąta jaki czyni południk miejsca z kołem wierzchołkowem danem.

---

CXX. *Wywodzi się wzór dający poprawę wysokości branych blisko południka.*

Szerokość jeograficzna miejsca oznacza się przez obserwacje wysokości południkowych gwiazd w kołobieguno-

wych, robione w przeysciach ich wyższych i niższych; tym sposobem otrzymana szerokość jeograficzna miejsca jest niezależna zupełnie od znajomości zboczenia gwiazdy, owszem to zboczenie z tychże samych wyciąga się obserwacyy. Nadto można otrzymać szerokość jeograficzną miejsca z obserwacyi południkowej słońca lub jakiegokolwiek gwiazdy, ale naówezas wywiedziona szerokość jeograficzna miejsca polega zupełnie na znaném w tym momencie zboczeniu słońca lub gwiazdy obserwowaney. Jeżeli się ma oznaczyć w kraju jakim pewna liczba punktów znakomitszych, na których nie masz obserwatoriów stałych, do takowych robot używają się za zwyczaj narzędzia mierney tylko wielkości, iżby z łatwością z miysec jednych na drugie przenaszane bydź mogły. Naówezas nie można przestać na pojedynczych obserwacyach południkowych, ale robią się liczne obserwacye z jedney i z drugiey strony południka i z nich wszystkich szerokość się miysea wyciąga. Do robienia takowych obserwacyy służy najlepiej koło powtarzające, którego skład i użycie w § 14 opisaliśmy. Obserwacye tego rodzaju robią się wiaźzaczynając je na kilka lub kilkanaście minut przed przeysciem, a kończąc w tyleż minut po przeysciu przez południk kiedy odmiany w wysokości zaczynają bydź coraz znaczniejsze. W ciągu téy roboty nie masz potrzeby (\*) za każdą obserwacyą czytać łuk przebieżony, owszem łuk ten czyta się tylko raz jeden po skończeniu obserwacyi ostatniey, ale czas każdej obserwacyi jak nadokładniey oznaczać potrzeba: bo od niego zależy poprawka wynikająca stąd, że nie obserwujemy

---

(\*) Nie masz także potrzeby ustanawiać zawsze libellę dokładnie do tegoż samego podziału, coby wiele zaynowało czasu i wstrzymywało robotę, która w małym przeciągu czasu ukończona bydź powinna: widoczna bowiem jest rzecz, że dosyć jest przy każdej obserwacyi zapisać położenie libelli, strzegąc się tylko, żeby bulka powietrza końcow libelli nie dotykała; znając wartość podziałów libelli, łatwo jest z tego względu poprawić otrzymaną z obserwacyy odległość od zenit.

gwiazdy na południku, ale tylko blisko téj płaszczyzny, poprawka którą nam wynaleźć potrzeba.

Na ten koniec wyobraźmy sobie na fig. 98, przez  $Z$  zenit miejsca, przez  $P$  biegun świata, a przez  $G$  gwiazdę w niewielkiej od południka odległości. Odetniemy na południku miejsca  $Pg = PG$  to jest dopełnieniu zboczenia gwiazdy, mieć będziemy w tém położeniu gwiazdy

$$ZG = Zg + u$$

$$Zg = PZ - Pg = (90^\circ - H) - (90 - \beta) = \beta - H$$

gdzie  $\beta$  znaczy zboczenie gwiazdy, a  $H$  szerokość jeograficzną miejsca

Stąd 
$$ZG = \beta - H + u.$$

W troykącie  $ZPG$  mamy

$$\begin{aligned} \text{dost } P &= \frac{\text{dost } ZG - \text{dost } PG \text{ dost } ZP}{\text{wst } PG \text{ wst } ZP} \\ &= \frac{\text{dost } ZG - \text{wst } \beta \text{ wst } H}{\text{dost } \beta \text{ dost } H} \end{aligned}$$

a następnie

$$\begin{aligned} \text{dost } ZG &= \text{dost } (\beta - H + u) = \text{wst } \beta \text{ wst } H + \text{dost } \beta \text{ dost } H \text{ dost } P \\ &= \text{wst } \beta \text{ wst } H + \text{dost } \beta \text{ dost } H - 2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{ dost } \beta \text{ dost } H \\ &= \text{dost } (\beta - H) - 2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{ dost } \beta \text{ dost } H \end{aligned}$$

Położmy

$$x = -2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{ dost } \beta \text{ dost } H, \quad A = \beta - H$$

będzie 
$$\text{dost } (A + u) - \text{dost } A = x \dots \dots (a).$$

Stąd można wyciągnąć  $u$  przez funkcyą  $x$ , mamy bowiem zrównanie pod kształtem

$$x = F.u$$

Stąd 
$$u = fx = (u) + \left(\frac{du}{dx}\right) x + \left(\frac{d^2u}{dx^2}\right) \frac{x^2}{1.2} + \text{etc.}$$

Wyrazy objęte nawiasem oznaczają funkcyą ilości  $u$  i



współczynniki różniczkowe téj funkcyi, w których to wyrazach  $x$  jest uczynione równem zero. Lecz ponieważ kiedy  $x$  jest zero,  $u$  także staje się równem zero, jak to w zrównaniu (a) widzieć można, stąd

$$u = \frac{du}{dx} \cdot x + \frac{d^2u}{dx^2} x^2 + \text{etc.}$$

gdzie w wyrażeniach na  $\frac{du}{dx}$ ,  $\frac{d^2u}{dx^2}$  i t. d. uczynić potrzeba  $u=0$ .

Dla otrzymania  $\frac{du}{dx}$ ,  $\frac{d^2u}{dx^2}$  etc. różniczkujemy zrównanie (a) uważając  $u$  jako funkcyę, a  $x$  jako zmienną nie zależną

$$dx = -du \text{ wst}(A+u)$$

$$0 = -\text{dost}(A+u) du^2 - d^2u \text{ wst}(A+u)$$

$$d^2u = -\frac{\text{dost}(A+u) du^2}{\text{wst}(A+u)} = -\text{dosty}(A+u) du^2$$

a że 
$$du^2 = \frac{dx^2}{\text{wst}^2(A+u)}$$

Stąd 
$$d^2u = -\frac{\text{dosty}(A+u) dx^2}{\text{wst}^2(A+u)}$$

Czyniąc w tych wyrażeniach  $u=0$ , otrzymujemy

$$\frac{du}{dx} = \frac{-1}{\text{wst} A} = \frac{-1}{\text{wst}(\beta-H)}$$

$$\frac{d^2u}{dx^2} = -\frac{\text{dosty} A}{\text{wst}^2 A} = -\frac{\text{dosty}(\beta-H)}{\text{wst}^2(\beta-H)}$$

a następnie

$$u = \frac{1}{\text{wst}(\beta-H)} \cdot 2\text{wst}^{\frac{1}{2}} P \text{dost} \beta \text{dost} H - \\ - \frac{1}{2} \frac{\text{dosty}(\beta-H)}{\text{wst}^2(\beta-H)} (2\text{wst}^{\frac{1}{2}} P \text{dost} \beta \text{dost} H)^2$$

Żeby mieć  $u$  w sekundach łuku, potrzeba otrzymaną tu wartość w częściach promienia rozmnożyć przez liczbę se-

kund zawartych w promieniu czyli przez  $\frac{1}{\text{wst } 1''}$ , a tak otrzymamy

$$u = \frac{2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{dost } H \text{dost } \beta}{\text{wst. } 1'' \text{wst}(\beta - H)} - \frac{1}{2} \left( \frac{2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{dost } H \text{dost } \beta}{\text{wst}(\beta - H)} \right)^2 \frac{\text{dosty}(\beta - H)}{\text{wst. } 1''} \quad (u)$$

Przestajemy tu na dwóch początkowych wyrazach szeregu, gdyż  $u$  jest ilością bardzo małą, w obserwacjach blizkich południka, z téj więc przyczyny  $\text{dost}(\mathcal{A} + u)$  nie wiele się różni od  $\text{dost } \mathcal{A}$ , tak że wyrazy mnożone przez tę różnicę podniesioną do potęgi wyższej jak druga, opuszczonemi bez błędu bydz mogą.

Tak otrzymana wartość na  $u$  powinna zawsze bydz odjętą od obserwowanęj odległości od zenit, wszakże wartość ta i co do znaku i co do niektórych wyrazów odmieania się z odmianą położenia gwiazdy. I tak kiedy gwiazda przechodzi między zenit a biegunem, przypadek na któryśmy właśnie poprawkę wyciągnęli, wypada

$$\begin{aligned} Ze = Z = Z - \frac{2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{dost } \beta \text{dost } H}{\text{wst}(\beta - H) \text{wst } 1''} + \\ + \frac{1}{2} \left( \frac{2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{dost } H \text{dost } \beta}{\text{wst } \beta - H} \right)^2 \frac{\text{dosty}(\beta - H)}{\text{wst } 1''} \end{aligned}$$

gdzie  $Z = ZG$ . Jeżeli gwiazda przechodzi ze strony południowej zenit, należy zamiast  $\beta - H$  położyć  $H - \beta$ , gdyż w tym przypadku  $Ze = H - \beta$ , i formuła będzie następująca

$$\begin{aligned} Z' = Z - u = Z - \frac{2 \text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{dost } \beta \text{dost } H}{\text{wst}(H - \beta) \text{wst } 1''} + \\ + \frac{1}{2} \left( \frac{\text{wst}^2 \frac{1}{2} P \text{dost } \beta \text{dost } H}{\text{wst}(H - \beta)} \right)^2 \frac{\text{dosty}(H - \beta)}{\text{wst } 1''} \end{aligned}$$

Pamiętajac odmienić znak,  $\beta$  ilekroć razy zboczenie gwiazdy będzie południowe.

Nareszcie kiedy gwiazda obserwuje się w czasie jęj przeyscia niższego przez południk, chcąc wtenczas znalezdź wartość na  $u$ , odpowiadającą temu położeniu gwiazdy, należy uważać, że odległość od bieguna liczy się w stronę

zupełnie przeciwną, więc tę odległość należy uważać za odjemną, czyli co na jedno wychodzi, odległość gwiazdy od równika  $Re'$ , licząc tę odległość w tęż samą stronę, wyrazi się przez  $90 + \Delta = 180 - \beta$ ; potrzeba więc w zrównanie położyć  $180^\circ - \beta$  za  $\beta$ , a wartość na  $u$  będzie następująca

$$u = - \frac{2 \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P \operatorname{dost} H \operatorname{dost} \beta}{\operatorname{wst} 1'' \operatorname{wst} 1''} + \\ + \frac{1}{2} \left( \frac{\operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P \operatorname{dost} H \operatorname{dost} \beta}{\operatorname{wst}(\beta + H)} \right)^2 \frac{\operatorname{dost}(\beta + H)}{\operatorname{wst} 1''}.$$

Odcinając tę wartość na  $u$  od odległości obserwowanej podług reguły ogólnej, otrzymujemy na ten przypadek

$$Z' = Z - u = Z + \frac{2 \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P \operatorname{dost} H \operatorname{dost} \beta}{\operatorname{wst}(\beta + H) \operatorname{wst} 1''} - \\ - \frac{1}{2} \left( \frac{2 \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P \operatorname{dost} H \operatorname{dost} \beta}{\operatorname{wst}(\beta + H)} \right)^2 \frac{\operatorname{dost}(\beta + H)}{\operatorname{wst} 1''}.$$

CXXI. *Ułatwienie dochodzenia poprawek wysokości obserwowanych kołem powtarzającym. Poprawka obserwacyi słońca.*

Czyniąc w zrównaniu ( $\alpha$ ) § poprzedającego

$$\frac{2 \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P \operatorname{dost} H \operatorname{dost} \beta}{\operatorname{wst} 1'' \operatorname{wst}(\beta - H)} = A$$

będzie

$$u = A - A^2 \operatorname{dost}(\beta - H) \operatorname{wst} 1''$$

gdzie drugi wyraz szeregu, jak widzimy, łatwo się z pierwszego wyciąga. Nadto w wartości na  $u$  ilości  $\beta$  i  $H$  są ilości stateczne, zmienną zaś jest tylko ilość  $P$ , rozwiązywanie więc formuły nie jest długie. Żeby jednak jeszcze bardziej to rozwiązywanie uczynić łatwem, zrobione są tablice dające na każde  $10''$  czasu, logarytmy  $\operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P$  i  $\operatorname{wst} \frac{1}{2} P$ , albo co na jedno wychodzi, dany jest logarytm  $\operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} 10''$  i  $\operatorname{wst} \frac{1}{2} 10''$  a potem położone są różnice logarytmów  $\operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P$  i  $\operatorname{wst} \frac{1}{2} P$  od dziesięciu do dwudziestu sekund, od dwudziestu do trzydziestu i t. d. Tablice takie widzieć można w Tomie II *Base du Système mètr. déc.*

p. 241, i w Geodezyi Puissana (T. II. Tab. XVII). Tym sposobem z wielką łatwością ułożyć można tablicę wartości na  $u$  czyli poprawek odległości gwiazdy od zenit na każdą odmianę o  $10''$  kąta godzinnego, dosyć bowiem do logarytmu ilości stałych w pierwszym wyrazie dodawać naprzód  $L.wst^2; 10''$ , a potem różnice logarytmów z tablicy wymienionej; w drugim zaś wyrazie dodaje się naprzód  $L.wst^{\frac{1}{2}}P$ , a potem różnice logarytmów  $wst^{\frac{1}{2}}P$ . Mając zrobioną takową tablicę na jaką gwiazdę, bierze się z niej wartość  $u$  na każdą obserwacyę, summa tych wartości rozdzielona przez liczbę obserwacyi daje wartość na  $u$  średnią, którą potrzeba dodać lub odciągnąć od odległości od zenit otrzymaney z obserwacyi, jakieśmy to pierwiej objaśnili. I tak weźmy za przykład obserwacye gwiazdy biegunowey w przeysciu wyższem, któreśmy robili w Sygnale (Eytintaycy) na Zmudzi dla znalezienia szerokości jeograficznej tego sygnału (\*)

1824 sierpnia 10 c. astron. a. Małego Niedzwiedzia.

Gzas obserwacyi na zegarze.	Kąt godzinny $P$ w czasie gwiazdowym.	Wartość na $u$ .
15 <sup>h</sup> . 41' 50".	0 <sup>h</sup> . 7'. 30",3.	— 3",28.
— 42. 51.	— 6. 29,2.	2,45.
— 43. 40.	— 5. 40,1.	1,87.
— 44. 54.	— 4. 25,9.	1,15.
— 45. 57.	— 3. 22,8.	0,67.
— 46. 40.	— 2. 39,6.	0,41.
— 48. 6.	— 1. 13,4.	0,09.
— 48. 58.	— 0. 21,3.	0,01.
		Sred. — 1,24.

Czas przeys. gwiazdy przez połud. = 15<sup>h</sup>. 49'. 19". na zegarze.

