

II.

ОБЪ АСТРОНОМИЧЕСКИХЪ ПРЕЛОМЛЕНІЯХЪ.

Т. Осиповскаго.

1. Астрономическимъ преломленіемъ называется измѣненіе направленія претерпѣваемаго лучемъ свѣта, приходящимъ отъ какого ни естъ свѣтила, при прохожденіи его чрезъ Атмосферу земную, покуда онъ достигнетъ нашего глаза.

2. Наблюденія показываютъ, что сіе преломленіе бываетъ тѣмъ болѣе, чѣмъ болѣе направленіе луча отклоняется отъ вертикальнаго; вертикальной же лучъ не претерпѣваетъ никакого преломленія.

3. Какъ сіе преломленіе лучей безъ сомнѣнія происходитъ отъ безпресѣпанныхъ преломленій, кои они претерпѣваютъ проходя чрезъ слои воздуха отчасу измѣняющія свою плотность начиная отъ самой вышней части Атмосферы до самой поверхности земной; но дабы вывести законъ цѣлаго преломленія луча, положимъ что кругъ радіуса CA представляетъ поверхность земли нашей, кругъ же радіуса CD предѣлъ Атмосферы, при которомъ начинается чувствительное преломленіе. Пусть круги радіусовъ CD , CE , CF и проч. представляютъ предѣлы слоевъ Атмосферы, имѣющихъ каждый единообразную плотность, но при переходѣ отъ слоя къ слою отчасу увеличивающихъ оную даже до самой поверхности земли.

4. Предположивъ, что въ верхней части Атмосферы, гдѣ начинается преломленіе, господствуетъ всегда единообразная теплота, должно будетъ заключить, что на сей высотѣ каждой слой той же плотности долженъ удерживаться и ту же толщину. По сему разсужденію предѣла преломленія опъ поверхности земной, въ томъ же мѣстѣ, съ измѣненіемъ соотношенія барометра и термометра должно измѣняться: при той же теплотѣ но при большей высотѣ барометра, долженъ сей предѣлъ, опъ прибавляющихся слоевъ съ низу, удаляться опъ поверхности земной, при меньшей же высотѣ барометра опъ убывающихъ слоевъ съ низу, долженъ опускаться. Подобныя измѣненія въ высотѣ онаго предѣла должна, при той же высотѣ барометра, производить теплота, расширяя или сжимая нижніе слои, а можетъ быть измѣняя и при той же плотности воздуха преломительную его силу.

5. Положимъ, что при какой либо теплотѣ и при какомъ либо соотношеніи барометра въ нѣкоторомъ мѣстѣ *A* на поверхности земной вошелъ въ Атмосф. ру лучъ *RSB*; и преломляется при переходѣ изъ слоя въ слой въ точкахъ *S*, *H*, *I* и проч. описавъ до глаза *A* ломаную линію *SHIKA*; то онъ покажется глазу пришедшимъ по послѣднему своему направленію *AM*, и уголъ *BIA*, или, по проведеніи линіи *AN* параллельно *BR*, уголъ *NAM* будетъ цѣлое преломленіе онаго луча *RS*. Проведемъ къ точкамъ *S*, *H*, *I* и проч. изъ центра земли *C* радіусы векторы пуля описаннаго лу-

чемъ, кои будутъ къ слоямъ Атмосферы перпендикулярны, и положимъ что лучъ при входѣ въ первый слой при S , прежде преломленія въ немъ, составлялъ съ радіусомъ векторомъ уголъ θ , а по преломленіи уголъ θ' ; то онъ со вторымъ радіусомъ векторомъ составилъ прежде преломленія уголъ $\theta' + \delta\theta'$, гдѣ $\delta\theta' = SCH$. Пусть сей лучъ по преломленіи составилъ со вторымъ радіусомъ векторомъ уголъ θ'' , то онъ съ третьимъ радіусомъ векторомъ до преломленія составилъ уголъ $\theta'' + \delta\theta''$, гдѣ будетъ $\delta\theta'' = HCL$. Пусть сей лучъ по преломленіи составилъ съ четвертымъ радіусомъ векторомъ уголъ θ''' , и такъ далѣе. Пусть въ какое либо время придетъ лучъ изъ S въ T , при чемъ радіусъ векторъ опишетъ уголъ SCT , которой назовемъ чрезъ ω . Положимъ что число всѣхъ слоевъ, чрезъ кои лучъ прошелъ въ сіе время, будетъ n , разумѣя n число неизмѣримо великое, и назовемъ уголъ $\theta^{(n)}$, которой будетъ при T , буквою ψ . Пусть знаменатели преломительности, т. е. знаменатели содержанія между синусомъ паденія и синусомъ преломленія, по порядку слоевъ, будутъ $\lambda', \lambda'', \lambda''' \dots$, то будетъ

$$\sin. \theta' = \dots \dots \dots \lambda' \sin \theta,$$

$$\sin. \theta'' = \lambda'' \sin (\theta' + \delta\theta') = \lambda'' \sin. \theta' (1 + \delta\theta' \cot \theta'),$$

$$\sin. \theta''' = \lambda''' \sin. (\theta'' + \delta\theta'') = \lambda''' \sin \theta'' (1 + \delta\theta'' \cot. \theta''),$$

