

§ 12. Движение узла

Так как выражения координаты z , даваемые формулами (11.8) и (11.13), при $m=0$ должны совпадать, то

$$g\tau + \chi = nt + \varepsilon - \Omega.$$

Дифференцируя это уравнение и замечая, что

$$d\tau = (n - n') dt = \frac{n}{1+m} dt,$$

получим

$$\frac{d\Omega}{dt} = n(1 - g), \quad (12.1)$$

где

$$g = g/(1+m).$$

Величина g дает, таким образом, ту часть движения узла, которая зависит от m , но не зависит от e и k (наклон орбиты рассматривается как величина бесконечно малая). Чтобы найти g , а следовательно, и g , нужно решить уравнение (11.6).

Формула (11.11) и соотношение (§ 14 гл. XV)

$$\kappa a^{-3} = 1 + 2m + \frac{3}{2} m^2 + \dots$$

позволяют найти коэффициенты разложения

$$m^2 + \kappa r^{-3} = M_0 + 2M_1 \cos 2\tau + 2M_2 \cos 4\tau + \dots \quad (12.2)$$

в функции m . Получив

$$M_0 = 1 + 2m + \frac{5}{2} m^2 + \dots, \quad M_1 = \frac{3}{2} m^2 + \frac{19}{4} m^3 + \dots, \quad \dots, \quad (12.3)$$

можно решить уравнение (11.6) способом, указанным в § 7. Это дает

$$g = 1 + \frac{3}{4} m^2 - \frac{57}{32} m^3 + \frac{123}{128} m^4 - \frac{1925}{2048} m^5 + \\ + \frac{25667}{24576} m^6 - \frac{268309}{589824} m^7 + \dots$$

Однако в тех случаях, когда надо получить большую точность, целесообразнее прибегнуть к численным методам, нежели пользоваться разложениями по степеням m . Для значения m , соответствующего Луне (§ 3), Хилл [1878] при помощи формул (3.7) и (3.8) вычислил значения функции (12.2) для $\tau=0^\circ, 15^\circ, 30^\circ, \dots, 90^\circ$. Употребив затем обычные формулы гармонического

анализа, он получил:

$$\begin{aligned}
 m^2 + \kappa r^{-3} = & 1,17804 \quad 45712 \quad 77166 \quad + \\
 & + 0,02523 \quad 36924 \quad 97860 \cos 2\tau + \\
 & + 0,00025 \quad 15533 \quad 50012 \cos 4\tau + \\
 & + 0,00000 \quad 24118 \quad 79799 \cos 6\tau + \\
 & + 0,00000 \quad 00226 \quad 05851 \cos 8\tau + \\
 & + 0,00000 \quad 00002 \quad 08750 \cos 10\tau + \\
 & + 0,00000 \quad 00000 \quad 01908 \cos 12\tau + \\
 & + 0,00000 \quad 00000 \quad 00017 \cos 14\tau.
 \end{aligned}$$

С этими значениями коэффициентов уравнение (11.6) дает

$$g = 1,08517 \quad 14265 \quad 58189,$$

откуда

$$g = 1,00399 \quad 91645 \quad 34949.$$

Это показывает, в соответствии с принятым значением n (§ 3), что годовое движение узла, поскольку оно зависит только от m , равно

$$n(1 - g) = -69288'',50622175.$$

Наблюдаемая величина среднего движения узла равна $69679'',33$. Разность этих величин представляет влияние членов, зависящих от e , k , e' и a/a' .

Изложенный здесь метод нахождения основной части движения узла был дан Адамсом еще в 1868 г., но был им опубликован лишь в 1877 г., уже после появления работы Хилла о движении перигея. Разработанный Адамсом способ решения уравнения (11.4) при помощи бесконечных определителей совпадает в основном со способом Хилла (§§ 5—7). Впоследствии было показано, что численное решение уравнения (11.4) можно очень просто получить способом последовательных дифференциальных поправок [Браун, 1936].

§ 13. Возмущения широты

Чтобы получить наиболее значительные возмущения широты, нужно в равенство $\operatorname{tg} b \approx z/r$ подставить выражения (11.5) и (11.11). Вычислим для этого первые коэффициенты разложения (11.5).

Ограничиваясь величинами $O(m^3)$, систему уравнений (11.7) можно написать так:

$$\begin{aligned}
 M_1 z_{-1} + (M_0 - g^2) z_0 + M_{-1} z_1 &= 0, \\
 [M_0 - (g - 2)^2] z_{-1} + M_{-1} z_0 &= 0, \\
 M_1 z_0 + [M_0 - (g + 2)^2] z_1 &= 0.
 \end{aligned}$$