(\*) Obserwacye te robione były przez koło powtarzające Reichenbacha 18 cali średnicy, które w czerwcu 1824 z *Munich* do Obserwatorium wileńskiego sprowadzone było.

W ciągu zrobionych ośmiu obserwacyy łuk przebieżony na kole przez lunetę był  $258^{\circ}.36'.50''$ , który dzieląc przez liczbę obserwacyy otrzymujemy pojedynczą odległość gwiazdy od zenit

Odł. od Zen. gwiazdy biegunowéy. . . . .	$32^{\circ}.19'36'',25.$
Poprawa téy odległości . . . . .	$— 1'',24.$
Odległość południkowa od Zenit. . . . .	$32^{\circ}.19'.35'',01.$
Refrakcyja. . . . .	$+ 35'',46.$
	<hr/>
	$32^{\circ}.20'.10'',47.$

Odległość od bieguna gwiazdy, poprawiona

Co do Aberr. i Nut. (Naut. Alm. 1824). . .  $1^{\circ}.37'.44'',51.$

Odległość Zenit od bieguna . . . . .  $= 33^{\circ}.57'.54'',98.$

Szerokość jeogr. Sygnału wypada . .  $= 56^{\circ}.2'.5'',02.$

Jeżeli się obserwuje znaczna gwiazd liczba, naówczas robienie osobnych tablic dla każdej, długiey wymagałoby pracy. Wynachodzenie naówczas poprawek uczynić można bardzo krótkiem przez tę uwagę, że poprawka każda  $u$  jest pod tym kształtem

$$u = \frac{B 2 \operatorname{wst}^2 \frac{1}{2} P}{\operatorname{wst} 1''} + \frac{C 2 \operatorname{wst}' \frac{1}{2} P}{\operatorname{wst} 1''}$$

albo

$$u = Bx + Cy$$

gdzie  $B$  i  $C$  dla teyże samey gwiazdy są ilościami stałemi. a zaś  $x$  i  $y$  są to ilości zmienne jako funkcyje odmieniających się ciągle kątów godzinnych. Poprawka więc całkowita

$$\Sigma u = u + u' + u'' + \text{etc.}$$

będzie pod tym kształtem

$$\Sigma u = B(x + x' + x'' + \dots) + C(y + y' + y'' + \dots).$$

Ponieważ ilości  $x, x' \dots y, y' \dots$  zależą tylko od kąta godzinnego  $P$ , więc ich wartości na każdą wielkość kąta  $P$ , mogą być zawczasu wyrachowane i raz na zawsze służyć do ułatwienia rachunku. Takowe tablice znajdzie czytelnik

nik w Tomie II. *Base du Syst. metr. déc. p. 244*, także w Geodezyi Puissana T. II. Tab. XVIII i XIX. Biorą się z nich ilości odpowiadające obserwowanym kątom godzinnym, suma ich dzieli się przez liczbę obserwacyy, i logarytmy odpowiednie dodają się do logarytmów stałych, to jest do *L.B* i do *L.C*, a liczby odpowiadające tak otrzymanym logarytmom, stanowią poprawkę średnią pojedynczey odległości gwiazdy od zenit. Po przykład dający zastosowanie tego sposobu odsyłam do Geodezyi Puissana T. II. k. 132.

Mając znaczną liczbę wypadków szerokości jeograficznej, z tych wszystkich wyciąga się wypadek średni, gdzie należy mieć wzgląd na liczbę obserwacyy, z których się każdy szczególny wyciągnął wypadek. Wszystko to cośmy tu o poprawie odległości od zenit branych nie na południku mówili, polega na tém przypuszczeniu, że gwiazda zboczenia swego w ciągu czasu między obserwacją a przejściem przez południk nie odmienia, co rzeczywiście ma miejsce, kiedy obserwujemy gwiazdy stałe, lecz jeżeli obserwujemy słońce, którego zboczenie ciągle się odmienia, naówczas mieć wzgląd na tę odmianę należy. Jakoż wyobraźmy przez *SZ* (fig. 99) obserwowaną odległość słońca przed południkiem; gdyby słońce w biegu dziennym opisywało równoleżnik *SN*, wtenczas odległość od zenit południkowa, otrzymałaby się podług sposobów wyżej podanych, lecz jeżeli słońce zbliża się *np.* ku biegunowi północnemu i spotyka południk miejsca w miejscu *np. S''*, wyraźna rzecz, że odległość od zenit wyrachowana z obserwacyi w miejscu *S* robionej, będzie mniejszą od prawdziwej o ilość *NS''*, jaką słońce robi w zboczeniu w przeciągu czasu, jakiego słońce potrzebuje do przyścia od punktu *S* do południka miejsca. Przypuszczając więc, że przybyty w zboczeniu są proporcjonalne czasowi, w małym jego przeciągu, otrzymaną ilość *NS''*, o którą zmniejszyć potrzeba wypadek, mnożąc wynalezioną z kalendarzów Astronomicznych odmianę w zboczeniu na jedną minutę, przez liczbę minut upłynionych między obserwacją a przejściem słońca przez południk. W tém położeniu słońca, jakieśmy wzięli na figurze, poprawka jest odjemną w ob-

serwacyach robionych przed południkiem, dodatną zaś w obserwacyach po przeysciu przez południk. Rachunek ten w znaczney liczbie obserwacyy robionych z jedney i drugiey strony południka, można uczynić bardzo prostym, biorąc summę kątów godzinnych odpowiadających obserwacyom przed południkiem, i odciągając ją od summy kątów godzinnych po południu; różnicę tę należy rozdzielić przez liczbę obserwacyy, a otrzymany tym sposobem kąt godzinny średni w czasie, rozmnożony przez odmianę w zboczeniu na jedną minutę, da poprawkę szukaną, która w naszym przykładzie będzie odjemną lub dodatną podług tego, jak różnica między summą kątów godzinnych po południu i przed południem jest odjemną lub dodatną. Poprawka ta będzie ze znakiem przeciwnym znakowi tej różnicy, jeżeli słońce oddała się od bieguna północnego. Przykład tego rachunku znajdzie czytelnik w Geod. Puissana T. II. k. 157. Widoczna rzecz, że szukana poprawka będzie tym mnieysza, im różnica między kątami godzinnymi z jedney i drugiey strony południka, będzie mnieysza. Dla uczynienia więc tej poprawki ile można najmnieyszą, potrzeba się starać robić równą liczbę obserwacyy przed południem i po południu, i nadto robić te obserwacye ile można w teyże samey odległości od południka po południu, w jakiey były brane przed przeysciem słońca przez południk. W przypadku kiedy zegar urządzony jest do czasu gwiazdowego naówczas dla znalezienia kątów godzinnych  $P, P'$  wchodzących w rachowanie poprawek, należy czas między obserwacyą a przeysciem przez południk, zamienić na czas prawdziwy lub średni. Jeżeli wysokość słońca bierze się dla znalezienia szerokości jeograficznej miejsca, naówczas zboczenie słońca na czas przeyscia jego przez południk, wyciąga się z Efemeryd Astronomicznych, albo dokładniey z tablic słońca.

CXXII. *Oznaczenie biegu zegaru przez wysokości odpowiadające i bezwzględne (absolues) słońca i gwiazd.*

Wartości na  $P$  w drugiey kolumnie tablicy § 121 położone, otrzymują się biorąc różnicę między czasem obser-

wacyi a czasem przeyscia gwiazdy przez południk. Żeby mieć czas przeyscia przez południk, można w obserwatoryach zwyczajnych, gdzie się znajduje luneta południkowa, czas ten obserwować w czasie przechodu gwiazdy przez południk; w innych zaś przypadkach czas ten wyciąga się z rachunku; mając bowiem znane wznoszenie się proste gwiazdy do obserwacyi użytéy, i mniej więcey znaną długość i szerokość jeograficzną miejsca, łatwo jest podług znanych sposobów, wyrachować czas przeyscia gwiazdy przez południk, naprzód w czasie gwiazdowym lub średnim, a potem w czasie zegaru na którym się obserwacye wysokości robią. Cała rzecz zależy na znalezieniu zrównania czasu zegarowego, co się wykonywa albo przez wysokości odpowiadające słońca, z których się wyciąga przechód jego przez południk, i porównywa się z przechodem rachowanym na miejsce obserwacyi z Kalendarzów Astronomicznych, albo przez obserwacye wysokości gwiazdy w znaczney jéy od południka odległości. W pierwszym przypadku wysokości odpowiadające biorą się pospolicie za pomocą kwadransa lub sextansa (\*), a dodając dwa czasy wysokości teyże saméy brzegu słońca obserwowanéy zrana i po południu, i dzieląc przez dwa, wyciąga się czas przeyscia słońca przez południk, który się potem poprawia z przyczyny odmieniącego się zбочenia słońca, przez formułę

$$\frac{1}{2} dP = \frac{1}{2} d \left\{ \frac{\text{sty } H}{\text{wst } P} - \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty } P} \right\}.$$

Jakoż wyobraźmy sobie przez *PZL* fig. 98 (*b*) południk miejsca *Z*. Jeżeli obserwujemy jaką gwiazdę stałą w punkcie *C'* i w punkcie *C*, to jest, jeżeli bierzemy równe jéy odległości od zenit *ZC'* i *ZC* z jednéy i z drugiey strony południka, i znaczymy czasy *T'* i *T* odpowiadające takowym równym wysokoścóm gwiazdy stałej, naówczas widoczna jest rzecz, że summa tych czasów rozdzielona przez

---

(\*) W obserwacyach w Eytintaycach używaliśmy do tego małego sextansa roboty Troughtona, opisanie jego znajdzie czytelnik w Rozdz. XX.



dwa, da czas przeyscia gwiazdy przez południk  $PZ$ , gdyż bieg gwiazdy jest jednostajny, i południk dzieli symetrycznie co do poziomu równoleżniki gwiazd wszystkich, a przeto równe wysokości gwiazdy odpowiadają równymże kątom godzinnym rachowanym od gwiazdy do południka. Lecz jeżeli gwiazda ma bieg własny, jak to ma miejsce wtenczas, kiedy obserwujemy wysokości odpowiadające słońca, naówczas wyciągniony podług wyższych uwag czas przeyscia gwiazdy przez południk potrzebuje poprawki, która widocznie zależy będzie od odmiany w zboczeniu gwiazdy obserwowanej w przeciagu czasu upłynionym między obserwacyami. Dla znalezienia téj poprawki szukamy związku między kątem godzinnym i zboczeniem gwiazdy; związek ten daje nam zrównanie wyciągnięne z troykąta  $CPZ$

$$\text{dost. } P = \frac{\text{wst } W - \text{wst } \alpha \text{ wst } H}{\text{dost } \beta \text{ dost } H}$$

gdzie  $P$  wyraża kąt godzinny,  $W$  wysokość gwiazdy,  $\beta$  jęj zboczenie, a  $H$  szerokość jeograficzną miejsca. Różniczkując to zrównanie co do  $\beta$  i  $P$  otrzymamy:

$$-dP \text{ wst } P \text{ dost } \beta \text{ dost } H - d \text{ wst } \beta \text{ dost } H \text{ dost } P = -d\beta \text{ lost } \beta \text{ wst } H$$

$$dP = \frac{d\beta \{ \text{dost } \beta \text{ wst } H - \text{wst } \beta \text{ dost } H \text{ dost } P \}}{\text{wst } P \text{ dost } \beta \text{ dost } H}$$

$$= d\beta \left\{ \frac{\text{sty } H}{\text{wst } P} - \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty } P} \right\}.$$

Jest to zrównie ( $\alpha$ ) dające nam odmianę kąta godzinnego czyli różnicę między kątem godzinnym  $C'ZL$  i kątem godzinnym  $KPL$ , wypadającą stąd, że słońce nie idzie po równoleżniku  $C'C$ , ale jak w tym przypadku podnosi się nad ten równoleżnik, a stąd przyszedłszy do téjże samęj odległości od południka ze strony zachodniej, nie przychodzi jeszcze do téjże samęj wysokości; i wtenczas kiedy słońce przyjdzie do téjże samęj wysokości, jest odległe od południka dalej niżeli było w obserwacyi pierwszej; i tą różnicą w odległości jest kąt  $KPC$ . Stąd czas

prawdziwego południa wyrażony przez  $\frac{T+T'}{2}$  jest błędnym o połowę tego kąta rozdzielonego przez 15, czas ten na naszej figurze jest za wielki o ilość  $\frac{1}{2} \cdot \frac{dP}{15}$ . Czas więc prawdziwego południa wyrazi się przez

$$\frac{T+T'}{2} - \frac{1}{2} \frac{dP}{15} = \frac{T+T'}{2} - \frac{d\beta}{2 \cdot 15} \left\{ \frac{\text{sty } H}{\text{wst } P} - \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty } P'} \right\}$$

W tym wyrażeniu należy uważać  $\beta$  za dodatne jeżeli zboczenie słońca jest północne i przeciwnie; co się zaś tycze  $d\beta$ , ilość ta jest dodatna kiedy się słońce zbliża do bieguna północnego, odjemna zaś kiedy się od tego bieguna oddala. W rozbiórce tego rachunku bieg we wznoszeniu się prostém słońca uważamy za jednostajny w przeciągu między dwiema obserwacyami.

Wyrażenie ( $\beta$ ) służy do rachunku czasu prawdziwego południa z obserwacyi odpowiadających słońca, z których pierwsze były robione zrana drugie zaś wieczorem; lecz jeżeli obserwacye pierwsze były robione wieczorem a ostatnie zrana, naówczas wyciąga się z nich czas północy prawdziwej, który się wyraża przez

$$\frac{T+T'}{2} + \frac{1}{2} d\beta \left\{ \frac{\text{sty } H}{\text{wst}(180-P)} - \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty}(180^\circ - P')} \right\} \dots\dots (\beta').$$

Zrównanie ( $\beta'$ ) wyciąga się ze zrównania ( $\beta$ ) uważając naprzód, że poprawka północy będzie zupełnie co do znaku przeciwna, powtóre, że w tym rachunku należy uważać kąt godzinny jako odniesiony do północy, a stąd należy wziąć  $180^\circ - P$  za  $P$ .

Jeżeli chcemy uważać kąt godzinny  $P$  jako rachowany zawsze w obserwacyi pierwszej od południa ku wschodowi, a w obserwacyi drugiej od południa ku zachodowi, naówczas zrównanie ( $\beta$ ) służyć będzie ze swojemi znakami do wyrachowania północy, bylebyśmy w niem kąt  $P$  powiększyli o  $180^\circ$ ; naówczas zrównanie ( $\beta$ ) zamieni się na

$$\frac{T+T'}{2} - \frac{1}{2} \frac{d\beta}{15} \left\{ \frac{\text{sty } H}{\text{wst}(180^\circ + P)} - \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty}(180^\circ + P')} \right\}$$

Zrównanie to jest zupełnie to same co zrównanie (5) gdyż  $\text{wst}(180^\circ + P) = -\text{wst}(180^\circ - P)$ ,  $\text{sty}(180^\circ + P) = -\text{sty}(180^\circ - P)$ . We wszystkich tych zrównaniach kąt  $P$  wyraża połowę czasu między dwiema obserwacyami upłynionego.

