причем

$$\sin p_{\scriptscriptstyle 1} = \frac{R}{D} \sin \beta_{\scriptscriptstyle 0}$$

$$\sin p_2 = \frac{R}{D}\sin \beta_1$$

Расстояния до звезд столь велики, что углы p_1 и p_2 меньше $1^{\prime\prime}$, поэтому, положив

$$p_{_0}{''} = \frac{R}{\bar{D}} \cdot 206264.{''}8$$

можно писать

$$p_1^{"} = p_2^{"} = p_0^{"} \cdot \sin \beta$$

Эти величины называются годовым параллаксом звезды.

ГЛАВА Н

Понятия о теориях Луны Адамса и Хилля

§ 1. Теория Эйлера получила дальнейшее развитие в теориях Адамса и Хилля, краткий очерк которых мы здесь и приведем, ибо и в этих теориях излагаются методы интегрирования таких уравнений, которые, помимо теории Луны, встречаются во множестве технических вопросов, в виду чего, оставляя астрономическую часть почти в стороне, мы будем обращать главное внимание на чисто математическую.

Адамс излагал свою теорию на лекциях, читанных им в Кэмбриджском университете; эти лекции вошли в том II полного собрания его сочинений («The Scientific Papers of John Couch Adams»). В этих лекциях он вкратце излагает и теорию Хилля, которая первоначально была опубликована в «Атегісан Journal of Mathematics», а затем вошла в полное собрание сочинений Хилля [«Collected Mathematical Works of George William Hill» (Washington, 1905)]. Мы будем придерживаться лекций Адамса.

 \S 2. Пусть Фиг. 21 представляет положения Солнца S, Земли T и Луны L, и пусть Θ есть центр тяжести Земли и Луны. Делаем следующие обозначения:

 Расстояние:

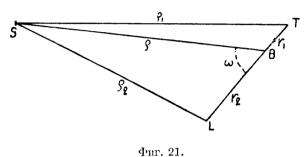
$$S\Theta = \varphi$$
; $ST = \varphi_1$; $SL = \varphi_2$; $TL = r$

тогда будет:

$$T\Theta = r_1 = \frac{L}{T + L} \cdot r$$

$$L\Theta = r_2 = \frac{T}{T + L} r$$
(1)

Составим теперь выражения ускорений, которые эти тела сообщают друг другу.



Солнце S сообщает ускорения:

Земле:
$$f\cdot \frac{S}{{
ho_1}^2}$$
 по направлению TS Луне: $f\cdot \frac{S}{{
ho_2}^2}$ » » LS

вследствие чего точка О имеет ускорения:

$$\frac{T}{T+L} \cdot f \cdot \frac{S}{{
ho_1}^2}$$
 по направлению, параллельному TS $\frac{L}{T+L} \cdot f \cdot \frac{S}{{
ho_2}^2}$ » » LS

Ускорения Солнца, происходящие от притяжения Земли и Луны, соответственно, суть:

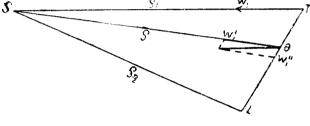
$$f \cdot rac{T}{{
ho_1}^2}$$
 по направлению ST $f \cdot rac{L}{{
ho_2}^2}$ » » SL

поэтому ускорения точки Θ относительно точки S будут:

$$w_1 = f \cdot \frac{(S + T + L)}{T + L} \cdot \frac{T}{{arphi_1}^2}$$
 по направлению параллельно TS $w_2 = f \cdot \frac{S + T + L}{T + L} \cdot \frac{L}{{arphi_2}^2}$ » » LS

Разлагая эти ускорения, соответственно, по направлениям ΘS и ΘL , получим, как легко видеть из подобия показанных на Φ иг. 22 и 23 треугольников:

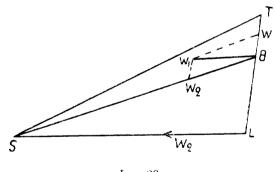
$$w_1'=w_1\cdot rac{
ho}{
ho_1}$$
 по направлению ΘS $w_1''=w_1\cdot rac{r_1}{
ho_1}$ » » ΘL $w_2'=w_2\cdot rac{
ho}{
ho_2}$ » » ΘS $w_2''=w_2\cdot rac{r_2}{
ho_2}$ » » $L\Theta$



Фиг. 22.