и такъ далѣе;

наконецъ при T

$$\sin. \theta^{(n)} = \lambda^{(n)} \sin. (\theta^{(n-1)} + \delta. \theta^{(n-1)}) = \lambda^{(n)} \times \\ \sin. \theta^{(n-1)} (1 + \delta\theta^{(n-1)} \cot. \theta^{(n-1)});$$

откуда, по перемноженіи между собою всѣхъ членовъ въ обѣихъ частяхъ уравненій и по раздѣленіи съ обѣихъ сторонъ на $\sin. \theta' . \sin. \theta'' .$

$$\sin. \theta''' \dots \sin. \theta^{(n-1)}, \text{ а потомъ по назначеніи произведенія } \lambda' . \lambda'' . \lambda''' \dots \lambda^{(n)} \text{ чрезъ } k, \text{ получимъ}$$

$$\sin. \theta^{(n)} = \sin. \psi = k . \sin. \theta (1 + \delta \theta' . \text{Cot. } \theta') (1 + \delta \theta'' . \text{Cot. } \theta'') \dots \dots$$

$$(1 + \delta \theta^{(n-1)} . \text{Cot. } \theta^{(n-1)}).$$

Еслили возьмемъ съ обѣихъ сторонъ гиперболическіе логариѣмы, то получимъ

$$\log. \sin. \psi = l . k + l . \sin. \theta + l (1 + \delta \theta' . \text{Cot. } \theta') + l (1 + \delta \theta'' . \text{Cot. } \theta'')$$

$$+ \dots + l (1 + \delta \theta^{(n-1)} . \text{Cot. } \theta^{(n-1)})$$

Какъ $l(1+x) = x - \frac{1}{2} x^2 + \frac{1}{3} x^3 - \frac{1}{4} x^4 + \dots$, и при величинѣ x чрезвычайно малой $l(1+x) = x$, то по малости величинъ $\delta \theta' . \text{Cot. } \theta', \delta \theta'' . \text{Cot. } \theta''$ и проч. будемъ

$$l . \sin. \psi = l . k + l . \sin. \theta + \delta \theta' . \text{Cot. } \theta' + \delta \theta'' . \text{Cot. } \theta'' + \dots + \delta \theta^{(n-1)} \times$$

$$\text{Cot. } \theta^{(n-1)}$$

Уравненіе сіе иначе изобразится чрезъ

$$l . \sin. \psi = l . k + l . \sin. \theta + \Sigma \delta \psi . \text{Cot. } \psi,$$

разумѣя подъ Σ знакъ суммованія членовъ

$\delta \psi . \text{Cot. } \psi$ отъ $\psi = \theta'$ до $\psi = \theta^{(n-1)}$; или чрезъ

$$l . \sin. \psi = l . k + l . \sin. \theta + \int \delta \psi . \text{Cot. } \psi . \dots (a)$$

разумѣя интегрированіе совершеннымъ отъ

$\psi = \theta$ до $\psi = \theta^{(n)}$.

6. Для интегрированія величины $\delta \psi . \text{Cot. } \psi$ надлежитъ прежде опредѣлить величину $\delta \psi$, которая не есть дифференціалъ $d\psi$ угла ψ . Ее опредѣлить можно двоякимъ образомъ; ихъ есѣли, по назначеніи радіуса вектора CT

чрезъ r , опишемъ имъ внутрь угла $d\omega$ или $\delta\psi$ дугу круга, то сія дуга будетъ $= -dr \cdot \text{tang. } \psi$ (знакъ — взявъ здѣсь, поелику съ продолженіемъ движенія луча радіусъ векторъ уменьшается); по сему будетъ $\delta\psi = \frac{-dr \cdot \text{tang. } \psi}{r}$; въ

которомъ случаѣ будетъ $\delta\psi \cdot \text{Cot. } \psi = -\frac{dr}{r}$. 2 хъ

При переходѣ каждаго угла $\theta^{(\lambda)}$ въ $\theta^{(\lambda+1)}$

сперва сей уголъ, прежде преломленія луча, получаетъ приращеніе $\delta\theta^{(\lambda)}$, а потомъ чрезъ преломленіе уменьшается нѣкоторымъ количествомъ $d\rho$, разумѣя подъ ρ прерывное уже имъ преломленіе; по сему $d\theta^{(\lambda)} = \delta\theta^{(\lambda)} - d\rho$ или $\delta\theta^{(\lambda)} = d\theta^{(\lambda)} + d\rho$, т. е. $\delta\psi = d\psi + d\rho$.

7. Такимъ образомъ оное уравненіе (a) будетъ

$$l \cdot \text{Sin. } \psi = l \cdot k + l \cdot \text{Sin. } \theta - \int \frac{dr}{r} \dots (a')$$

или

$$l \cdot \text{Sin. } \psi = l \cdot k + l \cdot \text{Sin. } \theta + \int d\psi \cdot \text{Cot. } \psi + \int d\rho \cdot \text{Cot. } \psi \dots (a'')$$

гдѣ въ интегралахъ начальной уголъ ψ долженъ быть $= \theta$.