Podług tych wzorów można ułożyć na pewną szerokość jeograficzną miejsca tablicę poprawek, na każdy kąt godzinny i na każdy dzień roku; gdyż ilość  $\beta$  zależy od różnych dni roku, a zaś  $d\beta$  od kąta godzinnego i także od różnych dni roku, tak, że właściwie mówiąc w zrównaniach dających poprawkę, jeżeli szerokość jeograficzną miejsca uważamy za stateczną, dwie tylko są ilości zmienne, to jest  $\beta$  i kąt  $P$ , można więc ułożyć tablicę na tę poprawkę o podwójnym wejściu (à double entrée) z której podług wiadomey godziny obserwacyi, i ilości  $\beta$ , można znaleźć odpowiadającą poprawkę. W kolumnie zawierającej różne wartości  $\beta$  można zamiast zboczenia położyć dni roku, albo odpowiadające im długości słońca, gdyż wszystkie te trzy ilości wprost jedne od drugich zależą. Podług tych uwag w każdym obserwatoryum szczególnie do rachowania takowych poprawek są ułożone tablice. Dla ułatwienia rachunku takowych tablic, jako też dla ułatwienia w ogólności rozwiązywań szczególnych zrównań ( $\beta$ ) i ( $\beta$ ), ułożone są tablice ogólne, dające na każdy dzień albo też na każdą długość słońca, odpowiadające wartości logarytmów ilości  $\frac{d\beta}{360^\circ}$  i  $\frac{d\beta \text{ sty } \beta}{360}$ , tudzież dające na każdy

kąt godzinny logarytmy ilości  $\frac{t}{\text{wst}.15.t}$  i  $\frac{t}{\text{sty}.15.t}$ ; formuła bowiem na poprawkę

$$\frac{-d\beta \left\{ \frac{\text{sty } H}{\text{wst}.P} - \frac{\text{sty } \beta}{\text{sty } P} \right\}}$$

może się tak wyrazić

$$-\frac{d\beta}{360^\circ} \cdot \frac{t \text{ sty } H}{\text{wst}(15^\circ t)} + \frac{d\beta}{360^\circ} \cdot \frac{t \text{ sty } \beta}{\text{sty}(15^\circ t)} \dots \dots (\text{A}'').$$

Z t $\acute{e}$ m ostrzeżeniem, że ilość  $d\beta$  w t $\acute{e}$ m drugim wyrażeniu, nie znaczy ju $\acute{z}$  odmiany zboczenia zrobionej w przeciągu czasu upłynionym między obserwacyami, ale wyra-

ła odmianę dzienną zbowżenia. Wyrażenie więc drugie wypada z pierwszego kiedy w niem za  $d\beta$  podstawimy  $\frac{2t.d\beta}{24^5}$ , nazywając przez  $t$  kąt godzinny  $P$  zamieniony na czas, to jest rozdzielony przez 15 Tym sposobem za pomocą ułożonych podług zrównania ( $\beta$ ) tablic, szukanie poprawki czasu prawdziwego południa lub północy w jakiegokolwiek bądź szerokości jeograficzney miejsca znacznie się ułatwia, (Astronomia Delambra T. I. k. 576). Co się tycze wysokości bezwzględnych gwiazdy, sposób ten otrzymywania zrównania czasu zegarowego wyłożyliśmy krótko w § 22. Przykłady tu przytoczone użycie wyłożonych sposobów objaśnia.

CXXIII. *Przykłady rachunku zrównania zegaru z wysokości odpowiadających słońca i wysokości bezwzględnych gwiazdy (\*).*

4 Sierpnia n. s. 1824.

Czas wysokości odp. $\odot$ branych przez Sextans Troughtona w poziomie merkuryalnym.		Południe niepoprawne.	Kąt godzinny.
<i>r a n o.</i>	<i>po południu.</i>		
8 <sup>h</sup> . 17'. 2"	4 <sup>h</sup> . 11'. 40"	12 <sup>h</sup> . 14'. 21",0	3 <sup>h</sup> . 57'
21. 59,5	6. 45	22,25	53
25. 49,5	2. 57	25,25	49
26. 22	2. 25	22,50	48
38. 20	5 <sup>h</sup> . 50. 19	19,50	36
41. 0,5	47. 40	20,25	53
42. 58	45. 46	22,00	51
43. 35	45. 7,5	21,25	51
46. 12,5	42. 37	24,75	28
46. 51	41. 55	23,00	28
54. 44,5	34. 1,5	23,00	20
57. 20	31. 27,5	23,75	17
58. 3	30. 42,5	22,75	16
58. 40	30. 5,0	22,50	16

(\*) Obserwacje tu przytoczone robione były w Sygnale zwanym Eytentaycy na Żmudzi.

Poprawka południa z przyczyny odmiany zboczenia słońca dochodzi się ze zrównania w numerze poprzedzającym danego, albo przez formułę podobną zupełnie, daną w (*Monatliche Correspon. v. Zach.* 1811 k. 402).

$$\begin{aligned} \text{Poprawka} &= -\mu \text{sty} \varphi \frac{h}{15.48^{\text{sty}} \text{wst} 15 h} + \mu \text{sty} \delta \frac{h}{15.48^{\text{sty}} \text{sty} 15 h} \\ &= -A \mu \text{sty} \varphi + B \mu \text{sty} \delta \end{aligned}$$

$\delta$  ... zboczenie  $\odot$  w południe

$\mu$  = odmiana zboczenia słońca we dwóch dniach, to jest od południa poprzedzającego dzień obserwacji do południa następującego po nim.

$\varphi$  ... Dopełnienie szerokości

$h$  = Kąt godzinny.

Dla rozwiązywania téj formuły użyć można tablic dających logarytmy ilości  $A$  i  $B$ . (*Monatl. Corr.* 1811 k. 404) i rachunek wykonywa się tym sposobem

$$\begin{aligned} \mu &= 1922'' \\ \delta &= 17^{\circ}. 14'. 8'' \end{aligned} \left\{ \begin{array}{l} \text{(Astr. Jahr. 1824)} \end{array} \right.$$

$$l.A = 7,7891 -$$

$$l.B = 7,5661 +$$

$$l.\mu = 3,28375 -$$

$$5,28375 -$$

$$l.\text{sty}\varphi = 0,17156 +$$

$$l.\text{sty}\delta = 9,49170 +$$

$$\hline 1,24451 \dots + 17'',55$$

$$\hline 0,54155 - \dots - 2'',20.$$

$$\text{Poprawa całkowita} \dots = 17'',55 - 2'',20 = 15'',35$$

$$\text{Południe niepoprawne} = 12^{\circ}. 14'. 22'',27$$

$$\text{poprawa} \dots \dots \dots + 15'',35$$

$$\hline \text{Połud. poprawne} \dots = 12^{\circ}. 14'. 37'',62$$

$$\text{Połud. rachowane na miejsce obser,} \quad 12. 5'. 45'',24 \text{ cz. śred.}$$

$$\text{Pośpiech zegaru nad czas średni} \dots \dots \dots 8'. 52'',38$$

Tegoż samego dnia (4 sierpnia n. s.) obserwowano wieczorem przez koło powtarzające odległość od zenit Arktura, stąd zrównanie czasu zegarowego następującym otrzymuje się sposobem.

Miejsce Wernierów.	Czas obserwacji	
I... 0°.0'.0".	9 <sup>h</sup> . 7'.49 <sup>s</sup> ,5	Bar. 27°.6'.0 = 0 <sup>m</sup> ,7445 Th. Réa. +10,53 = 12°,88 setk.
IV..270. 0'.0".	9. 10	
Wernierzy od-	10. 20	
czytane.	12. 31,5	
I...331.17'.8".	14. 9,5	
IV..241.17.8.	15. 41	

Czas średni obserwacji ..... 9<sup>h</sup>. 11'. 36<sup>s</sup>,92

$$\text{Odległ. od zenit Arkt.} = \frac{531^{\circ}.17'.8''}{6} = 55^{\circ}.12'.51'',33 = Z.$$

Dla poprawienia odległości od zenit co do refrakcyi, wzięliśmy tablice umieszczone w drugim tomie Geod. Puissana (wydanie 2gie).

$$l. \text{ Refr. } \acute{\text{sred.}} \text{ T. V.} \dots\dots 1,9227$$

$$\text{Bar.} \dots\dots \text{T. VI.} \dots\dots 9,9909$$

$$\text{Th.} \dots\dots \text{T. VII.} \dots\dots 9,9950$$

$$l. \text{ refr. } \text{prawdz.} \dots\dots = 1,9086 = l.r.$$

$$r = 1'.21'',02.$$

$$\text{Odległ. Arkt. od Zen. obserwowana} \dots 55^{\circ}.12'.51'',33$$

$$+ \quad 1'.21'',02$$

$$\text{Odległ. } \text{prawdz.} \dots\dots\dots 55^{\circ}.14'.12'',55$$

Wypada teraz rozwiązać formułę znajomą

$$\text{wst}^2 \frac{1}{2} P = \frac{\text{wst } R \text{ wst } R'}{\text{wst } \Delta \text{ wst } (90 - H)}$$

która służy na znalezienie kąta godzinnego ze znanych trzech boków, i która jest znajomém przerobieniem zrównania fundamentalnego, gdzie  $R = \frac{1}{2}(Z + \Delta + 90^{\circ} - H) - \Delta$ ,  $R' = \frac{1}{2}(Z + \Delta + 90^{\circ} - H) - (90^{\circ} - H)$ .

Odległ. od Zen. Ark. . . . .  $55^{\circ} 14' 12'' 55 = Z$   
 $\Delta =$  odl. Ark. od bieg. pół. . . . .  $69. 53. 54, 30 \dots$  (N. al. 1824)  
 Dopełnienie szerokości . . . . .  $33. 57. 55, 94$

---

Summa . . . . .  $159. 6'. 2'', 59$   
 $\frac{1}{2}$  summy . . . . .  $79. 33. 1, 29$   
 $\Delta = \dots \dots \dots 69. 53. 54, 30$

---

$\frac{1}{2}$  summy  $-\Delta = R = 9. 59'. 6'', 99$   
 $79. 33'. 1'', 29$   
 $90 - H = 33. 57. 55, 94$

---

$\frac{1}{2}$  summy  $-(90 - H) = 45^{\circ} 55'. 5'', 55 = R'$

*l. wst*  $R = 9, 2244361$

*l. wst*  $R' = 9, 8538728$

*Dop. l. wst*  $\Delta = 0, 0272952$

*D. l. wst*  $(90^{\circ} - H) = 0, 2528259$

---

$19, 3584300 = l. wst^{\frac{1}{2}} P.$

*l. wst*  $\frac{1}{2} P = 9, 6792150$

$\frac{1}{2} P = 38^{\circ} 52'. 22'', 48$

$P = 3^{\circ} 48'. 18'', 99$

Wznosz. pr. Arkt. (n. Al. 1824) . . . .  $14^{\circ} 7'. 40'', 90$  pozorne  
 $P = \dots 3^{\circ} 48'. 18'', 99$

---

Czas gwiazd. obser. . . . .  $17. 55. 59, 89$

Czas gw. w połud. śred. (Astr. J.)  $8. 51. 44, 00$

---

Czas średni niepoprawny . . . . .  $9. 4. 15'', 89$

Popr. . . . .  $— 1'. 29'', 16$

---

$9. 2'. 46, 73$

Czas śred. obser. . . . .  $9. 2'. 46, 73$

Czas wskazany przez zegar . . . .  $9. 11. 56, 92$

---

Pośpiech zegaru nad czas średni . . . .  $8'. 50, 19$

Ponieważ te sposoby znachodzenia zrównania czasu zegarowego są niczmiernie częstego w Astronomii praktyczney użycia, dla tego za rzecz potrzebną osądziłem objaśnić je przykładami. Teorya ich jest widoczna z samego przykła-

du, i zasada się na początkach wyjaśnionych w § 22 i 122. Sposób otrzymania biegu zegaru z obserwacyi bezwzględnej wysokości słońca jest zupełnie tenże sam, co i z obserwacyi gwiazdy, dla tego nie ma potrzeby osobnym go objaśniać przykładem.

CXXIV. *Rozbiór błędów w obserwacyach kołem powtarzającym zayśdź mogących.*

W obserwacyach kołem powtarzającym najważniejszą jest rzeczą *naprzód*, ustanowić jak najdokładniey narzędzie do płaszczyzny wierzchołkowej za pomocą osobnej do tego celu służącey libelli; *powtóre*, upewnić się czy oś optyczna jest doskonale równoległą do płaszczyzny koła, co się wykonywa tym sposobem. Kieruje się luneta narzędzia do przedmiotu odległego tak, żeby przecięcie nieipadało na ten przedmiot; obraca się potém narzędzie około osi wierzchołkowej na  $180^\circ$  dokładnie, i jeżeli przecięcie lunety na wysokość przedmiotu posunięney nie trafi doskonale na ten przedmiot, naówczas nie wierzchołkowa posuwa się nieco w stronę przedmiotu widzianego; co się robi póty, aż nareszcie w obrocie na  $180^\circ$  narzędzia nie wierzchołkowa na tenże sam trafia przedmiot. Jeżeli oś optyczna nie jest dobrze urządzona, albo jeżeli płaszczyzna narzędzia nie jest doskonale kołem wierzchołkowym, naówczas odległości od zenit czytane na kole narzędzia, mniejsze są od prawdziwych, gdyż są tylko ich projekcjami na płaszczyznę narzędzia, i błąd tym jest większy im odległość od zenit jest mniejsza, jak to można widzieć w wyrażeniu tych błędów przez funkcją odległości przedmiotu od zenit.

