

§ 3. Вариационная кривая

В предыдущем параграфе было показано, что солнечные неравенства в движении Луны даются уравнениями (2.16).

Решение этих уравнений естественно начать с того простейшего случая, когда $\Omega=0$. В этом случае уравнения (2.16) обращаются в уравнения, уже рассмотренные нами при изучении движений в ограниченной задаче трех тел, происходящих вблизи конечной массы (§ 10 гл. XV).

Вследствие малости наклона лунной орбиты координата z настолько мала, что можно сделать еще одно упрощение: положить $z=0$, т. е. считать, что Луна движется в плоскости эклиптики.

Для этого частного случая, когда движение определяется уравнениями

$$\left. \begin{aligned} \frac{d^2x}{d\tau^2} - 2m \frac{dy}{d\tau} + \kappa x r^{-3} - 3m^2x &= 0, \\ \frac{d^2y}{d\tau^2} + 2m \frac{dx}{d\tau} + \kappa y r^{-3} &= 0, \end{aligned} \right\} \quad (3.1)$$

Хилл нашел, как мы видели (§ 12 гл. XV), периодическую орбиту:

$$\left. \begin{aligned} x &= A_1 \cos \tau + A_3 \cos 3\tau + A_5 \cos 5\tau + \dots, \\ y &= A'_1 \sin \tau + A'_3 \sin 3\tau + A'_5 \sin 5\tau + \dots \end{aligned} \right\} \quad (3.2)$$

Эта орбита, получившая название вариационной кривой, симметрична относительно каждой из координатных осей. Начало счета времени τ , служащего параметром в уравнениях (3.2), выбрано так, что сизигии (пересечения с осью Tx) имеют место при $\tau=0, \pm\pi, \pm2\pi, \dots$, а квадратуры (пересечения с осью Ty) имеют место при $\tau=\pm\pi/2, \pm3\pi/2, \dots$

Мы уже видели (§ 14 гл. XV), что для достаточно малых значений $|m|$ коэффициенты A_{2k+1}, A'_{2k+1} могут быть представлены в форме сходящихся рядов, расположенных по целым положительным степеням m и начинающихся членом с m^{2k} . Общий множитель всех этих коэффициентов a , даваемый формулами (14.4) и (14.6) гл. XV, зависит не только от m , но и от κ . Этот множитель фиксирует размеры вариационной кривой, тогда как ее форма зависит только от m .

Ограничившись членами второй степени относительно m , будем иметь

$$\begin{aligned} x &= a \left[\left(1 - \frac{19}{16} m^2 \right) \cos \tau + \frac{3}{16} m^2 \cos 3\tau \right], \\ y &= a \left[\left(1 + \frac{19}{16} m^2 \right) \sin \tau + \frac{3}{16} m^2 \sin 3\tau \right]. \end{aligned}$$

Так как

$$\begin{aligned}\cos 3\tau &= 4 \cos^3 \tau - 3 \cos \tau = \cos \tau (1 - 4 \sin^2 \tau), \\ \sin 3\tau &= 3 \sin \tau - 4 \sin^3 \tau = \sin \tau (-1 + 4 \cos^2 \tau),\end{aligned}$$

то в пределах принятой точности уравнения вариационной кривой можно привести к виду

$$\left. \begin{aligned}x &= a \cos \tau \left(1 - m^2 - \frac{3}{4} m^2 \sin^2 \tau\right), \\ y &= a \sin \tau \left(1 + m^2 + \frac{3}{4} m^2 \cos^2 \tau\right).\end{aligned} \right\} \quad (3.3)$$

Это показывает, что вариационная кривая, имеющая для бесконечно малых значений $|m|$ форму окружности, принимает при возрастании $|m|$ форму, близкую к эллипсу, с центром в начале координат и с отношением осей, равным $(1-m^2)/(1+m^2)$, причем малая ось совпадает с линией сизигий, а большая — с линией квадратур.

Заметим, что уравнения (3.3) дают для радиуса-вектора выражение

$$r = a [1 - m^2 \cos 2\tau + 0(m^3)], \quad (3.4)$$

воспроизводящее, как легко убедиться, основной член вариации (§ 1). Покажем, что движение по вариационной кривой воспроизводит также и вариацию в долготе Луны.

Обозначим через v истинную долготу Луны, а через λ и λ' — средние долготы Луны и Солнца. Благодаря сделанному нами выбору переменной τ будем иметь

$$\tau = \lambda - \lambda',$$

а потому

$$v - \lambda = v - \lambda' - \tau.$$

Рассмотрим выражения

$$r \cos (v - \lambda) = x \cos \tau + y \sin \tau,$$

$$r \sin (v - \lambda) = y \cos \tau - x \sin \tau,$$

где

$$x = r \cos (v - \lambda'), \quad y = r \sin (v - \lambda')$$

не что иное, как координаты Луны в употребляемой нами вращающейся системе координат.