Изъ снесенія сихъ уравненій получимъ

$$\int d\psi \cdot \text{Cot. } \psi + \int d\rho \cdot \text{Cot. } \psi + \int \frac{dr}{r} = 0,$$

и естли при углѣ $\psi = \theta$ радіусъ векторъ $r = R$, то будетъ

$$l \frac{\text{Sin. } \psi}{\text{Sin. } \theta} + l \frac{r}{R} + \int d\rho \cdot \text{Cot. } \psi = 0$$

или

$$l \frac{r \sin \psi}{R \sin \vartheta} + f d\rho \cot. \psi = 0. \dots\dots (b)$$

8. Уравненіе $\delta\psi = d\psi + d\rho$ или $d\omega = d\psi + d\rho$ доставляетъ $d\psi = d\omega - d\rho$, а по сему $\psi = \theta + \omega - \rho$; припомъ величины ω и ρ начинающіяся и возрастающія вмѣстѣ; по сему величина ω есть какая либо функція угла ρ и $\psi = \theta + f.\rho$; Тейлорова же теорема показываетъ, что сія функція $f.\rho$ должна быть вида $\lambda\rho + \frac{1}{2}\mu\rho^2 + \frac{1}{6}\nu\rho^3 + \dots$, гдѣ коэффициенты λ, μ, ν и проч. зависимы отъ θ и можетъ быть отъ Атмосферныхъ измѣненій.

9. Опредѣливъ теперь зависимость величины ψ отъ ρ приступимъ къ интегрированію формулы $d\rho \cot. \psi$. Поелику будетъ $d\psi = d\rho$ [$\lambda + \mu\rho + \frac{1}{2}\nu\rho^2 + \dots$], то будетъ $d\rho = \frac{d\psi}{\lambda + \mu\rho + \frac{1}{2}\nu\rho^2 + \dots}$.

Какъ величина ρ всегда очень мала, и никогда не превышаетъ 55 минутъ или 0,0096, величина же λ состоитъ, какъ мы ниже увидимъ, изъ нѣсколькихъ единицъ, по члены $\mu\rho + \frac{1}{2}\nu\rho^2 + \dots$ во все продолженіе движенія луча въ Атмосферѣ весьма мало прибавляющъ къ члену λ , а по сему величина $\lambda + \mu\rho + \frac{1}{2}\nu\rho^2 + \dots$ можетъ во все продолженіе движенія луча, безъ чувствительной ошибки, быть разсматриваема постоянной; но какъ она начинается величиною λ , и въ продолженіе движенія луча возрастаетъ до $\lambda + \mu\rho + \frac{1}{2}\nu\rho^2 + \dots$, то ближе къ истиннѣ будетъ, когда при интегрированіи возьмется среднее между сими число $\lambda + \frac{1}{2}\mu\rho + \frac{1}{4}\nu\rho^2 + \dots$. Такимъ образомъ будетъ

$$f d\rho \cot. \psi = \frac{f d\psi \cot. \psi}{\lambda + \frac{1}{2}\mu\rho + \frac{1}{4}\nu\rho^2 + \dots} = \frac{l \frac{\sin \psi}{\sin \theta}}{\lambda + \frac{1}{2}\mu\rho + \frac{1}{4}\nu\rho^2 + \dots}$$

Назначимъ $\lambda + \frac{1}{2}\mu\rho + \frac{1}{4}\nu\rho^2 + \dots$ буквою η , то оное уравненіе (b) обратится въ

$$\eta \log. \frac{r \sin. \psi}{R \sin \theta} + l. \frac{\sin \psi}{\sin \theta} = 0$$

или

$$\left(\frac{r}{R}\right) \eta \left(\frac{\sin \psi}{\sin \theta}\right)^{\eta+1} = 1;$$

откуда найдемся

$$\frac{\sin. \theta}{\sin \psi} = \left(\frac{r}{R}\right)^{\frac{\eta}{\eta+1}}.$$

Когда лучъ достигнетъ глаза наблюдателя въ А, тогда уголъ ψ означающъ будетъ видимое разстояніе направленія его отъ зеница, r радиусъ земли, и ρ цѣлое преломленіе лучемъ прешерпѣнное. Пусть тогда будетъ $\psi = \varphi$ и $r = a$, то получимъ уравненіе

$$\frac{\sin. \theta}{\sin. \varphi} = \left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\eta}{\eta+1}}$$

или

$$\frac{\sin. (\varphi - \lambda\rho - \frac{1}{2}\mu\rho^2 - \frac{1}{6}\nu\rho^3 - \dots)}{\sin. \varphi} = \left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\eta}{\eta+1}} \quad (b')$$

10. Если мы члены $\frac{1}{2}\mu\rho + \frac{1}{4}\nu\rho^2 + \dots$ передъ λ презримъ, то уравненіе (b') обратится въ

$$\frac{\sin. (\varphi - \lambda\rho)}{\sin. \varphi} = \left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\lambda}{\lambda+1}}$$

или

$$\sin. (\varphi - \lambda\rho) = \zeta. \sin. \varphi,$$

которое есть уравнение Симсонова.