Wyobraźny sobie na figurze (*p*) przez *PZO* koło wierzchołkowe przechodzące przez linią *PO*, gdzie się płaszczyzna narzędzia *PZO* przecina z poziomem; kąt  $\angle PPZ' = P$  oznaczać będzie pochyłość płaszczyzny narzędzia do koła wierzchołkowego. Niech *E* wyraża miejsce gwiazdy, której obserwacyą robimy, prawdziwa jej odległość od zenit jest *ZE*, odległość zaś brana przez narzędzie jest *Z'E*,



która mniejszą jest od  $ZE$ , gdyż w trójkącie  $ZZ'E$  prostokątnym przy  $Z'$  mamy

$$\text{dost } ZE = \text{dost } Z'E \text{ dost } ZZ' = \text{dost } Z'E \text{ dost } P.$$

Nazwiemy przez  $\alpha$  różnicę między  $ZE$  i  $Z'E$ , będziemy mieć

$$\begin{aligned} \text{dost}(ZE + \alpha) &= \text{dost } Z'E \text{ dost } P = \\ &= \text{dost } Z'E - 2 \text{dost } Z'E \text{ wst} - 2 \text{dost } Z'E \text{ wst}^2 \frac{1}{2} P \end{aligned}$$

albo

$$\text{dost}(ZE + \alpha) - \text{dost } Z'E = -2 \text{dost } Z'E \text{ wst}^2 \frac{1}{2} P = x \dots (m).$$

Zrównanie to jest zupełnie téj saméj postaci co zrównanie (a) § 120, wartość więc na  $\alpha$  oznaczy się podobnym sposobem jakéśmy wyżej oznaczyli wartość na  $u$  to jest

$$\alpha = fx = (a) + \left(\frac{d\alpha}{dx}\right) x + \left(\frac{d^2\alpha}{dx^2}\right) \frac{x^2}{1.2} + \text{etc.}$$

gdzie w wyrazach objętych nawiasem uczynić potrzeba  $x=0$ , albo co to samo jest, uczynić  $\alpha=0$ , gdyż te ilości jednocześnie stają się zero. Różniczkujemy zrównanie (m) uważając  $\alpha$  jako funkcją ilości  $x$

$$dx = -d\alpha \text{ wst}(ZE + \alpha)$$

$$0 = -\text{dost}(ZE + \alpha) d\alpha^2 - d^2\alpha \text{ wst}(ZE + \alpha)$$

$$d^2\alpha = -\frac{\text{dost}(ZE + \alpha) d\alpha^2}{\text{wst}(ZE + \alpha)}$$

$$= -\frac{\text{dosty}(ZE + \alpha) dx^2}{\text{wst}(ZE + \alpha)}$$

Stąd

$$(a) = 0$$

$$\left(\frac{d\alpha}{dx}\right) = -\frac{1}{\text{wst } ZE}$$

$$\left(\frac{d^2\alpha}{dx^2}\right)^2 = -\frac{\text{dosty } ZE}{\text{wst}^2 ZE}$$

$$\alpha = \frac{2 \text{dosty } ZE \text{ wst}^2 \frac{1}{2} P}{\text{wst } 1''} - \frac{2 \text{dosty}^3 ZE \text{ wst}^4 \frac{1}{2} P}{\text{wst } 1''}$$

Drugi wyraz w wyrażeniu na  $\alpha$  zawsze prawie dla swey małości opuszczonym być może.

Widoczna jest rzecz, że wyrażenie błędu obserwowanej odległości od zenit, pochodzącego z przyczyny, że oś widzenia nie jest równoległą do płaszczyzny narzędzia, ale robi z tą płaszczyzną pewny kąt  $\varphi$ , jest zupełnie podobne i tymże samym otrzymuje się sposobem. Nazywając błąd ten przez  $\alpha'$ , będzie

$$\alpha' = 2 \text{ dosty } Z'E \text{ wst}^2 \frac{1}{2} \varphi - 2 \text{ dosty } Z'E \text{ wst}^4 \frac{1}{2} \varphi.$$

Błąd ten  $\alpha'$  przez wiadome sposoby może być przywiedzionym do ilości bardzo małej, a w ogólności w rozprawie wypadków szerokości jeograficznejey miejsca, błąd ten razem z błędem wyżej opisanym uważa się i ocenia, gdyż mamy:

$$\alpha'' = \alpha + \alpha' = 2 \text{ dosty } Z'E \text{ wst}^2 \frac{1}{2} \psi - 2 \text{ dosty }^3 Z'E \text{ wst}^4 \frac{1}{2} \psi$$

gdzie  $\psi = P + \varphi$ .

Błędy tu opisane tym są niebezpieczniejsze, że są stateczne, tak że w wypadku średnim z wielu obserwacyy, całkowitą swoją zachowują wartość. Ponieważ zaś zupełne zniszczenie tych błędów jest prawie niepodobne, dla tego przywiódłszy je ile można do ilości najmniejszey, należy w szukaniu szerokości jeograficznejey obserwować gwiazdy ze strony południowej i ze strony północnej zenit, naówczas bowiem jeżeli obserwacye pierwszych, z przyczyny wyżej wskazanych błędów, dają szerokość za małą, obserwacye gwiazd drugich, dadzą szerokość większą od prawdziwej, tak że tym sposobem w wypadku średnim błąd ten znacznie się zmniejszy, i nareszcie z różnic między wypadkami otrzymanemi z obserwacyy w dwojakim gwiazd względem zenit położeniu, można sądzić o dokładności w położeniu narzędzia, i o stopniu pewności robionych przezeń obserwacyy. Nadto z takowych obserwacyy porównanych z sobą, wyciąga się błąd średni w położeniu narzędzia, a stąd przyzwoita każdéy odległości od zenit poprawa.

Oprócz wymienionych tu błędów, może jeszcze wypo-

dek otrzymany przez obserwacye bydź błędnym, z przy-  
czyny zgięcia się lunety przez ciężenie nie równe jéy koń-  
ców, zwłaszcza jeżeli te przez ciężary przeciwne nie są  
równoważone. Tu zachodzą dwa przypadki, to jest bydź  
może, że koniec ze szkłem okowem bardziej zgina lunetę,  
niż koniec ze szkłem przedmiotowém; naówczas przecię-  
cie się dwóch nici środkowych, w ognisku lunety będą-  
cych, gdzie się bierze wysokość gwiazdy, to jest punkt *A*  
(fig. *q*), spada do punktu *A'*, ós widzenia bierze położe-  
nie *AC*, i nie trafi na przedmiot *P*, na któryby w tém po-  
łożeniu narzędzia trafiła, gdyby skutku zgięcia się nie było.  
Wyobrażam tu na figurze przez *C* środek szkła przedmio-  
towego, przez *AA'* przewyżkę zgięcia się czyli spadnięcia  
dwóch końców lunety. W takim przypadku podejmując  
razem z lunetą nić poziomą do której się odnoszą wyso-  
kości przedmiotów, żeby trafić na przedmiot *P*, powiększa  
się uważana na narzędziu odległość od zenit tegoż przed-  
miotu. Stąd w obserwacyach kołem powtarzającym, w któ-  
rem koniec lunety ze szkłem okowém bardziej się zniża,  
niż koniec ze szkłem przedmiotowém, wszystkie odległości  
gwiazd są za małe o ilość pewną stateczną dla gwiazd pod  
jedną wysokością obserwowanych, różną zaś podług różney  
ich od wierzchołka odległości.

Jeżeli koniec ze szkłem przedmiotowém zgina bardziej  
lunetę niż koniec ze szkłem okowém, naówczas rozumu-  
jąc podobnie jak wyżej, łatwo jest widzieć, że skutkiem  
tęj przewyżki w zniżaniu się końców lunety, jest powię-  
kszenie się wszystkich obserwowanych odległości od zenit.  
Nareszcie jeżeli oba końce lunety równie ciężą tak, że  
środek szkła przedmiotowego i nić pozioma mikrometru  
o równą ilość zniżają się, takowe zgięcie się lunety żadne-  
go wpływu nie ma na wysokości obserwowane ciał niebie-  
skich i wszystkich znacznie odległych przedmiotów.

Dla odkrycia i ocenienia błędu zgięcia się w kole po-  
wtarzającym, można postąpić następującym sposobem: Na-  
zwiemy ilość zgięcia się lunety, wtenczas kiedy luneta jest  
pozioma, przez *x*; ilość ta będzie mnieyszą w każdym inném  
położeniu lunety, tak że jeżeli gwiazda jest u zenit, ilość

ta jest zero. Jakoż widoczna rzecz, że siła ciężenia będąc zawsze taż sama, a jęj kierunek raz pionowy do lunety w położeniu jęj poziomém, drugi raz w położeniu jęj innym pochylony do niey o kąt równy temu, jaki czyni luneta z linią wierzchołkową, wypada, że wyraziwszy zgięcie się poziomemu przez  $x$ , zgięcie się w odległości od zenit  $Z$  wyrazi się przez  $x \text{ wst } Z$  (\*). Obserwuemy teraz kołem powtarzającym, którego błędu zgięcia się szukamy, dwie gwiazdy  $a$  i  $b$  (fig. 99) i daymy, że piérwszey odległość obserwowana jest  $O$ , drugiey  $O'$ ; odległości te są błędne z przyczyny zgięcia się lunety, jeżeli to rzeczywiście ma miejsce. Odległości więc prawdziwe  $Za$  i  $Zb$  wyrażą się tym sposobem

$$aZ = O + x \text{ wst } aZ$$

$$bZ = O' + x \text{ wst } bZ$$

gdzie  $x$  może byđz dodatne lub odjemne,

$$ab = O + O' + x \{ \text{wst } aZ + \text{wst } bZ \}$$

$$x = \frac{ab - (O + O')}{\text{wst } aZ + \text{wst } bZ} = \frac{ab - (O + O')}{2 \text{ wst } \frac{1}{2} (aZ + bZ) \text{ dost } \frac{1}{2} (aZ - bZ)}$$

Tym sposobem z wielką dokładnością zgięcie się poziome lunety ocenić można, a mnożąc je przez wstawę odległości od zenit gwiazd obserwowanych, wynaleśdź poprawkę wszystkich obserwacyy i wyciągnionych z nich szerokości. W wyrażeniu na  $x$  tu otrzymaném,  $O$  i  $O'$  są to odległości od zenit obserwowane, poprawione co do refrakcyi; ilość  $ab$  oznacza różnicę odległości pozornych gwiazd  $a$  i  $b$  od bieguna północnego  $P$ , to jest różnicę odległości wziętych z katalogu i poprawionych co do poprzedzania punktów równonocnych, aberracyi i nutacyi. Co się ty-

(\*) Chociaż siła zginania lunety jest zupełnie proporcjonalna wstawie odległości od zenit, byđz jednak może, że skutek, to jest zgięcie się lunety, nie idzie doskonale w tymże samym stosunku; wszakże zdaje się, że oddalenie się od tego prawa w zwyczajnych narzędziach astronomicznych, nie może byđz bardzo wielkie.

cze mianownika, w nim za ilości  $aZ$  i  $bZ$  można wziąć ilości  $O$  i  $O'$ , jako nie wiele od tamtych różne. Owszem w rachunku praktycznym w łukach  $aZ$  i  $bZ$ , sekundy dla łatwości rachunku bez błędu opuszczone bydź mogą.

Oprócz wyłożonego tu sposobu wynaydowania zgięcia się lunety, można jeszcze to zgięcie się ocenić podług sposobu wymyślonego i użytego przez Jenerała *Tennera*, który się zasada na znalezieniu dokładném różnicy ciężarów dwóch końców lunety, odniesionych do tężże samy od punktu podpory odległości, i na szukaniu przez zawieszanie różnych ciężarków na obu końcach lunety, w czasie brania odległości od zenit jakiego przedmiotu, ile ta różnica odmienia kąt odległości od zenit na wysokość daną, skąd się potem łatwo zgięcie się poziome wyciąga.

Sposób nowy Bessela, którego użył do wynalezienia zgięcia się lunety w kole południkowém Reichenbacha, opisany jest w *Astronomische Nachrichten* N. 61.

Weźmy za przykład rachunku zgięcia się lunety, obserwacye robione w Sygnale Eytintayckim. Wypadki tych obserwacyy są następujące:

Gwiazdy obserwowane.	Liczba obserwacyy.	Szerokość Sygnatu.
α Małego Niedzwiedzia	318	56°. 2'. 5",86
α Orła.	120	56. 1. 49,47
α Liry.	110	56. 1. 54,80
α Łabędzia.	50	56. 1. 54,37
α Ofiucha (Ophiuchus).	102	56. 1. 50,74 (*).

Niezgoda tak wielka między wypadkami nie mogła pochodzić z błędów obserwacyy, gdyż szeregi pojedyncze obserwacyy dla kaźdey gwiazdy dobrze się z sobą zgadzają; źródła więc tego błędu w narzędziu samém szukać wypada.

Pierwszy rzut oka na otrzymane wypadki przekonywa,

(\*) Wypadki te są rachowane podług katalogu Bessela (*Astronomische Beob. Siebente Abth. von Bessel 1822*).

że błąd ten nie pochodzi z przyczyny, że płaszczyzna narzędzia w ciągu robionych obserwacyi mogła nie być statecznie na płaszczyźnie koła wierzchołkowggo, gdyż wypadki gwiazd najbliższych zenit, jak są *α Liry* i *α Łabędzia*, środkują między wypadkami, co dowodzi, że błąd maleje w miarę zbliżenia się gwiazdy do zenit i przeciwnie. Przypuśćmy więc, że błąd ten pochodzi stąd, że koniec lunety gdzie jest szkło przedmiotowe, więcey zgina lunetę niżeli koniec przeciwny (\*), w tém przypuszczeniu otrzymamy zgięcie się poziome lunety  $x$  następującym sposobem.

Użyjemy do tego wypadków z gwiazd najodleglejszych od zenit i obserwowanych w stronach przeciwnych względem zenit, jak są: *α Małego Niedzwiedzia*, *α Orła*, i *α Ofiucha*. Nazywając przez  $H$  szerokość prawdziwą sygnału, mamy

$$\alpha \text{ Orła} \dots\dots\dots H = 56^{\circ}.1'.49'',47 + x \text{ wst}(47^{\circ}.36').$$

$$\alpha \text{ Mał. Niedźw.} \dots\dots H = 56. 2. 5,86 - x \text{ wst}(32^{\circ}.19').$$

$$x = \frac{16'',39}{\text{wst}(47^{\circ}.36') + \text{wst}(32^{\circ}.19')} = 12'',874 \dots \text{ błąd poziomy.}$$

$$\alpha \text{ Ofiucha} \dots\dots\dots H = 56^{\circ}.1'.50'',74 + x \text{ wst}(43^{\circ}.19').$$

$$\alpha \text{ Mał. Niedźw.} \dots\dots H = 56. 2. 5,86 - x \text{ wst}(32. 19').$$

$$x = \frac{15'',12}{\text{wst}(43^{\circ}.19') + \text{wst}(32^{\circ}.19')} = 12'',587 \dots \text{ błąd poziomy.}$$

Błąd zgięcia się średni z dwóch wypadków jest:

$$x = 12'',630.$$

Rachując teraz błąd zgięcia się na każdą gwiazdę, to jest  $x \text{ wst } Z$ ,  $x \text{ wst } Z'$  i t. d. otrzymamy

(\*) Ze składu samego narzędzia można się przekonać, że tak jest w rzeczy samey.