получим для ускорений точки О слагающие:

$$\begin{split} W_1 &= w_1{}' + w_2{}' = f \cdot \frac{S + T + L}{T + L} \cdot \left[T \cdot \frac{\rho}{\rho_1{}^3} + L \cdot \frac{\rho}{\rho_2{}^3} \right] \quad \text{no} \quad \Theta S \\ W_2 &= w_1{}'' - w_2{}'' = f \cdot \frac{S + T + L}{T + L} \cdot \left[T \cdot \frac{r_1}{\rho_1{}^3} - L \cdot \frac{r_2}{\rho_2{}^3} \right] \quad \text{no} \quad \Theta L \end{split}$$



Фиг. 23.

Заменив $\boldsymbol{r}_{\scriptscriptstyle 1}$ и $\boldsymbol{r}_{\scriptscriptstyle 2}$ их выражениями (1), имеем:

$$\begin{split} W_1 &= f \cdot \frac{S + T + L}{T + L} \cdot \rho \cdot \left[\frac{T}{{\rho_1}^3} + \frac{L}{{\rho_2}^3} \right] \quad \text{по направлению } \Theta S \\ W_2 &= f \cdot \frac{S + T + L}{(T + L)^2} \cdot T \cdot L \cdot r \left[\frac{1}{{\rho_1}^3} - \frac{1}{{\rho_2}^3} \right] \quad \text{по направлению } \Theta L \end{split}$$

Ho

$$\begin{split} & \rho_1^2 = \rho^2 + 2\rho \cdot \frac{L}{T + L} \cdot r \cos \omega + \left(\frac{L}{T + L} \cdot r\right)^2 \\ & \rho_2^2 = \rho^2 - 2\rho \cdot \frac{T}{T + L} \cdot r \cos \omega - \left(\frac{T}{T + L} r\right)^2 \end{split}$$

следовательно:

$$\frac{1}{\rho_1^3} = \frac{1}{\rho^3} \left[1 + 3 \frac{L}{T + L} \cos \omega + \left(\frac{L}{T + L} r \right)^2 \left(-\frac{3}{2} + \frac{15}{2} \cos^2 \omega \right) + \dots \right]$$

$$\frac{1}{\rho_2^3} = \frac{1}{\rho^3} \left[1 + 3 \frac{T}{T + L} \cos \omega + \left(\frac{T}{T + L} r \right)^2 \left(-\frac{3}{2} + \frac{15}{2} \cos^2 \omega \right) + \dots \right]$$

Подставляя эти выражения, имеем:

$$W_{1} = f \cdot \frac{S + T + L}{\rho^{2}} \left[1 + \frac{T \cdot L}{(T + L)^{2}} \cdot \frac{r^{2}}{\rho^{2}} \left(-\frac{3}{2} + \frac{15}{2} \cos^{2} \omega \right) + \dots \right]$$

$$W_{2} = f \cdot \frac{S + T + L}{\rho^{2}} \left[-3 \cdot \frac{T \cdot L}{(T + L)^{2}} \cdot \frac{r^{2}}{\rho^{2}} \cos \omega + \dots \right]$$

Но отношения

$$\frac{L}{T+L} \approx \frac{1}{80}; \quad \frac{r}{\rho} \approx \frac{1}{400}; \quad \left(\frac{r}{\rho}\right)^2 = \frac{1}{160000}$$

поэтому будет

$$\frac{T\cdot L}{(T+L)^2}\cdot \frac{r^2}{\rho^2} \approx \frac{1}{12800000}$$

и члены, содержащие этот множитель, могут быть отброшены, так что будет:

$$W_1 = f \cdot \frac{S + T + L}{arphi^2}$$
 по направлению ΘS $W_2 = 0$ по направлению ΘL

() геюда следует, что точка © движется вокруг Солица по эллиптической орбите по законам Кеплера.

Рассмотрим теперь ускорение Луны по отношению к Земле, для чего к ускорениям, сообщаемым Луне Солнцем и Землею, надо присовокупить ускорение, равное и противоположное ускорению Земли, происходящему от действия Солнца и Луны. Поступив подобно предыдущему, получим:

$$f \cdot \frac{T + L}{r^2} + f \cdot S \left[\frac{r_2}{\rho_2^3} + \frac{r_1}{\rho_1^3} \right]$$
 по направлению $L\Theta$ $f \cdot S \cdot \rho \left[\frac{1}{\rho_2^3} - \frac{1}{\rho_1^3} \right]$ параллельно ΘS

положим:

$$T + L = \mu$$
; $S = M$