11. Изъ Симсонова уравненія легко произвестъ можно уравнение Брадлеево. И дѣйствительно изъ оного уравненія получимся

$$\frac{1-\zeta}{1+\zeta} = \frac{\sin. \varphi - \sin. (\varphi - \lambda \rho)}{\sin. \varphi + \sin. (\varphi - \lambda \rho)} = \frac{\text{tang } \frac{1}{2} \lambda \rho}{\text{tang } (\varphi - \frac{1}{2} \lambda \rho)};$$

въ которомъ уравненіи когда степени величины ρ вышшія первой предъ сею будутъ презрѣны, и по сему вмѣсто $\text{tang. } \frac{1}{2} \lambda \rho$ подставимся $\frac{1}{2} \lambda \rho$, то получится

$$\rho = \frac{1}{\frac{1}{2} \lambda} \left(\frac{1-\zeta}{1+\zeta} \right) \cdot \text{tang. } (\varphi - \frac{1}{2} \lambda \rho)$$

или

$$\rho = m. \text{tang. } (\varphi - \frac{1}{2} \lambda \rho),$$

которое и есть уравнение Брадлеево.

12. Что принадлежитъ до величины $\frac{a}{R}$, то положимъ, что при какой либо определенной теплотѣ въ мѣстѣ наблюденія, и при извѣстной высотѣ барометра; высота Атмосферы, при коей начинается преломленіе, составляетъ p ; тогда будетъ $\frac{a}{R} = \frac{a}{a+p} =$

$$\frac{1}{1 + \frac{p}{a}}, \left(\frac{a}{R} \right)^{\frac{\eta}{\eta+1}} = \frac{1}{\left(1 + \frac{p}{a} \right)^{\frac{\eta}{\eta+1}}} \cdot \frac{\eta}{\eta+1}. \text{ Какъ величина}$$

$\frac{p}{a}$ всегда очень мала, то весьма близко къ

$$\text{испириннѣ будетъ } \left(\frac{a}{R} \right)^{\frac{\eta}{\eta+1}} = \left(1 + \frac{p}{a} \right)^{-\frac{\eta}{\eta+1}} =$$

1. -- $\frac{\eta}{\eta+1} \cdot \frac{p}{a}$. Такимъ образомъ въ формулѣ Симсоновой будетъ $\zeta = 1 - \frac{\lambda}{\lambda+1} \cdot \frac{p}{a}$ и въ Брад-
деевой $m = \frac{1}{\lambda+1} \cdot \frac{p}{a}$.

13. Опредѣлимъ теперь для оныхъ двухъ формулъ и величину λ . Для сего употребимъ формулу Симсонову, какъ ближайшую къ истинной. Положимъ, что двумъ угламъ ϕ и ϕ' соотвѣтствующи преломленія p и p' ; то по сей формулѣ должно быть

$$\frac{\sin. \phi}{\sin. (\phi - \lambda p)} = \frac{\sin. \phi'}{\sin. (\phi' - \lambda p')}.$$

Возьмемъ для опредѣленія величины λ углы $\phi = 70^\circ$ и $\phi' = 80^\circ$. По таблицѣ преломленія Браддеевой приведенной къ высотѣ Барометра 0,76 Фран. мѣровъ, или 28 дюйм. 0,94 линѣи, при шеплошѣ -8° Реомюра $p = 172'',5$; $p' = 349'',3$, коимъ соотвѣтствующая величина по оной формулѣ найдеиъ $\lambda = 5,329$. При шеплошѣ 0° Реомюра $p = 164'',4$; $p' = 332'',8$, коимъ соотвѣтствуетъ $\lambda = 5,670$. При шеплошѣ $+8^\circ$ Реомюра $p = 157'',0$; $p' = 317'',8$, коимъ соотвѣтствуетъ $\lambda = 5,956$. Изъ сего измѣненія величины λ , соотвѣтствующаго таблицѣ Браддеевой, заключимъ должно, что λ съ возрастаніемъ шеплошы возрастаетъ. Но естли возьмемъ таблицу Пиазиу, о коей говоритъ ся, что она отъ $\phi = 70^\circ$ до $\phi = 90^\circ$ составлена единственно на основаніи наблюденій его, безъ всякаго участія теоріи, то онымъ же угламъ при тѣхъ же шеплошахъ, какія взя-

ты выше сего изъ таблицы Брадлеевой, со-
отвѣствующи $\lambda = 7,987$; $\lambda = 5,048$; $\lambda = 9,457$.
Таковой непорядочной ходъ величины λ заспа-
вляешь или сомнѣваться въ точности наблюде-
ній, на коихъ основываясь Піачи составилъ свою
таблицу; или сіе падать должно на формулу
Симсонову, что можетъ быть только въ слу-
чаѣ томъ, когда уголъ ω описываемый радіу-
сомъ векшоромъ и преломленіе ρ взаимно не-
зависимы, что невѣроятно. Еслили возьмемъ
новую таблицу Лапласову, то тѣмъ же уг-
ламъ, и при тѣхъ же теплотахъ соотвѣст-
ственные величины λ найдутся $\lambda = 6,932$; $\lambda =$
 $7,267$; $\lambda = 7,525$; кои также показываютъ, что
съ приращеніемъ теплоты величина λ спа-
новится больше. Въ прочемъ оное число λ
такого свойства, что еслили на прим. къ
Брадлеевскимъ преломленіямъ $164''{,}4$ и $332''{,}8$,
соотвѣствующимъ угламъ Φ въ 70° и 80° при
теплотѣ $= 0$, прибавится только по $0''{,}5$, то
соотвѣствующая величина λ по оной фор-
мулѣ Симсоновой, вмѣсто $5,670$ найдется
 $6,074$.