Gwiazdy obserwowane.	Szerokość niepoprawiona.	Błąd zgięcia się.	Szerokość poprawiona.
α Mał. Niedzw.	56°. 2'. 5",86	— 6",75	56°. 1'. 59",11
α Orła.	56. 1. 49,47	+ 9,32	56. 1. 58,79
α Liry.	56. 1. 54,80	+ 3,77	56. 1. 58,57
α Łabędzia.	56. 1. 54,37	+ 2,49	56. 1. 56,86
α Ofiucha.	56. 1. 50,74	+ 8,66	56. 1. 59,40

Zbliżenie tak wielkie wypadków zupełnie od siebie różnych, jest oczywistym dowodem, że przyczyna tej różnicy między otrzymanymi wprost wypadkami była dobrze oznaczona, i co do swojej natury i co do wielkości. Robione potem obserwacje w obserwatoryum wileńskiem w jesieni 1825 roku, dały podług katalogu Bessela błąd zgięcia się poziomego

$$x = 11",481.$$

Wypadek, który się nieco różni od wypadku poprzedzającego, co może pochodzić: *naprzód* stąd, że gwiazdy do obserwacji użyte nie były wszystkie też same, które były obserwowane w Eytintaycach, a zatem błędy w ich położeniu mogły być różne. *Powtóre*, liczba zrobionych obserwacji nie była dostateczną do zniszczenia zupełnie błędów samyż obserwacji. *Nareszcie*, być może, że błąd zgięcia się lunety większy jest nieco latem kiedy temperatura jest wysoką, niż w temperaturze niższej jesiennej. Obserwacje w poziomie sztucznym, jakie zamierzamy tu robić, rzucą nowe światło na błędy tego narzędzia, i posłużą do ich zniszczenia lub przywieńienia do ilości bardzo małej. Dzisiaj kiedy wielka moc optyczna teleskopów błędy obserwacji samych czyni małymi, nie wielka ich liczba przy pewnej wprawie obserwatora, może przywieść błąd obserwacji do ilości bardzo małej. Ale obserwacje powtarzane tysiąc razy, z największem staraniem, zostaną zawsze błędnymi, jeżeli się jaki błąd stateczny w narzędziu znajduje. Szukanie tych błędów stałych,

niszczących owoc licznych i z pracą robionych obserwacyi, powinno być najważniejszém Astronoma staraniem. Trafne ich postrzeżenie i oznaczenie, jest to co dzisiai cechuje wyższość talentu Astronoma obserwatora, i co stan dzisiejszy Astronomii na wyższy może podnieść stopień.

CXXV. *Sposoby ułatwiające znalezienie gwiazdy w obserwacyi kołem powtarzającym.*

Ponieważ w robieniu obserwacyi kołem powtarzającym zależy bardzo na tem, iżby w krótkim czasie jak największa ich liczba zrobiona być mogła, dla tego potrzeba starać się o jak nayszybsze w każdéj obserwacyi znalezienie gwiazdy, co nie jest zawsze rzeczą łatwą, zwłaszcza jeżeli gwiazda jest małą, lub kiedy się obserwacya w dzień robi. Do tego w zwyczajnych kołach powtarzających zawieszają się poziomie przed narzędziem nić, na którą nakierowana luneta trafia na gwiazdę; ta więc nić służyć będzie do znajdowania wysokości gwiazdy. W kołach powtarzających *Reichenbacha*, jest małe koło równoległe do koła wierzchołkowego, na którym się bierze wysokość; koło to ze skazówką mającą noniusz służy bardzo wygodnie do nastawienia lunety na wysokość gwiazdy, położenie bowiem i ruchy skazówki są zupełnie wspólne położeniu i ruchowi lunety. Do znalezienia zaś poziomu gwiazdy służy będące u dołu koło poziome, byleby tylko poziomolek gwiazd na każdy moment obserwacyi był znanym. Poziomolek więc ten wypada piérwiej wyrachować na każdą wielkość kąta godzinnego, co łatwo jest wykonać, jak tylko szerokość jeograficzna miejsca i zboczenie gwiazdy jest blisko znane. W troykącie bowiem *ZPG* (fig. 98), mamy boki *ZP* i *PG*, i kąt *P*, do wynalezienia więc kąta *PZG*, użyjemy zrównania trzeciego głównego.

$$\text{dosty } PZG = \frac{\text{wst } PZ \text{ dosty } PG}{\text{wst } P} - \text{dosty } P \text{ dost } PZ.$$

Licząc poziomolek od południa mamy



$$\text{poziomośćuk} = Z = 180 - PZG$$

nadto

$$PZ = 90^\circ - H, \quad PG = 90^\circ - \beta$$

stąd

$$\text{dosty } Z = \text{dosty } P \text{ wst } H - \frac{\text{dost } H \text{ sty } \beta}{\text{wst } P}$$

$$\text{sty } Z = \frac{\text{siecz } H \text{ wst } P}{\text{sty } H \text{ dost } P - \text{sty } \beta}$$

Znak przy styczney  $\beta$  zostaje odjemny, jeżeli obserwujemy gwiazdę między biegunem a równikiem, lecz jeżeli obserwujemy gwiazdę południową, naówczas znak  $\text{sty } \beta$  odmienić należy. Nadto jeżeli gwiazda przechodzi przez południk w przeysciu niższym, wtenczas  $\text{dost } P$  jest odjemna, i wyrażenie poziomościuku rachowanego od południa będzie

$$\text{sty } Z = \frac{-\text{siecz } H \text{ wst } P}{\text{sty } H \text{ dost } P + \text{sty } \beta}$$

Uważając więc kąt  $P$  jako kąt między kołem godzinnem gwiazdy a częścią południka najbliższą gwiazdy, a kąt  $Z$  jako kąt rachowany od południka dla gwiazd przechodzących przez południk ze strony południowey bieguna, a jako rachowany od północy dla gwiazd w przeysciach ich niższych, będziemy mieć w ogólności formułę pod tym kształtem

$$\text{sty } Z = \frac{\text{siecz } H \text{ wst } P \text{ dosty } \beta}{\text{sty } H \text{ dost } P \text{ dosty } \beta \mp 1}$$

Znak wyższy w drugim wyrazie mianownika bierze się wtenczas tylko, kiedy gwiazda przechodzi przez południk między biegunem północnym a równikiem ze strony południowey, przeciwnie kiedy gwiazda przechodzi przez południk pod równikiem lub pod biegunem północnym, wzięść należy znak niższy.

Otrzymuje się jeszcze z wielką dokładnością szerokość jeograficzna miejsca przez obserwacye gwiazdy biegunowey w największych jęy od południka wschodnich lub zachodnich odległościach (Puis. § 520). Nakoniec szeroko-

kość ta wynachodzić się może przez obserwacye gwiazdy biegunowey robione w jakimkolwiek bądź jęy położeniu, podług sposobu podanego przez P. Littrowa. (*Astronomisches Jahrbuch* 1825 k. 174) (\*).

CXXVI. *Sposób oznaczenia szerokości jeograficznej miejsca za pomocą lunety południkowey ustawionęy pionowo do południka miejsca.*

W numerze 49 (*Astronomische Nachrichten dritter Band.*) podał Bessel myśl dochodzenia szerokości jeograficznej miejsca za pomocą lunety pionowo do płaszczyzny południka ustawioney; teorya tego sposobu zależy na tém. Wystawmy sobie południk miejsca  $PZ$  przecięty przez koło wierzchołkowe  $AZB$  (\*\*), opisywane przez lunetę południkowę, której oś optyczna piérwicy urządzoną została; wyrażmy przez  $T$  i  $T'$  obserwowany na zegarze gwiazdowym czas przeyscia gwiazdy przez nie lunety, wyrażającą koło wierzchołkowe  $AB$ , raz kiedy to przeyscie ma miejsce ze strony wschodniej w punkcie  $A$ , drugi raz ze strony zachodniej w punkcie  $B$ ; przez  $\tau$  zaś i  $\tau'$  oznaczmy poprawy czyli różnice czasu zegaru od czasu gwiazdowego, odpowiadające czasóm obserwacyy  $T$  i  $T'$ . Nadto nazwiemy wznoszenie się proste gwiazdy przez  $\alpha$ ,

$$APZ = p \quad BPZ = p' \quad AP = 90 - \beta$$

$$PZA = \alpha \quad PZB = \alpha' \quad PZ = 90 - H.$$

$$\text{dosty } \alpha = \frac{\text{sty } \beta \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } p}{\text{wstp}}$$

$$\text{dosty } \alpha' = \frac{\text{sty } \beta \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } p'}{\text{wstp}'}$$

Że zaś

$$\alpha = 180^\circ - \alpha', \quad \text{dosty } \alpha = -\text{dosty } \alpha'.$$

Stąd

(\*) Uwagi nad tym sposobem znajdzie czytelnik w *Connoissance des tems* 1825. k. 373.

(\*\*) Figurę łatwo jest sobie wystawić.

$$\begin{aligned} \text{wst } p'(\text{sty } \beta \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } p) &= \text{wst } p(\text{wst } H \text{ dost } p' \text{ sty} - \varepsilon \text{ dost } H) \\ \text{wst } p' \text{ sty } \varepsilon - \text{sty } H \text{ dost } p \text{ wst } p' &= \text{wst } p \text{ sty } H \text{ dost } p' - \text{sty } \beta \text{ wst } p \\ &\text{sty } H \text{ wst}(p + p') = \text{sty } \beta (\text{wst } p' + \text{wst } p) \end{aligned}$$

$$\text{sty } H \text{ wst} \frac{1}{2}(p + p') \text{ dost} \frac{1}{2}(p + p') = \text{sty } \beta \text{ wst} \frac{1}{2}(p' + p) \text{ dost} \frac{1}{2}(p' - p)$$

$$\text{sty } H = \text{sty } \beta \frac{\text{dost} \frac{1}{2}(p' - p)}{\text{dost} \frac{1}{2}(p' + p)} \dots \dots \dots (m)$$

$$= \text{sty } \beta \frac{\text{dost} \left\{ \frac{T' + \tau' + T + \tau}{2} - a \right\}}{\text{dost} \left( \frac{T' + \tau' - T - \tau}{2} \right)} \dots \dots (m')$$

Podług tego równania mając znane  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\tau$ , i  $\tau'$ , można z dwóch obserwacy  $T$  i  $T'$  wyciągnąć szerokość jeograficzną miejsca. Jeżeli te ilości  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\tau$  i  $\tau'$  nie są doskonale znane, szerokość  $H$  będzie błędną o ilość  $dH$ , która zależeć będzie od wpływu jakie mają błędy  $d\alpha$ ,  $d\beta$ ,  $d\tau$  i  $d\tau'$  na szerokość  $H$ .

Różniczkując równanie  $(m')$  co do  $H$ ,  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\tau$ , i  $\tau'$  otrzymujemy

$$\begin{aligned} \frac{dH}{\text{dost}^2 H} &= \frac{d\beta}{\text{dost}^2 \beta} \frac{\text{dost} \frac{1}{2}(p' - p)}{\text{dost} \frac{1}{2}(p' + p)} + d\alpha \text{sty } \beta \text{ sty} \frac{1}{2}(p' - p) \\ &- \frac{\frac{1}{2} d\tau \text{sty } \beta \text{ wst } p'}{\text{dost}^2 \frac{1}{2}(p' + p)} + \frac{\frac{1}{2} d\tau' \text{sty } \beta \text{ wst } p}{\text{dost}^2 \frac{1}{2}(p' + p)}. \end{aligned}$$

Wyrzucając z pierwszego wyrazu drugiej strony mnożnika ilości  $\frac{d\beta}{\text{dost}^2 \beta}$  przez równanie  $(m)$  i kładąc w innych wyrazach zamiast  $\text{sty } \beta$  wyrażenie jęy z tegoż równania  $(m)$  wyciągnięone, przydziemy do następnującego równania

$$\begin{aligned} dH &= \frac{d\beta \text{ wst } 2H}{\text{wst } 2\beta} + d\alpha \frac{1}{2} \text{wst } 2H \text{ sty} \frac{1}{2}(p' - p) \\ &- \frac{d\tau \text{ wst } 2H \text{ wst } p'}{2(\text{dost } p' + \text{dost } p)} + \frac{d\tau' \text{ wst } 2H \text{ wst } p}{2(\text{dost } p' + \text{dost } p)}. \end{aligned}$$

Jest to ogólne równanie gdzie można widzieć ile każdy

z błędów może mieć wpływu na szerokość miejsca, i w takich przypadkach wpływ ten jest większy lub mniejszy. Lecz jeżeli ustawimy lunetę południkową tak, iżby opisywane koło wierzchołkowe było pionowe do południka, naówczas

$$\frac{T' + \tau' + T + \tau}{2} = a$$

sty  $H = \text{sty } \beta \text{ siecz } \frac{1}{2}(T' + \tau' - T - \tau) \dots (m^n)$

$$dH = \frac{d\beta \text{wst } 2H}{\text{wst } 2\beta} + \frac{1}{2}(d\tau' - d\tau) \text{wst } 2H \text{sty } \frac{1}{2}(T' + \tau' - T - \tau).$$

Tu widzimy, że błąd w szerokości zależy od błędu w zboczeniu gwiazdy i od błędu w znajomości biegu zegaru w przeciągu między obserwacjami. Lecz ponieważ bieg zegaru można zawsze uważać jako dostatecznie znajomy, tak, iż ilość  $d\tau' - d\tau$  z dokładnością wiadomą być może, błąd więc ten za żaden uważać można, tym bardziej, kiedy weźmiemy gwiazdę górującą nie daleko zenit, gdyż wtenczas ilość  $T' - T$  jest mniejszą, stąd błąd w znajomości czasu mniejszy wpływ ma na szerokość szukaną. Pozostaje więc jeden błąd w szerokości wypadający z przyczyny błędu w przyjętym zboczeniu gwiazdy. Błąd ten wyraża się przez

$$dH = d\beta \frac{\text{wst } 2H}{\text{wst } 2\beta}$$

gdzie, jak widzimy, błąd w zboczeniu tym bardziej wpływa na szerokość geograficzną miejsca, im  $\text{wst } 2\beta$  mniejszą jest od  $\text{wst } 2H$ . Jeżeli weźmiemy gwiazdę przechodzącą przez zenit, naówczas

$$dH = d\beta$$

to jest całkowity błąd w zboczeniu znajduje się w otrzymanej szerokości geograficznej miejsca. Nieprzyzwoitość ta wspólna jest wszystkim sposobom znachodzenia szerokości geograficznej miejsca, które się na znanym zboczeniu gwiazdy zasadzają. W dzisiejszym stanie Astronomii znaczna już liczba gwiazd stałych tak jest dobrze ozna-

czona, iż ich położenie w szukaniu szerokości jeograficznej miejsca za doskonale wiadome przyjąć można; powtóre jeżeli tego sposobu użyć chcemy do oznaczenia różnicy w szerokości dwóch miejsc, oddzielonych od siebie kilku stopniami południka, *np.* miejsc leżących pod  $51^\circ$  i  $56^\circ$  szerokości północnej, i jeżeli używamy téż samej gwiazdy przechodzącej *np.* przez zenit miejsca mającego szerokość jeograficzną  $51^\circ$ , naówczas łatwo się jest przekonać, że błąd dwóch sekund w zboczeniu gwiazdy nie robi więcej błędu nad  $0'',11$  w otrzymanej różnicy szerokości jeograficznej miejsc (\*). Ważną jest korzyścią tego sposobu *naprzód* to, że w ustawieniu lunety południkowej pionowo do płaszczyzny południka, dosyć jest byź pewnym o jedną tylko minutę łuku; *powtóre*, robiąc obserwacje dnia każdego w odmiennym położeniu końców osi obrotu lunety co do północy i południa otrzymujemy wypadek średni niezależny od błędów narzędzia, to jest od urządzenia miernicy dokładnego osi optycznej, i od nie równej wielkości średnic obu wałków na których się obraca luneta.

