

и вводя функцию  $X(x)$ , определяемую равенствами

$$X(x) = \frac{2g - \sin 2g}{\sin^3 g}; \quad x = \sin^2 \frac{g}{2}, \quad (6.12)$$

окончательно получим

$$\left. \begin{aligned} \eta^3 - \eta^2 &= mX(x), \\ x &= m\eta^{-2} - l. \end{aligned} \right\} \quad (6.13)$$

Таковы уравнения, полученные Гауссом для нахождения отношения  $\eta$ . Решив эти уравнения, легко вычислить, пользуясь формулой (6.3), параметр орбиты.

В заключение отметим, что вывод уравнений (6.13) остается в силе и для случая гиперболического движения, так как все формулы, которыми мы пользовались, имеют место и в этом случае; разница заключается только в том, что для гиперболического движения в них  $a < 0$ ,  $e > 1$ , а эксцентрисические аномалии имеют чисто мнимые значения (§ 6, гл. III). Сообразно с этим для гиперболических орбит величина

$$x = \sin^2 \frac{g}{2} = \sin^2 \frac{E_2 - E_1}{4}$$

будет отрицательной.

Формулы для параболических орбит можно получить путем предельного перехода, делая  $a \rightarrow \infty$ . Так как все эксцентрисические аномалии будут при этом стремиться к нулю, то в пределе получим  $x=0$ .

Итак, если при решении уравнений (6.13) получится

$x > 0$ , то орбита эллиптическая.

$x = 0$ , то орбита параболическая,

$x < 0$ , то орбита гиперболическая.

## § 7. Решение уравнений Гаусса, определяющих отношение площадей сектора и треугольника

Переходя к решению уравнений (6.13), дающих отношение  $\eta$ , мы должны прежде всего познакомиться с некоторыми свойствами функции  $X(x)$ , определяемой равенствами (6.12). Эти равенства дают

$$g = 2 \arcsin \sqrt{x},$$

откуда

$$\begin{aligned} 2g - \sin 2g &= 2g - 4 \sin \frac{1}{2} g \cos \frac{1}{2} g \left(1 - 2 \sin^2 \frac{1}{2} g\right) = \\ &= 4 \arcsin \sqrt{x} - 4 \sqrt{x} \sqrt{1-x} (1-2x). \end{aligned}$$

Следовательно,

$$2g - \sin 2g = (\sqrt{x})^3 \left( \frac{32}{3} - \frac{16}{5}x - \frac{4}{7}x^2 - \dots \right).$$

С другой стороны,

$$\sin^3 g = (2\sqrt{x} \sqrt{1-x})^3 = (\sqrt{x})^3 (8 - 12x + 3x^2 + \dots),$$

поэтому

$$X(x) = \frac{4}{3} + \frac{8}{5}x + \frac{64}{35}x^2 + \dots$$

Таким образом, найдены первые члены разложения рассматриваемой функции и доказана ее голоморфность в круге  $|x| < 1$ . Чтобы вычислить больше членов этого разложения, надо воспользоваться дифференциальным уравнением

$$2(x - x^2) \frac{dX}{dx} = 4 - (3 - 6x)X,$$

которому, как легко убедиться, удовлетворяет функция  $X(x)$ .

Подставив в это уравнение ряд

$$X(x) = \frac{4}{3} + a_1x + a_2x^2 + \dots$$

и приравняв коэффициенты при одинаковых степенях  $x$ , получим

$$a_n = \frac{4 \cdot 6 \cdot 8 \dots (2n+4)}{3 \cdot 5 \cdot 7 \dots (2n+3)}.$$

Таким образом,

$$X(x) = \sum_0^{\infty} \frac{4 \cdot 6 \cdot 8 \dots (2n+4)}{3 \cdot 5 \cdot 7 \dots (2n+3)} x^n. \quad (7.1)$$

Положим

$$X(x) = \frac{\frac{4}{3}}{1 - \frac{6}{5}(x - \xi)}. \quad (7.2)$$

Это равенство дает

$$\begin{aligned} 1 - \frac{6}{5}x + \frac{6}{5}\xi &= \left( 1 + \frac{6}{5}x + \frac{6 \cdot 8}{5 \cdot 7}x^2 + \dots \right)^{-1} = \\ &= 1 - \frac{6}{5}x + \frac{12}{175}x^2 + \frac{312}{7875}x^3 + \dots \end{aligned}$$

Следовательно,

$$\xi = \frac{2}{35}x^2 + \frac{52}{1575}x^3 + \dots \quad (7.3)$$

Введение функции  $\xi(x)$  выгодно в том отношении, что, как показывает сравнение (7.1) и (7.3), табулирование этой функции намного удобнее табулирования функции  $X(x)$ .