Еслили возьмемъ изъ разныхъ таблицъ
преломленія соотвѣствующія угламъ $\Phi = 10^\circ$,
 20° , 30° ... 90° , и изъ ряда сихъ преломленій
произведемъ ряды разностей, то ходъ сихъ
рядовъ окажется правильнѣе всѣхъ въ табли-
цѣ Брадлеевой; что служишь доказатель-
ствомъ, что она должна подходить ближе
всѣхъ къ истиннѣ, чего и ожидать должно
отъ искуснѣйшаго изъ наблюдателей.

14. Предъидущія изслѣдованія заставля-
ють вѣрить, что коэффициентъ λ съ измѣ-

неніемъ теплоты измѣняется. Теперь спрашивается, отъ одного ли только измѣненія плотности воздуха, теплотою причиняемаго, происходитъ оное измѣненіе въ величинѣ λ ; или можетъ быть не измѣняется ли отъ теплоты и преломительная сила воздуха при той же плотности? Какъ опыты надъ преломительностію различныхъ прозрачныхъ тѣлъ дѣланные удостовѣряютъ, что преломительная сила ихъ зависитъ отъ качества и количества горючихъ веществъ въ нихъ заключающихся, теплота же изрѣжаетъ только части тѣлъ, но и невѣроятно, чтобы она и въ воздухѣ причиняла измѣненіе въ преломительности не по одному измѣненію плотности его. Пусть при стояніи барометра h и теплотѣ δ по Реомюрову термометру плотность воздуха будетъ δ и въ то же время плотность ртутни Δ ; то при высотѣ барометра u и теплотѣ t градусовъ Реом. будетъ плотность воздуха $= \frac{\gamma}{h} \cdot \frac{\delta}{(1+mt)(1+nt)}$,

гдѣ n означаетъ разширеніе воздуха отъ прибавленія одного градуса теплоты, и m шаковое же разширеніе ртутни; для коихъ величинъ новѣйшіе опыты доставляютъ $n = \frac{3}{640}$ и $m = \frac{1}{4330}$ при высотѣ барометра $h = 0,76$ Фр. мепровъ.

Поелику въ формулѣ Симсоновой $\omega = (\lambda + 1) \rho$, и при томъ же углѣ ω преломленіе ρ , при увеличивающейся и изрѣжающей воздухъ, и по сему уменьшающей преломительную его силу,

теплотѣ становится меньше, то при семъ количество $\lambda + 1$ становится болѣе. И такъ разсмотримъ, не пропорціонально ли увеличиваніе количества $\lambda + 1$ изрѣженію воздуха. При семъ предположеніи, ежели величину $\lambda + 1$ соотвѣтствующую теплотѣ 0° назовемъ чрезъ ε , то величина $\lambda + 1$ соотвѣтствующая t° должна быть $(1 + nt)(1 + mt)\varepsilon$. Число $\lambda + 1$ соотвѣтствующее преломленіямъ показаннымъ въ таблицѣ Брадлеевой при 0° температуры и при высотѣ барометра 28° есть 6,670; по чему для $t = 8^\circ$ оно должно быть $\left(1 + \frac{3}{80}\right)\left(1 + \frac{8}{4330}\right) \cdot 6,670 = 6,933$; и для $t = -8^\circ$ должно быть 6,408; но выше видѣли мы, что выкладка основанная на таблицѣ Брадлеевой для сихъ чиселъ доставляетъ 6,956 и 6,329. Числа 6,933 и 6,956 малымъ чѣмъ разнятся между собою; но разность чиселъ 6,408 и 6,329 довольно чувствительна, хотя, какъ мы выше въ § 13. видѣли, въ выраженіи количества преломленія не причиняетъ значительной разности.

15. Предъидущій параграфъ показываетъ, что величины λ , доставляемая формулою Симсоною для Брадлеевой таблицы преломлений, выходятъ меньше, нежели каковы бы онѣ должны были быть, дабы измѣненія въ нихъ были пропорціональны измѣненію плотности воздуха причиняемому теплотою. Не происходитъ ли сіе отъ несовершенной точности формулы Симсоновой? Для сего возьмемъ изъ § 9 точнѣйшую формулу $\frac{\sin \theta}{\sin \phi} =$

$\left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\eta}{\eta+1}}$. Она будучи приложена къ двумъ угламъ ϕ и ϕ' при той же теплошѣ доста-