Jeżeli koło wierzchołkowe opisywane przez lunetę nie jest doskonale pionowe do południka, ale robi kąt blizki  $90^\circ$ , tak że  $\frac{1}{2}(p' - p)$  nie przechodzi  $1'.50''$ , i wtenczas jeszcze zrównanie ( $m'$ ) może być rozwiązane bez błędu, podług zrównania ( $m''$ ); gdyż biorąc logarytmy o siedmiu liczbach dziesiętnych znajdujemy, że  $\log(1'.50'') = 0$ . Chcąc wiedzieć jaki błąd w poziomości odpowiada błędowi jednej minuty i pół w kącie godzinowym na szerokość  $H$ , różniczkujemy zrównanie

(\*) Chcąc wiedzieć ile błąd popełniony w czasie obserwacji wpływa na szerokość szukaną, dosyć jest rozważyć zrównanie

$$dH = \frac{1}{2} dp \text{ sty } p \text{ wst } 2H,$$

które jest zrównaniem różniczkowym zrównania

$$\text{sty } H = \text{sty } \beta \text{ siecz. } p$$

gdzie  $H$  i  $p$  uważamy za zmienne. Zastanawiając się nad temi zrównaniami łatwo jest widzieć, jakie gwiazdy wybierać należy żeby błąd popełniony w obserwacji najmniejszy miał wpływ na szerokość szukaną.

dosty  $a$  wst  $p = \text{sty } \beta \text{ dost } H - \text{wst } H \text{ dost } p.$

uważając  $a$  i  $p$  za zmienne; otrzymujemy zrównanie

$$\frac{da}{\text{wst}^2 a} \text{wst } p = \text{wst } H dp \text{wst } p - dp \text{dost } p \text{dosty } a$$

w którym  $dp = 1'.50''.$

Biorąc w tém zrównaniu przez przybliżenie

$$\text{wst}^2 a = 1, \quad dp \text{dost } p \text{dosty } a = 0$$

wypada  $da = dp \text{wst } H.$

Na szerokość jeograficzną  $H = 55^\circ$  mamy

$$da = 90'' \text{wst } 55^\circ = 73'',7 = 1'.13'',7.$$

Może więc koło wierzchołkowe opisywane przez lunetę bydz pochylone do południka mieysca na  $90^\circ \pm 73'',5$  a w użyciu zrównania ( $m''$ ) żaden stąd błąd wyniknąć nie może. Wreszcie łatwo się jest przekonać, że w szerokości jeograficznej  $55^\circ$ , jeżeli poziomouk płaszczyzny przez lunetę opisywaney jest  $90^\circ \pm 5'$ , błąd w wypadku na szerokość nie wynosi jednéj dziesiątęj sekundy (\*).

Łatwo jest widzieć, że otrzymując przez sposob tu wy-

(\*) Dzisiaj kiedy wymiary jeodezyczne w Gubernii Wileńskiey, Kurlandskiey i Grodzieńskiey z matematyczną prawie dokładnością wykonane zostały, mając oznaczone z pewnością przez obserwacye astronomiczne położenie jednego w tej sieci mieysca, długość i szerokość jeograficzną kilku tysięcy mieysc można stąd wyrachować. Położenie to jednak tym sposobem otrzymywane zależy zupełnie od kształtu i wielkości ellipsy, zgadzającej się z łukiem południka, przez sicé rozmiarów przechodzącym; tak, że rachunki robione na różne spłaszczenia ziemi wartości, dają wypadki bardzo od siebie różne. Z tego względu niezmordowany w śledzeniu prawdy uczony tych rozmiarów Naczelnik Jenerał *Tenner*, przedsięwziął oznaczenie wielkości różnych części mierzonego południka, żeby z nich wyciągnąć ellipsę jaka w prowincyach blizkich Wilna naylepiej z figurą południka zgadza się. Troskliwa o doskonalenie nauk Zwierz-

łożony szerokość jeograficzną miejsca, można razem otrzymać kąt jaki robi południk miejsca z linią łączącą to miejsce z Sygnałem jeodezycznym. Do tego potrzeba znać nie tylko bieg dzienny zegaru, ale jeszcze jego różnicę od czasu gwiazdowego, co się łatwo otrzymuje przez wyżej podane w tém dziele sposoby. Mając szerokość jeograficzną miejsca, położenie gwiazdy, i zrównanie czasu zegarowego znane, wynaydziemy przechód tey gwiazdy przez południk; przechód ten porównany z obserwacją przeyscia gwiazdy przez koło wiérzchołkowe da kąt godzinny. Z troykąta więc *PZA* gdzie boki *PZ* i *PA*, oraz kąt godzinny *P* jest znany, wynaydziemy kąt *Z*, to jest pochyłość dokładną koła wiérzchołkowego opisywanego przez lunetę do południka miejsca, która jakęśmy mówili może wynosić  $90 \pm \delta$ , gdzie  $\delta$  jest ilością bardzo małą. Znając tym sposobem poziomofuk koła opisywanego przez lunetę, dosyć jest za pomocą koła powtarzającego wymierzyć kąt na poziomie między znakiem do którego luneta jest ustawiona a sygnałem jeodezycznym, żeby stąd wyciągnąć poziomofuk tego Sygnału, wzięty na poziomie miejsca któregośmy szerokość jeograficzną oznaczyli.

---

chność Uniwersytetu naszego chciała żeby Obserwatoryum tu-teysze dzieliło trudy tak ważnego przedsięwzięcia. Przy końcu lata roku bieżącego 1826 zaczną się roboty od ozuaczenia łuku południka przeszło  $1^{\circ}$  wynoszącego, między Sygnałem na granicy północney Kurlandyi a Sygnałem w okolicach Wilna będącym, przez obserwacye astronomiczne jednocześnie w obu miejscach robione; w latach następnych wykonane zostaną podobne obserwacye astronomiczne na południowej części łuku. Dokładne oznaczenie jeograficznego położenia wielkiej liczby miejsc, i pomnożenie małego zbioru prawd jakie do téy pory względem figury ziemi otrzymać potrafiono, będzie owocem téy długiey pracy. Sposob tu wyłożony Bessela, oznaczenia szerokości jeograficznej miejsc po raz piérwszy w wymiarze stopni południka użytym będzie.

CXXVII. *Obserwacye dające położenie południka miejsca względem danego koła wierzchołkowego.*

Dla znalezienia kąta jaki robi bok trójkąta lub inna jaka linija na poziomie z południkiem miejsca, nayprostszyszy jest sposób użyć lunety południkowéy. I tak daymy, że  $PZB$  (fig. 100) oznacza nam południk miejsca, z którym bok trójkąta jeodezycznego  $ZA$ , czyli koło wierzchołkowe przechodzące przez wierzchołek trójkąta  $A$ , robi kąt  $BZA$ , potrzeba oznaczyć ten kąt czyli poziomoluk Sygnału  $A$ . Na ten koniec ustawmy lunetę południkową doskonale do płaszczyzny południka podług sposobów wyżej podanych, i podług ustawionéy tak lunety umieścmy znak  $B$  na płaszczyźnie południka, naówczas nie więcéy nie pozostaje, jak mierzyć ciągle kołem powtarzającym odległość punktu  $A$  od punktu  $B$ , to jest łuk  $AB$ , którego projekcyja na płaszczyznę poziomu jest właśnie miarą kąta  $AZB$ . Kąt ten  $AZB$  łatwo się dochodzi z trójkąta  $ABZ$ , gdzie  $AB$  jest znane, a zaś  $AZ$  i  $BZ$  piérwiej wynalezionne bydź powinny przez wymiar kołem powtarzającym odległości od zenit punktów  $A$  i  $B$ .

W wymiarach jeodezycznych gdzie się używają narzędzia przenośne, a zatém małego tylko wymiaru, nie zawsze można użyć wyłożonego teraz sposobu, który wymaga doskonałéy lunety południkowéy i dokładnego jéy ustawienia. Naówczas można go zastąpić przez obserwacye odległości słońca lub gwiazdy od punktu, którego się poziomoluk wynachodzi. Jakoż wyobraźmy sobie gwiazdę w punkcie  $S$ , którey odległość od punktu  $A$  jest  $SA$ ; mierzmy tę odległość za pomocą koła ustawionego do płaszczyzny przedmiotów  $A$  i  $S$ , i oznaczmy czas takowéy obserwacyi, naówczas w trójkącie  $SZA$  będziemy mieć boki  $AZ$  i  $AS$  z obserwacyi, a bok  $SZ$  z rachunku, gdyż mając szerokość jeograficzną miejsca, zboczenie gwiazdy, i czas obserwacyi, a stąd kąt godzinny gwiazdy danéy, możemy łatwo otrzymać na ten moment jéy odległość od zenit. Rozwiązując więc trójkąt  $SZA$  otrzymujemy kąt  $SZA$ , który dodając do kąta  $SZB$ , mogącego się wyrachować



z trójkąta  $SZP$ , otrzymujemy kąt  $AZB$ , to jest poziomofuk szukany punktu  $A$ . Jeżeli do obserwacyi wybraliśmy jaką gwiazdę, naówczas obserwacyą robić musimy w nocy i w punkcie  $A$  ustanowić latarnię, z tego względu wygodniejszą jest obserwacya słońca, gdzie się bierze odległość jego brzegu od przedmiotu, dodając potem lub odciągając promień słońca otrzymujemy odległość środka słońca od przedmiotu. Albo też można obserwować raz jeden brzeg drugi raz brzeg drugi, tym sposobem otrzymana odległość jest już odległością środka słońca. Obserwacye te zazwyczaj robią się przez koło powtarzające, i tym sposobem otrzymuje się odległość wielokrotna, że zaś ta odległość ciągle jest inna, dla tego znaczy się doskonale czas każdej obserwacyi, a wypadek średni z kilku obserwacyi może się uważać za odległość odpowiadającą czasowi średniemu; z tą jednak uwagą, że takowy wypadek z małej tylko liczby obserwacyi wyciągany być może, odmiany bowiem odległości słońca lub gwiazdy od przedmiotu jakiego ziemskiego nie są proporcjonalne czasowi, i przez małą tylko liczbę minut za takie uważane być mogą.

Dla znalezienia przez rachunek boku  $ZS$  i poziomofuku  $SZP$  z trójkąta  $SZP$ , gdzie znany jest kąt  $P$  i dwa boki  $ZP = q$  i  $SP = \Delta$ , można użyć analogii Nepera.

$$\text{sty } \frac{1}{2}(Z + S) = \text{dosty } \frac{1}{2}P \frac{\text{dost } \frac{1}{2}(\Delta - q)}{\text{dost } \frac{1}{2}(\Delta + q)}$$

$$\text{sty } \frac{1}{2}(Z - S) = \text{dosty } \frac{1}{2}P \frac{\text{wst } \frac{1}{2}(\Delta - q)}{\text{wst } \frac{1}{2}(\Delta + q)}$$

gdzie  $Z = SZP$ .

Mając tym sposobem kąt  $S$ , otrzymany bok  $SZ$  przez zrównanie

$$\text{wst } SZ = \frac{\text{wst } P \text{ wst } \Delta}{\text{wst } Z}$$

$SZ$  oznacza odległość srodoziemną środka słońca od zenit, chcąc więc z niey otrzymać odległość pozorną, to jest taką jaką się rzeczywiście znajduje w trójkącie  $SZA$ , gdzie  $S$  uważamy za miejsce pozorne środka słońca, potrzeba otrzy-

maną z rachunku odległość zmniejszyć o ilość refrakcyi a powiększyć o ilość parallaxy. Przystąpić potem należy do rozwiązania trójkąta  $SZA$ , gdzie  $SZ$ ,  $AZ$ , i  $AS$  są znane, łatwo więc jest otrzymać kąt  $SZA$ , a następnie kąt szukany  $AZB$ .

W szukaniu poziomołuku przez obserwacye słońca należy po każdych czterech lub sześciu obserwacyach przeczytać łuk przebieżony na kole powtarzającym, gdyż wzrost poziomołuku jakieśmy tu już namienili, przez krótki tylko przeciąg czasu za proporcjonalny czasowi uważać można. Otrzymuje się tym sposobem pewna liczba wypadków z których każdy polega na małej tylko liczbie robionych obserwacyi, i z tych wszystkich potem wyciąga się wypadek średni. Naykorzystniejsze tego rodzaju obserwacye są te, które się robią blisko na sześć godzin przed południem i w tyleż godzin po południu, gdyż wtenczas omyłka w czasie czyli w kącie godzinnym rachowanym, najmniejszy ma wpływ na poziomołuk, jak to w wyrażeniu błędu poziomołuku przez funkcją kąta godzinnego widzieć można (Base du S. metr. T. II. p. 150). Obserwacye odległości gwiazdy biegunowey w największych jey od południka odległościach, służą bardzo dobrze do oznaczenia poziomołuku. Jakoż znając moment kiedy gwiazda biegunowa jest w odległości sześciu godzin od południka, szukamy na ten moment jey odległości od punktu  $A$  (fig. 101), co się otrzymuje przez obserwacye robione przed tą chwilą i po niej. Mamy więc w trójkącie  $ZGP$ ,

$$\text{dost } ZG = \text{dost } PZ \text{ dost } \Delta$$

gdzie  $P$  i  $\Delta = PG$  powinny być znane.

$$\text{wst } PZG = \frac{\text{wst } \Delta}{\text{wst } PZ}$$

W trójkącie  $GZA$  mamy trzy boki znane, otrzymamy przeto kąt  $GZA$ ,

$$GZA + GZP = A'ZP' = A'P'$$

gdzie  $A'$  i  $P'$  są punkta gdzie koło wierzchołkowe zna-

ku  $A$  i południk miejsca spotykają pozióm  $A'G'P'$ . Nareszcie otrzymuje się jeszcze poziomofuk punktu danego przez obserwacye największey jego i najmniejszey odległości od gwiazdy biegunowéy. Wyłożenie tego sposobu znajdzie czytelnik w Astr. Delambra T. III. k. 591. (Puis. Geod. T. II. p. 158).