Подставив сюда разложения (3.2), написанные в форме (§ 12 гл. XV)

$$x = a [(1 + a_{-1}) \cos \tau + (a_1 + a_{-2}) \cos 3\tau + \dots],$$

$$y = a [(1 - a_{-1}) \sin \tau + (a_1 - a_{-2}) \sin 3\tau + \dots],$$

получим

$$\left. \begin{aligned} r \cos(v - \lambda) &= a [1 + (a_1 + a_{-1}) \cos 2\tau + (a_2 + a_{-2}) \cos 4\tau + \dots], \\ r \sin(v - \lambda) &= a [* + (a_1 - a_{-1}) \sin 2\tau + (a_2 - a_{-2}) \sin 4\tau + \dots]. \end{aligned} \right\} \quad (3.5)$$

Эти уравнения дают движение Луны, соответствующее рассматриваемому нами частному решению системы (3.1). Чтобы вывести из них долготу Луны, можно воспользоваться разложением

$$v - \lambda = \operatorname{tg}(v - \lambda) - \frac{1}{3} \operatorname{tg}^3(v - \lambda) + \dots$$

При помощи указанных выше значений коэффициентов a_1, a_{-1}, a_2, a_{-2} (§ 14 гл. XV), получим

$$v = \lambda + \left(\frac{11}{8} m^2 + \frac{13}{6} m^3 + \dots \right) \sin 2\tau + \dots \quad (3.6)$$

Это выражение действительно воспроизводит те неравенства в долготе Луны, которые носят название вариации (§ 1).

Вариационная кривая для Луны была вычислена Хиллом [1878], принявшим следующие значения средних годовых движений Луны и Солнца:

$$n = 17\,325\,594'',06085, \quad n' = 1\,295\,977'',41516,$$

что дает

$$m = n'/(n - n') = 0,0808489338\,08311\,6.$$

Это же значение m было затем положено Брауном в основу созданной им теории движения Луны.

Уравнения вариационной кривой имеют здесь такой вид:

$$\begin{aligned} x/a &= +0,99130 & 42530 & 38460 \cos \tau + \\ & +0,00151 & 58712 & 70049 \cos 3\tau + \\ & +0,00000 & 58811 & 16971 \cos 5\tau + \\ & +0,00000 & 00300 & 43916 \cos 7\tau + \\ & +0,00000 & 00001 & 75332 \cos 9\tau + \\ & +0,00000 & 00000 & 01107 \cos 11\tau + \\ & +0,00000 & 00000 & 00007 \cos 13\tau, \\ y/a &= +1,00869 & 57469 & 61540 \sin \tau + \\ & +0,00151 & 55436 & 89077 \sin 3\tau + \\ & +0,00000 & 58761 & 96185 \sin 5\tau + \\ & +0,00000 & 00300 & 19348 \sin 7\tau + \\ & +0,00000 & 00001 & 75204 \sin 9\tau + \\ & +0,00000 & 00000 & 01107 \sin 11\tau + \\ & +0,00000 & 00000 & 00007 \sin 13\tau. \end{aligned}$$

Формула (14.6) гл. XV дает

$$a/a = 0,99909 \quad 31419 \quad 75298.$$

Наконец, формулы (3.5), служащие для вычисления радиуса-вектора и долготы, имеют здесь следующий вид:

$$r \cos(v - \lambda) = a [1 - 0,00718 \quad 00394 \quad 81977 \cos 2\tau + \\ + 0,00000 \quad 60424 \quad 47064 \cos 4\tau + \\ + 0,00000 \quad 00324 \quad 92024 \cos 6\tau + \\ + 0,00000 \quad 00001 \quad 87552 \cos 8\tau + \\ + 0,00000 \quad 00000 \quad 01171 \cos 10\tau + \\ + 0,00000 \quad 00000 \quad 00008 \cos 12\tau], \quad (3.7)$$

$$r \sin(v - \lambda) = a [* + 0,01021 \quad 14544 \quad 41102 \sin 2\tau + \\ + 0,00000 \quad 57148 \quad 66093 \sin 4\tau + \\ + 0,00000 \quad 00275 \quad 71239 \sin 6\tau + \\ + 0,00000 \quad 00001 \quad 62985 \sin 8\tau + \\ + 0,00000 \quad 00000 \quad 01042 \sin 10\tau + \\ + 0,00000 \quad 00000 \quad 00007 \sin 12\tau]. \quad (3.8)$$

Эти выражения показывают, что все возмущения, вводимые в радиус-вектор и долготу присутствием в уравнениях (3.1) величины m , являются π -периодическими функциями τ , т. е. вариационными неравенствами.

§ 4. Вариационные орбиты

Вариационная кривая представляет частное решение уравнений (3.1), зависящее только от одной произвольной постоянной, а именно от начала счета τ .

Чтобы достаточно приблизиться к реальному движению Луны, необходимо взять более общее решение уравнений (3.1), нежели вариационная кривая. В самом деле, при $m=0$, когда эти уравнения обращаются в уравнения задачи двух тел и поэтому дают для Луны эллиптическую орбиту, вариационная кривая обращается, как мы видели, в окружность. Таким образом, вариационную кривую можно рассматривать как круговую орбиту Луны, деформированную притяжением Солнца.

Общее решение уравнений (3.1), заключающее четыре произвольные постоянные, назовем вариационной орбитой. Наша задача заключается прежде всего в нахождении таких вариационных орбит, которые при $m=0$ обращаются в эллиптические орбиты с очень малыми эксцентриситетами. Будем считать, что квадратом эксцентриситета можно пренебречь. Соот-