вляетъ $\frac{\text{Sin. } \theta'}{\text{Sin. } \phi'} = \frac{\text{Sin. } \theta}{\text{Sin. } \phi} \times \left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\frac{1}{2}\mu(\rho' - \rho)}{(\lambda+1)^2}}$, между тѣмъ

какъ Симсонова доставляетъ $\frac{\text{Sin. } \theta'}{\text{Sin. } \phi'} = \frac{\text{Sin. } \theta}{\text{Sin. } \phi}$. Какъ

величина $\frac{a}{R} = \frac{1}{1 + \frac{p}{a}}$, то будетъ $\left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\frac{1}{2}\mu(\rho' - \rho)}{(\lambda+1)^2}} =$

$1 - \frac{\frac{1}{2}\mu(\rho' - \rho)}{(\lambda+1)^2} \cdot \frac{p}{a}$, ибо величина $\frac{p}{a}$ очень мала; по сему будетъ

$$\frac{\text{Sin. } \theta'}{\text{Sin. } \phi'} = \frac{\text{Sin. } \theta}{\text{Sin. } \phi} \left\{ 1 - \frac{\frac{1}{2}\mu(\rho' - \rho)}{(\lambda+1)^2} \cdot \frac{p}{a} \right\};$$

которое уравненіе показываетъ, что буде величина μ есть величина отрицательная, то количество λ будетъ болѣе, нежели каково доставляетъ оное уравненіе выведенное изъ формулы Симсоновой, а при томъ сіе количество не есть постоянно; впрочемъ, по малости величины $(\rho' - \rho) \frac{p}{a}$, сіе измѣненіе величины λ очень мало.

16. Если въ формулѣ $\frac{\text{Sin. } \theta}{\text{Sin. } \phi} = \left(\frac{a}{R}\right)^{\frac{\eta}{\eta+1}}$

положимъ $\theta = \phi - \lambda\rho - \frac{1}{2}\mu\rho\rho$, $\eta = \lambda + \frac{1}{2}\mu\rho$, то будетъ

$\frac{\eta}{\eta+1} = \frac{\lambda}{\lambda+1} + \frac{\mu\rho}{2(\lambda+1)^2}$ и оная формула образ-

шился въ

$$\frac{\sin. \varphi \cos. (\lambda \rho + \frac{1}{2} \mu \rho^2) - \cos. \varphi \sin. (\lambda \rho + \frac{1}{2} \mu \rho^2)}{\sin. \varphi} = \frac{-\eta}{\left(1 + \frac{P}{a}\right) \eta + 1}$$

ИЛИ

$$1 - \lambda \rho \cot. \varphi - \frac{1}{2} (\lambda \lambda + \mu \cot. \varphi) \rho \rho = 1 - \left(\frac{\lambda}{\lambda + 1} + \frac{\mu \rho}{2(\lambda + 1)^2} \right) \cdot \frac{P}{a} + \frac{1}{2} \left\{ \frac{\lambda}{\lambda + 1} + \frac{\mu \rho}{2(\lambda + 1)^2} \right\} \left\{ 1 + \frac{\lambda}{\lambda + 1} + \frac{\mu \rho}{2(\lambda + 1)^2} \right\} \cdot \frac{P^2}{a^2};$$

откуда чрезъ сравненіе сходственныхъ членовъ найдемся

$$\lambda \rho \cot. \varphi = \left(\frac{\lambda}{\lambda + 1} + \frac{\mu \rho}{2(\lambda + 1)^2} \right) \cdot \frac{P}{a}$$

$$\rho^2 (\lambda \lambda + \mu \cot. \varphi) = - \left(\frac{\lambda}{\lambda + 1} + \frac{\mu \rho}{2(\lambda + 1)^2} \right) \left(1 + \frac{\lambda}{\lambda + 1} + \frac{\mu \rho}{2(\lambda + 1)^2} \right) \cdot \frac{P^2}{a^2}$$

по исключеніи же величины $\frac{P}{a}$,

$$\frac{\lambda \lambda \tan g. \varphi^2 + \mu \tan g. \varphi}{\lambda \lambda} = - \left\{ 1 + \frac{2(\lambda + 1)^2}{2\lambda(\lambda + 1) + \mu \rho} \right\}$$

ИЛИ

$$\frac{\lambda \lambda \tan g. \varphi^2 + \mu \tan g. \varphi}{\lambda^2} = - \left\{ \frac{2\lambda + 1}{\lambda} - \frac{\mu \rho}{2\lambda \lambda} \right\};$$

и получимся

$$\mu = - \frac{\lambda [2\lambda + \lambda \tan g. \varphi^2 + 1]}{\tan g. \varphi - \frac{1}{2} \rho}.$$

Такимъ образомъ будетъ

$$\theta = \varphi - \lambda \rho + \frac{\frac{1}{2} \lambda (2\lambda + \lambda \tan g. \varphi^2 + 1)}{\tan g. \varphi - \frac{1}{2} \rho} \cdot \rho \rho;$$

гдѣ въ знаменателѣ $\frac{1}{2}\rho$ передъ $\text{tang. } \varphi$ безъ чувствительной ошибки презрѣно быть можно; въ которомъ случаѣ будетъ

$$\mu = -\lambda [(2\lambda + 1) \text{Cot. } \varphi + \lambda \text{tang. } \varphi]$$