---

## R O Z D Z I A Ł XX.

### Sextans zwierciadłowy (*Sextant de Réflexion*).

---

CXXVIII. *Skład Sextansa zwierciadłowego i jak się przezzeń mierzy odległość dwóch przedmiotów.*

Wyobraźmy sobie łuk  $AB$  (fig. 102) zrobiony z metalu i podzielony na części, którego środek jest w punkcie  $C$ . Linija  $CB$  ma przy końcu  $B$  wernier służący do czytania łuku przezzeń przebieżonego, na drugim zaś końcu jest zwierciadło  $LM$ , pionowie do płaszczyzny narzędzia  $ABC$  osadzony, i uległe tymże samym ruchom jakie linii  $CB$  nadawane być mogą; zwierciadło to zowie się zwierciadłem wielkiem. Drugie zwierciadło małe, jest w miejscu  $F$  ustawione także pionowie do płaszczyzny narzędzia, i zakończone szkłem przezroczystym tak, że luneta umieszczona w miejscu  $O$  wykierowana jest na liniją oddzielającą szkło od zwierciadła. Zwierciadło małe jest statecznie przytwierdzone do narzędzia, pochyłość jego do zwierciadła wielkiego odmieniać się tylko może przez odmiannę położenia linii  $CB$ , i kiedy linija ta takie ma położenie, że wernier  $B$  jest doskonale na zero, zwierciadło wielkie powinno być doskonale równoległe zwierciadłu małemu. W tém położeniu jeżeli patrzymy na przedmiot jaki bardzo odległy, jak jest  $np.$  gwiazda będąca w punkcie  $G$ , gwiazdę tę widzieć naprzód będziemy przez szkło po linii  $GO$ , powtórę widzieć będziemy drugi obraz téy gwiazdy

po téżże saméy linii, pochodzący z odbicia się promienia  $GC$  równoległego promieniowi  $GN$  od zwierciadła wielkiego, a potém od zwierciadła małego, kątowniem  $GCN = CNO$ . Dajmy teraz, że patrząc ciągle przez lunetę na przedmiot  $G$  posuwamy koniec linii  $CB$  ku  $A$ , tak, że linija ta unosząc z sobą zwierciadło  $LCM$  bierze teraz położenie  $LCmD$ , widoczna rzecz, że obraz gwiazdy  $G$  formowany przez podwójne odbicie się, nie będzie mógł być widziany razem z przedmiotem przez lunetę  $O$ , natomiast inny jaki przedmiot *np.* księżyc będący w mieyscu  $\gamma$  może przez podwójne odbicie się robić obraz widziany przez lunetę w kierunku  $ON$ , tak, że księżyc i gwiazda odległe od siebie kątem  $\gamma CG$ , będą widziane w dotknięciu z sobą; jeżeli tedy jest związek między łukiem  $BD$  przebieżonym przez wernier, a kątem  $\gamma CG$ , i jeśli potrafiemy oznaczyć ten związek, naówczas czytając przebieżony łuk  $BD$  od zera do punktu  $D$ , wniesć z tego będziemy mogli wielkość kąta  $\gamma CG$  między gwiazdą i księżycem, czyli w ogólności będziemy mogli mierzyć odległość kątową dwóch przedmiotów jakichkolwiek, byleby ich odległość od obserwatora była tak wielka, iżby odległość dwóch zwierciadeł  $N$  i  $C$  była niczem w porównaniu do odległości przedmiotów.

Ponieważ księżyc ma być widziany przez odbicie w témże samém mieyscu co gwiazda, wypada więc, że powtórnie odbity promień idący od księżycy powinien iść w kierunku promienia  $NO$  idącego wprost od gwiazdy. Nazwiemy kąt  $LCG$ , jaki czyni promień od księżycy idący z płaszczyzną zwierciadła wielkiego, przez  $A$ , kąt zaś  $DCB$  ubieżony przez ramię  $CB$  nazwiemy przez  $\theta$ ; widoczna rzecz, że kąt między promieniem  $GC$  a płaszczyzną zwierciadła jest teraz  $A + \theta$ , kąt zaś między tą płaszczyzną a promieniem  $NC$  jest  $A - \theta$ ; kąt ten podług praw odbicia jest tenże sam co kąt, jaki czyni promień wpadający księżycy z płaszczyzną  $LC$ . Mamy więc, że kąt między  $GC$  i płaszczyzną zwierciadła wielkiego jest  $A + \theta$ , kąt między tą płaszczyzną a promieniem  $\gamma C$  jest  $A - \theta$ , stąd różnica tych kątów czyli odległość księżycy od gwiazdy równa jest

$$A + \theta - (A - \theta) = 2\theta.$$

Cheąc więc wymierzyć odległość dwóch przedmiotów *np.* księżycą i gwiazdę, dosyć jest patrząc przez lunetę na gwiazdę, posuwać linią *LCB* tak, iżby podwójnie odbity obraz brzegu księżycą malował się w dotknięciu z gwiazdą; łuk *BD* przebieżony rozmnożony przez dwa, daje odległość gwiazdy od brzegu księżycą. Albo można podzielić jak się to zwyczajnie robi, łuk *AB* wynoszący *np.*  $60^\circ$  na liczbę stopni podwójną, naówczas przeczytane po obserwacyi położenie werniera, daje zaraz szukany kąt odległości dwóch przedmiotów. Stąd wypada, że w narzędziach tego rodzaju, łuk pewnej wielkości jest wystarczający do mierzenia dwa razy większej odległości między przedmiotami; i tak Sextansem można mierzyć odległości  $120^\circ$ , kwadransem  $180^\circ$  i tak daley. Oprócz mierzenia Sextansem odległości dwóch jakichkolwiek przedmiotów, można jeszcze mierzyć tarcze słońca lub księżycą poziome lub wierzchołkowe, i znachodzić wysokość ciał niebieskich nad poziomem. W tym ostatnim rodzaju obserwacyi poziom jest widziany przez górną część zwierciadła małego, zakończonego szkłem przezroczystym, i dla tego ta część zowie się szkłem poziomym (*horizon glass*), na morzu gdzie poziom zazwyczaj z dostateczną jest oznaczony dokładnością, wysokość gwiazdy otrzymuje się robiąc sposobem opisanym jej dotknięcie z punktem najbliższym poziomemu. Na lądzie w podobnych obserwacyach używa się poziom sztuczny, takim jest jakakolwiek bądź powierzchnia wypolerowana i ustawiona do poziomu, albo po prostu powierzchnia wody, żywego srebra, lub innego rozcieku w spoczynku zostającego. Naówczas ruszając zwierciadłem wielkim, przyprowadzić można w ognisko lunety dwa obrazy *np.* słońca, jeden odbity od poziomu sztucznego, drugi formujący się przez podwójne odbicie się w dwóch zwierciadłach. Obserwacya zależy na zetknięciu brzegów tych obrazów, wyższego z niższym, lub niższego z wyższym. Kąt wskazany przez narzędzie jest podwójną wysokością brzegu wyższego lub niższego, odcinając więc lub dodając średnicę słońca do wypadku obserwacyi, otrzymujemy podwójną wysokość środka słońca. W obserwacyach słońca dla osłabienia światła

tę gwiazdy są przy zwierciadle wielkiem i przy szkłe poziomowém szkła ćmiące, któremi moc światła miarkować można.

**CXXIX.** *Rozbiór i poprawa różnych błędów w obserwacyach Sextansem zwierciadlowym znajdować się mogących.*

W obserwacyach opisaném tu narzędziem potrzeba naprzód upewnić się, czy zwierciadła przy narzędziu będące są doskonale pionowe do płaszczyzny narzędzia. Dla sprawdzenia pionowości zwierciadła wielkiego, należy dać takie położenie oku, iżby brzeg narzędzia razem z obrazem w zwierciadle mógł być widzianym; jeśli brzeg odbity zgadza się z brzegiem rzeczywistym tak, że się wydaje być jego dokończeniem, znakiem jest, że zwierciadło jest pionowe do płaszczyzny narzędzia; w przeciwnym przypadku warunek pionowości uskutecznia się za pomocą śrub przytwierdzających zwierciadło do alidady *LB*. To zrobiwszy uważa się jakikolwiek przedmiot ziemski, i posuwa się alidada póty póki przedmiot wprost widziany i obraz przez podwójne odbicie się zrobiony, nie zeydą się zupełnie, jeśli to w jakimkolwiek położeniu ma miejsce, naówczas zwierciadło małe jest równoległe wielkiemu a zatem pionowe do płaszczyzny narzędzia. Jeżeli przedmiot wprost widziany nie może się zeyść zupełnie z obrazem odbitym, należy za pomocą śrub odmienić pochyłość płaszczyzny zwierciadła małego, tak iżby dwa widziane obrazy doskonale z sobą zgodzić się mogły.

Dla robienia obserwacyy na płaszczyźnie równoległej do płaszczyzny narzędzia, staraniem powinno być artysty umieścić lunetę równoległe do téj płaszczyzny, naówczas obserwacya robi się na linii któraby rozdzieliła pole lunety na dwie równe części. Dla oznaczenia dokładniejszego téj linii, są w ognisku lunety dwie nici równoległe do płaszczyzny narzędzia, odległe od siebie na stopień lub dwa, stykające się więc punkta dwóch obrazów w równy od tych nici odległości znajdować się powinny. Żeby kąt przeczytany na narzędziu był kątem rzeczywistym, widoczna jest, że zwierciadła powinny być sobie równole-

głe wtenczas, kiedy wernier odpowiada zero. Dostyć więc jest obrać jaki przedmiot i uważać, czyli w tém położeniu werniera obrazy przedmiotu uważanego mogą się z sobą zgodzić doskonale lub nie. W tym ostatnim przypadku należy zwierciadło małe posunąć tak, iżby się obrazy z sobą zeszły, albo co jest łatwiej, zeyście się to obrazów wykonać przez poruszenie werniera, i uważać potem jakiemu podziałowi wernier odpowiada; ilość odeyscia werniera za zero lub w stronę liczących się podziałów, będzie ilością którą do wszystkich odległości obserwowanych dodać lub odciągnąć należy, żeby otrzymać kąt prawdziwy. Sprawdzenie to można jeszcze otrzymać przez obserwacyą słońca następującym sposobem. Posuwając alidadę *LCB*, złączmy jeden z brzegów odbitego obrazu z brzegiem najbliższym obrazu wprost widzianego, i przeczytajmy podział któremu skazówka werniera odpowiada, przesunmy potem dwa obrazy jeden przez drugi, aż póki drugie dwa brzegi nie zetkną się z sobą, i przeczytajmy znowu położenie werniera. Ponieważ zwierciadła są równoległe wtenczas kiedy oba obrazy są w témże samém miejscu, jeśli więc punkt zera jest właśnie położeniem skazówki werniera w tém położeniu zwierciadeł, wypada, że w obu opisanych teraz obserwacyach, położenie werniera powinno być równo oddalone od zera, raz w jedną stronę drugi raz w drugą. Jeżeli wypadek ten miejsca nie ma, naówczas połowa różnicy dwóch odczytanych obserwacyi jest błędem narzędzia, który do wszystkich odległości z przyzwoitym znakiem dodany być powinien.

Narzędzie tu opisane jest ważnego bardzo użycia na morzu, służy bowiem do znalezienia szerokości i długości jeograficznej miejsca przez obserwacye wysokości i odległości słońca lub gwiazd od księżyca; na lądzie do tegoż samego celu w niedostatku innych narzędzi użytym być może. Obserwacya robi się trzymając w ręce prawey narzędzie, a lewą posuwając alidadę. Albo też dla więksey wygody użyć można pewnego rodzaju podstawka, na którym narzędzie z boku opartym być może. Narzędzie to dla małego zazwyczaj rozmiaru i łatwego użycia bardzo

jest wygodne w podróżyach astronomicznych; wszakże niepodobna jest przezeń ostateczny w obserwacyach otrzymać dokładności z przyczyny, że moc optyczna lunety jest bardzo mała, obserwacya narzędziem nie mającym stałej posady mniej pewna, nareszcie błąd w podziałach lub w przeczytaniu stopni podwaja się, gdyż kąt przebieżony na narzędziu jest połową kąta szukanego.

Początek na którym się opiera teoria *koła zwierciadłowego* (*Cercle de réflexion*) jest ten sam jaki tu wyłożyliśmy; obszernie tego narzędzia opisane znajduje się w dziele pod tytułem: *Description et usage du cercle de réflexion par Ch. De Borda*, także w *Astronomii Biota* (T. I. k. 378).

K O N I E C.



*Położenie średnie najznakomitszych gwiazd na początek roku 1823. (Nautical Alman. for the year 1827).*

Nazwisko i wielkość gwiazdy.	Wznoszenie się proste w czasie.	Odmiana roczna.	Odległość od bieguna północnego.	Odmiana roczna.
$\alpha$ Małego Niedź. 2—3	0°. 57'. 46", 5	+15", 01	1°. 38'. 8"	— 19", 4
Aldebaran. . . . . 1	4. 25'. 46, 6	3, 43	73. 51. 18	7, 7
Kapella . . . . . 1	5. 3. 37, 8	4, 41	44. 11. 37	4, 3
Rigel . . . . . 1	5. 6. 2, 2	2, 88	93. 24. 48	4, 5
$\alpha$ Oriona. . . . . 1	5. 45. 35, 6	3, 25	82. 38. 4	1, 1
Syriusz . . . . . 1	6. 37. 20, 9	2, 64	106. 28. 49	+ 4, 8
Kastor . . . . . 1—2	7. 23. 17, 6	3, 85	57. 43. 59	7, 2
Procyon . . . . . 1—2	7. 30. 2, 2	3, 17	84. 19. 43	8, 9
Pollux . . . . . 2—3	7. 34. 28, 5	3, 69	61. 33. 17	8, 1
Regulus . . . . . 1	9. 58. 56, 3	3, 21	77. 10. 16	17, 5
$\alpha$ Panny . . . . . 1	13. 15. 52, 9	5, 14	100. 14. 0	18, 9
Arkturus. . . . . 1	14. 7. 35, 6	2, 73	69. 53. 29	19, 0
Antares . . . . . 1	16. 18. 34, 2	3, 66	116. 1. 43	8, 7
$\alpha$ Liry. . . . . 1	18. 30. 57, 0	2, 03	51. 22. 31	— 3, 0
$\alpha$ Orła . . . . . 1—2	19. 42. 8, 9	2, 93	81. 35. 30	8, 9
$\alpha$ Łabędzia . . . . . 2	20. 35. 23, 2	2, 05	45. 20. 52	12, 5
$\alpha$ Pegaza . . . . . 2	22. 55. 57, 2	2, 98	75. 44. 42	19, 0
$\alpha$ Andromedy. . . . . 2—3	23. 59. 15, 6	3, 08	61. 53. 12	19, 8

*Tablica elementów planet.*

Planety.	Odległość średnia planet od słońca.		
	W promieniach ziemi.	W milionach mil jeograf.	W częściach odległości średniej ziemi od słońca.
Merkuryusz.	9328	8	0,38710
Wenus.	17429	15	0,7233324
Ziemia.	24096	21	1,0000
Mars.	36715	32	1,5236927
Ceres.	66674	58	2,767245
Jowisz.	125567	108	5,202792
Saturn.	229846	199	9,558705
Uranus.	462241	398	19,1835050

	Średnice obserwo.		Objętości.	M a s s y.	Gęstości.
	Nay-większe.	Nay-mniejszych.			
Słońce.	32', 595	1', 316	1395524, 0	529636	0, 25624
Merkuryusz.	11", 27	4", 99	0, 0565	0, 1627	2, 875646
Wenus.	59", 84	9", 62	0, 8828	0, 9245	1, 04701
Ziemia.	—	—	1.	1.	1.
Xiężyc.	33', 518	29', 655	0, 0204	0, 0146	0, 715076
Mars.	17", 07	3", 56	0, 1386	0, 1294	0, 950736
Jowisz.	44", 48	50", 15	1280, 8	508, 84	0, 24119
Saturn (*).	20", 12	16", 30	974, 78	95, 271	0, 095684
Uranus.	4", 12	2", 95	81, 26	1, 6904	0, 020802

	Obrot gwiazdowy.	Obrot Synodyczny.	Obrot wirowy.
Słońce.	—	—	25 <sup>d</sup> , 012
Merkuryusz.	87 <sup>d</sup> , 96926	115 <sup>d</sup> , 877	1, 00382
Wenus.	224, 70082	583, 920	0, 97313
Ziemia.	365, 256584	—	0, 99727
Xiężyc.	27, 52169	29, 5506	27, 52156
Mars.	686, 97962	779, 956	1, 02755
Ceres.	1460, 2	479, 672	nieznany
Jowisz.	4352, 59631	598, 867	0, 41558
Saturn.	10758, 96984	378, 090	0, 428 (**)
Uranus.	30688, 71269	559, 656	nieznany

*Obroty gwiazdowe księżyców około swych planet głównych.*

Xiężycy Jowisza.				Xiężycy Saturna.		Xiężycy Urana.			
I.	1 <sup>d</sup> .	18 <sup>s</sup> .	28 <sup>m</sup> .	I.	0 <sup>d</sup> .	22 <sup>s</sup> 1.	I.	5 <sup>d</sup> .	21 <sup>s</sup> .
II.	3.	13.	18'.	II.	1.	9.	II.	8.	17.
III.	7.	5.	59'.	III.	1.	21.	III.	10.	25.
IV.	16.	18.	5'.	IV.	2.	18.	IV.	13.	11.
				V.	4.	12.	V.	38.	2.
				VI.	15.	23.	VI.	107.	17.
				VII.	79.	8.			

(\*) Odległość pierścienia  $\mathcal{H}$  od planety tak jak i szerokość tegoż pierścienia = 6".

(\*\*) Obrot wirowy pierścienia Saturna w tymże samym odbywa się czasie.

<i>stronica.</i>	<i>wiersz.</i>		<i>czytaj.</i>
44.	10.	Bradłaja	Bradleja.
50.	5.	<i>xi</i> —	<i>xi</i> =
108.	2 i 3 od końca.	zamiast z położyć wszędzie	z. tropique.
126.	6.	trapique	
130.	24.	równoleżnik ziemski	równoleżniki ziemskie.
140.	17.	<i>bm</i>	<i>Om.</i>
162.	2 od końca	$\frac{1-e}{1+e}$	$\frac{(1-e)}{(1+e)}$
178.	14.	0,00046	0 000046.
178.	18.	0,00042	0,000042.
197.	21.	popielanego	popielatego
209.	18.	19°	19
249.	10.	<i>l</i> =	<i>p</i> ' =
262.	12.	też	ten
265.	26.	summą	różnicą
—	27.	różnicą	summą
267.	6.	$\frac{30''}{62}$	$\frac{20''}{62}$
	Fig. 30	$\phi$ zamiast $\phi'$ i wzajemnie	
	— 99.	SSS czytay zgóry S'S'S.	
386.	16.	<i>Ze</i> =	<i>Zg</i>
395.	4 od końca.	Zrównanie ( $\beta''$ ) powinno być takie:	
		$-\frac{d\beta}{360^\circ} \cdot \frac{t.styH}{wst(15^\circ.t)} + \frac{d\beta}{360^\circ} \cdot \frac{t.styS}{sty(15^\circ.t)}$	





7

A  
P  
Q  
R

Fig. a



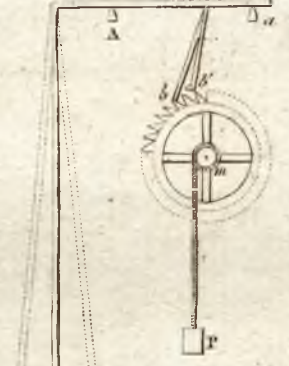
Fig. 1



2



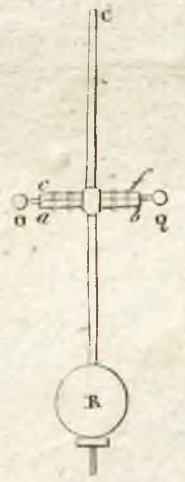
3



4



5



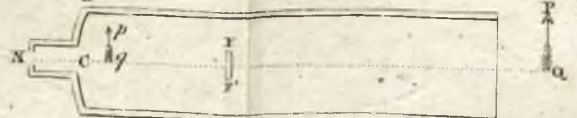
6



7



8



9

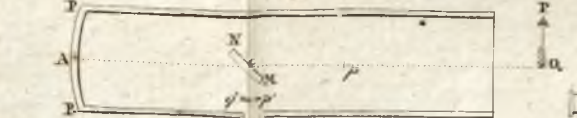
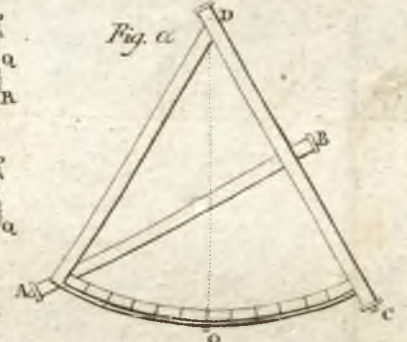
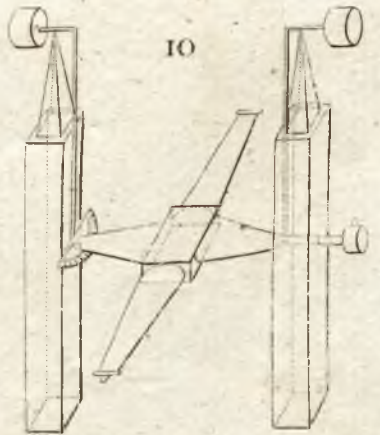


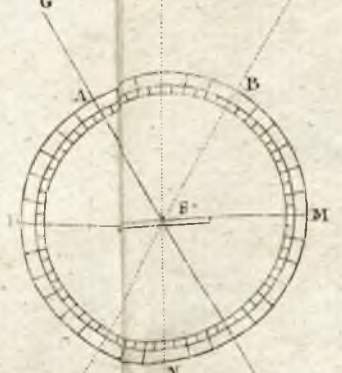
Fig. a



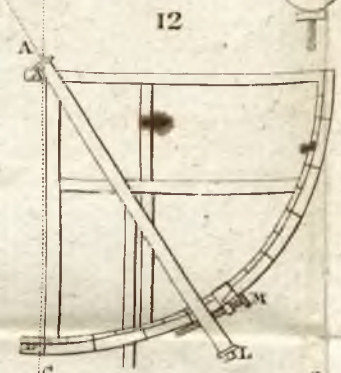
10



11



12



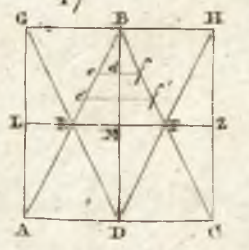
15



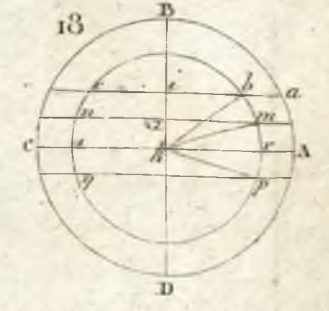
16



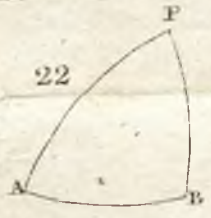
17



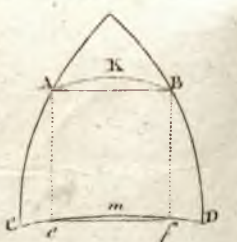
18



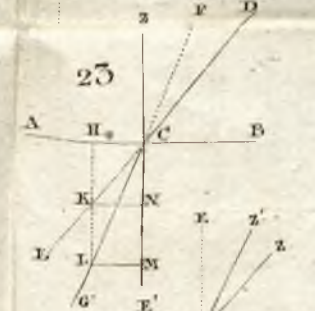
22



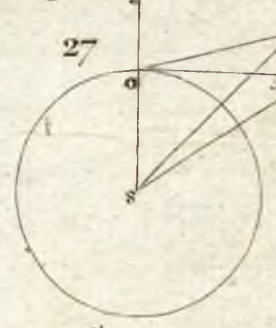
25



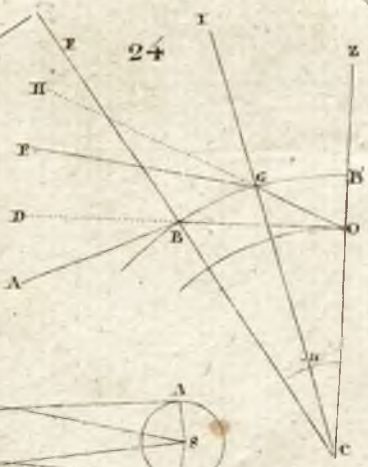
23



27



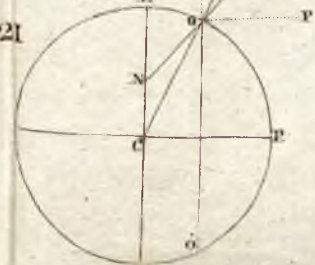
24



20



21



29



Fig. a



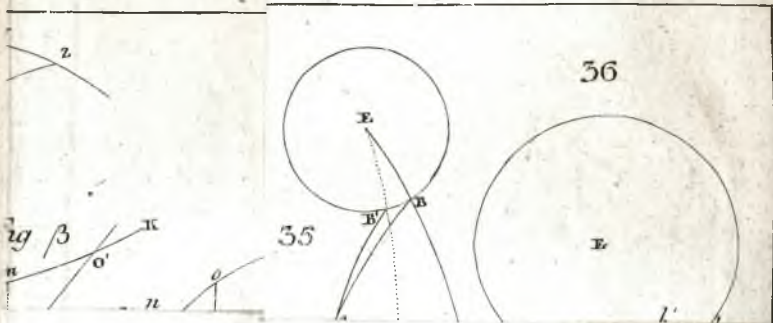
Fig. b













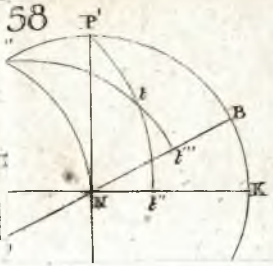




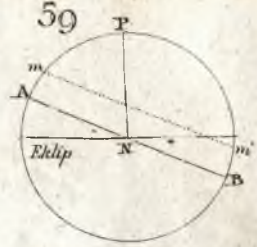
53



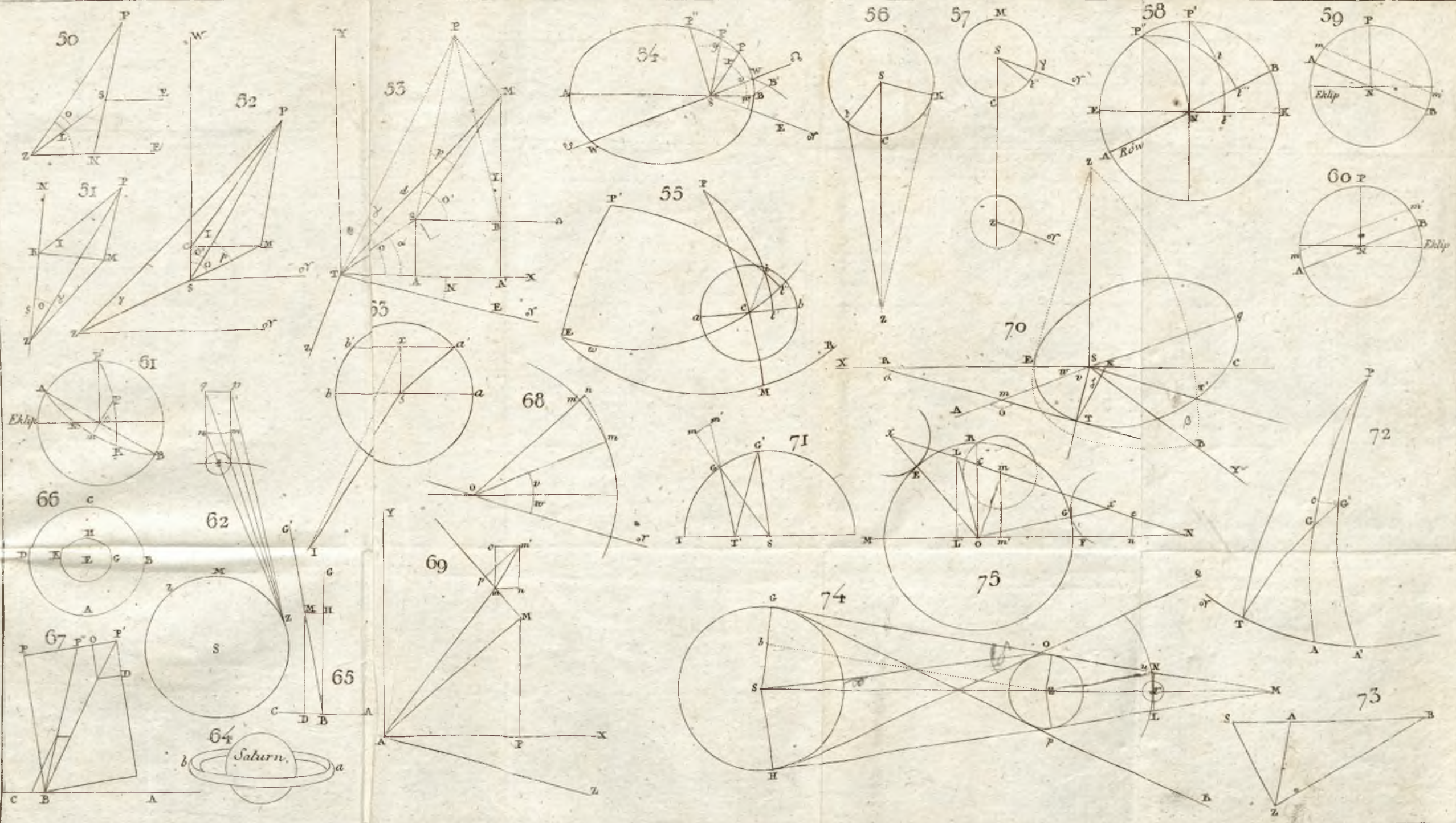
58



59



*Eklip*









86



88