и

$$\theta = \varphi - \lambda\rho + \frac{1}{2}[(2\lambda + 1) \text{Cot. } \varphi + \lambda \text{tang. } \varphi]\rho\rho;$$

такъ что въ формулѣ Симсоновой величина λ , собственно говоря, есть

$$\lambda' = \lambda [1 - \frac{1}{2}((2\lambda + 1) \text{Cot. } \varphi + \lambda \text{tang. } \varphi)\rho]$$

откуда получится

$$\lambda = \lambda' [1 + \frac{1}{2}[(2\lambda + 1) \text{Cot. } \varphi + \lambda \text{tang. } \varphi]\rho]$$

и

$$\lambda = \lambda' [1 + ((\lambda' + \frac{1}{2}) \text{Cot. } \varphi + \lambda' \text{tang. } \varphi)\rho];$$

по сему безъ чувствительной ошибки

$$\mu = -\lambda' ((2\lambda' + 1) \text{Cot. } \varphi + \lambda' \text{tang. } \varphi),$$

$$\frac{p}{a} = (\lambda' + 1)\rho \text{Cot. } \varphi;$$

кои когда подставлены будутъ въ уравненіи параграфа 15го, то получимъ для исправленія формулы Симсоновой и опредѣленія точнѣйшей величины λ уравненіе

$$\frac{\text{Sin. } (\varphi' - \lambda\rho')}{\text{Sin. } \varphi'} = \frac{\text{Sin. } (\varphi - \lambda\rho)}{\text{Sin. } \varphi} \left\{ 1 + \frac{\lambda((2\lambda + 1) \text{Cot. } \varphi + \lambda \text{tang. } \varphi)\rho(\rho' - \rho) \text{Cot. } \varphi}{2(\lambda + 1)} \right\};$$

или

$$\frac{\text{Sin. } (\varphi' - \lambda\rho')}{\text{Sin. } \varphi'} = \frac{\text{Sin. } (\varphi - \lambda\rho)}{\text{Sin. } \varphi} \left\{ 1 + \frac{\lambda(\lambda + (2\lambda + 1) \text{Cot. } \varphi^2)\rho(\rho' - \rho)}{2(\lambda + 1)} \right\};$$

и какъ величины μ и $\frac{p}{a}$ для сего уравненія

выведены посредствомъ одного угла Φ , по сие уравненіе будетъ точнѣе, когда изобразится чрезъ

$$\frac{\sin. (\Phi' - \lambda \rho')}{\sin. \Phi'} = \frac{\sin. (\Phi - \lambda \rho)}{\sin. \Phi} \left\{ 1 + \frac{\lambda(\lambda + \frac{1}{2}(2\lambda + 1)(\cot. \Phi^2 + \cot. \Phi'^2) \times \frac{1}{2}(\rho' + \rho) \cdot \frac{1}{2}(\rho' - \rho))}{\lambda + 1} \right\}.$$

Если по оей формулѣ поправимъ выше найденныя величины для таблицы Брадлеевой посредствомъ тѣхъ же угловъ $\Phi = 70^\circ$ и $\Phi' = 80^\circ$, то для теплоты $+8^\circ$ найдемся $\lambda = 5,816$, для теплоты 0° $\lambda = 6,121$, для теплоты -8° $\lambda = 6,425$.

Если теперь, посредствомъ величины $\lambda + 1 = 7,121$ соответствующей теплотѣ 0° , выведемъ по предыдущему параграфу величины $\lambda + 1$ для $+8^\circ$ и -8° теплоты, то сіи величины выйдутъ 6,841 и 7,402, кои почти равно разняшся отъ величинъ 6,816 и 7,425, каковыя доставляютъ поправленныя величины λ , и при томъ разность сія весьма невелика; да и та произойти можетъ отъ того, что мы въ оной формулѣ, которую для поправленія употребили, вмѣсто истинныхъ величинъ λ, μ и $\frac{P}{a}$, употребили только величины прибли-

женныя. Чрезъ сіе можемъ удостовѣриться, что величины λ вмѣстѣ съ теплою измѣняются сообразно тому, какъ въ предыдущемъ параграфѣ предполагемо было. И какъ изъ § 13 явствуешь, что хотя бы измѣненіе въ величинѣ λ сдѣлалось довольно чувстви-

тельно, но оно не причинитъ чувствительнаго измѣненія въ находимомъ по формулѣ Симсоновой преломленіи, то мы и предположимъ, что теплотъ 0° соотвѣтствуетъ $\lambda = 6,12$; тогда соотвѣтствующая каждой другой теплотъ t' величина $\lambda + 1$ будетъ выражаться чрезъ $\left(1 + \frac{3t}{640}\right) \left(1 + \frac{t}{4330}\right) \times 7,12$; которое выраженіе по § 14 му должно будетъ еще помножить на содержаніе высоты барометра, бывшей при наблюденіи, въ высотѣ барометра составляющей 0,76 Фран. метровъ.

17. Опредѣлимъ теперь, посредствомъ Симсоновой формулы $\text{Sin.}(\varphi - \lambda\rho) = \left(1 - \frac{\lambda}{\lambda + 1} \cdot \frac{p}{a}\right) \times$

$\text{Sin.} \varphi$ величину $\frac{p}{a}$; и найдемъ $\frac{\lambda}{\lambda + 1} \cdot \frac{p}{a} =$

$$\frac{\text{Sin.} \varphi - \text{Sin.}(\varphi - \lambda\rho)}{\text{Sin.} \varphi} \text{ и } \frac{p}{a} = \frac{\lambda + 1}{\lambda} \cdot \frac{2 \text{Sin.} \frac{1}{2}\lambda\rho \cdot \text{Cos.}(\varphi - \frac{1}{2}\lambda\rho)}{\text{Sin.} \varphi}.$$

Возьмемъ уголъ $\varphi = 70^{\circ}$ и величину λ соотвѣтствующую теплотъ 0° , то есть $\lambda = 6,12$,

то получится $\frac{p}{a} = 0,00207927$. Такую часть

радіуса земнаго при теплотъ 0° составляетъ высота Атмосферы, при коей преломленіе становится чувствительнымъ. Для теплоты $+8^{\circ}$, коей соотвѣтствуетъ $\lambda = 6,4$, найдемъ посредствомъ онаго же угла $\varphi = 70^{\circ}$ вели-

чина $\frac{p}{a} = 0,00206384$. Для теплоты -8° , коей соотвѣтствуетъ $\lambda = 5,84$ найдемъ посред-

ствомъ онаго же угла $\varphi = 70^\circ$ величина $\frac{p}{a} = 0,00209592$. По сему при увеличивающейся теплотѣ величина $\frac{p}{a}$ уменьшается, и слѣдовательно чувствительное преломленіе начинается ближе къ поверхности земли. Напрошивъ величины $\frac{\lambda}{\lambda+1} \cdot \frac{p}{a}$ остаются при всѣхъ теплотахъ почти совсемъ неизмѣнны, и ихъ назначить можно среднимъ числомъ 0,0017872, такъ что въ формулѣ Симсоновой будетъ

$$\text{Sin. } (\varphi - \lambda \rho) = 0,9982128 \times \text{Sin. } \varphi.$$

Примѣръ 1й. По наблюденію Мешеня учиненному 18 Генваря (нов. ст.) 1798 года при высотѣ Барометра 27 дюйм. 4,5 лин. и теплотѣ $+7^\circ$ Реомюра для угла $\varphi = 86^\circ 14' 42''$ найдено преломленія $12' 4'', 2$.

По основаніямъ нами представленнымъ будетъ $\lambda + 1 = 7,12 \left(1 + \frac{3,7}{640}\right) \left(1 + \frac{7}{4330}\right) \times$

$$\frac{336,94}{328,5} = 7,555 \text{ и } \lambda = 6555; \text{ попомъ}$$

$$\log. 0,9982128 = 9,9992231$$

$$\log. \text{Sin. } \varphi = 9,9990667$$

$$l. \text{Sin. } (\varphi - \lambda \rho) = 9,9982898$$

$$\varphi - \lambda \rho = 84^\circ 55' 7''$$

$$\lambda \rho = 1^\circ 19' 35''$$

$$\rho = 12' 8'', 4;$$

слѣдовательно выкладка доставляетъ $4'', 2$ больше, нежели наблюденіе.

Примѣръ 2й. По наблюденію того же Ме-

шеня, учиненному 21 Генваря 1798 года при высотѣ барометра 28 дюйм. 3,3 лин. и теплотѣ 6°,5 Реомюра, для угла $\varphi = 86^{\circ}15'20''$ найдено преломленіе $12'52'',5$.

По основаніямъ нами представленнымъ
будетъ $\lambda + 1 = 7,12 \left(1 + \frac{3,6,5}{640}\right) \left(1 + \frac{6,5}{4330}\right) \times$

$$\frac{336,94}{339,3} = 7,297 \text{ и } \lambda \approx 6,297; \text{ потомъ}$$

$$\log. 0,9982128 = 9,9992231$$

$$l. \sin. \varphi = 9,9990719$$

$$l. \sin. (\varphi - \lambda \rho) = 9,9982950$$

$$\varphi - \lambda \rho = 84^{\circ}55'34'',8$$

$$\lambda \rho = 1^{\circ}19'45'',2$$

$$\rho = 12'39'',9$$

по сему выкладка доставляетъ 7",4 болѣе нежели наблюденіе.

Сии небольшія разности выкладки опъ наблюдений нельзя приписать единственно не точности основаній выкладки, но могутъ зависѣть и опъ несовершенной точности самихъ наблюдений.

18. При выводженіи формулы для вычисленія преломленій мы предполагали землю нашу шарообразною; но поелику видъ ея опъ шарообразности нѣсколько отличается, то для болшей точности, при разныхъ широтахъ мѣстъ, полагая высоту атмосферы p при той же теплотѣ одинакову во всѣхъ мѣстахъ, можно вмѣсто постояннаго радіуса a употреблять радіусы кривизны земли широтѣ мѣстъ соотвѣтствующіе.