Подстановка (7.2) в уравнения (6.13) дает

$$\eta^3 - \eta^2 = \frac{\frac{4}{3} m}{1 - \frac{6}{5}(x - \xi)} = \frac{\frac{10}{9} m}{\frac{5}{6} - x + \xi} = \frac{\frac{10}{9} m}{\frac{5}{6} + l + \xi - m\eta^{-2}}.$$

Разделим числитель и знаменатель последней дроби на  $\frac{5}{6} + l + \xi$  и положим

$$h = \frac{m}{\frac{5}{6} + l + \xi}.$$

Это даст

$$\eta^3 - \eta^2 = \frac{\frac{10}{9} h}{1 - h\eta^{-2}},$$

или

$$\eta^3 - \eta^2 - h\eta - \frac{1}{9} h = 0. \quad (7.4)$$

Таким образом, для нахождения  $\eta$  мы теперь имеем вместо (6.13) такие уравнения:

$$\left. \begin{aligned} h &= \frac{m}{\frac{5}{6} + l + \xi}; & \eta^3 - \eta^2 - h\eta - \frac{1}{9} h &= 0, \\ x &= m\eta^{-2} - l. \end{aligned} \right\} \quad (7.5)$$

Решение этих уравнений очень легко выполняется методом итерации. Для начала можно положить  $x=0$ ,  $\xi=0$  и, следовательно,

$$h = \frac{m}{\frac{5}{6} + l}; \quad \frac{5}{6} = 0,833\ 3333 \dots$$

Найдя из кубического уравнения соответствующее значение  $\eta$ , вычисляем  $x$ . Это дает возможность найти  $\xi(x)$ , а следовательно, и более точное значение  $h$ , с которым повторяется нахождение  $\eta$  и т. д. Во всех встречающихся на практике случаях этот процесс быстро сходится. Функция  $\xi(x)$  берется из таблицы VIII.

Заметим, что для первого приближения вместо  $x=0$  выгоднее взять  $x=m-l$ .

Решение кубического уравнения (7.4) можно заменить нахождением  $\eta$  по аргументу  $h$  из особой таблицы. Однако необходимости в такой таблице нет, поскольку существуют весьма удобные способы для непосредственного решения этого уравнения. Один из таких способов, предложенный Ганzenом [1863], заключается в следующем.

Положим

$$\eta = 1 + s.$$

Тогда уравнение (7.4) заменится таким:

$$s(1+s)^2 - \frac{10}{9} h \left(1 + \frac{9}{10} s\right) = 0.$$

Пользуясь тождеством

$$(1+s)^2 = \left(1 + \frac{9}{10} s\right) \left(1 + \frac{11}{10} s\right) + \frac{1}{100} s^2,$$

его можно написать в следующем виде:

$$\frac{10}{9} h = s \left(1 + \frac{11}{10} s\right) + \frac{1}{100} \frac{s^3}{1 + \frac{9}{10} s},$$

или

$$\frac{11}{9} h = \frac{11}{10} s \left(1 + \frac{11}{10} s\right) + \frac{11}{1000} \frac{s^3}{1 + \frac{9}{10} s}.$$

В обычных условиях вычисления предварительной орбиты второй член с правой стороны может быть отброшен без всякого ущерба для точности. Поэтому, полагая для сокращения письма

$$d = \frac{11}{9} h; \quad s_1 = \frac{11}{10} s,$$

получим квадратное уравнение

$$s_1(1+s_1) = d,$$

очень удобно решаемое способом итерации. В самом деле, его можно представить так:

$$s_1 = d / (1 + s_1),$$

где величина  $s_1 = \frac{11}{10} s$  очень мала.

Применение итеративного процесса в данном случае эквивалентно вычислению цепной дроби. Поэтому

$$\eta = 1 + \frac{10}{11} \frac{d}{1 + \frac{d}{1 + \frac{d}{1 + \dots}}} \quad (7.6)$$

Если угол  $2f$  в рассматриваемом случае велик (больше  $18^\circ$  при семизначном вычислении, или больше  $27^\circ$  при шестизначном — для орбит с не очень большими эксцентриситетами), надо повторить вычисление по формуле (7.6), взяв вместо  $d$  величину

$$d' = d - \frac{11}{1000} \frac{s^3}{1 + \frac{9}{10} s}.$$

Таким повторением будет получено совершенно точное решение уравнения (7.4). Конечно, при вычислении нового значения  $d$  должно быть взято значение  $h$ , определяемое соотношениями (7.5).

Однако для огромного большинства встречающихся в практике вычисления орбит случаев можно ограничиться однократным применением формулы (7.6), взяв в ней

$$d = \frac{11}{9} \frac{m}{\frac{5}{6} + l} = \frac{22m}{15 + 18l}.$$

Если сюда подставить выражения (6.11), получим

$$d = \frac{\frac{11}{9} k^2 (t_2 - t_1)^2}{x^2 \left[ \frac{1}{3} x + \frac{1}{2} (r_1 + r_2) \right]}; \quad \frac{11}{9} k^2 = 0,000\ 361\ 6705, \quad (7.7)$$

причем для вычисления  $x$  удобно пользоваться следующей легко выводимой формулой:

$$x^2 = 2 (r_1 r_2 + x_1 x_2 + y_1 y_2 + z_1 z_2). \quad (7.8)$$

Формулы (7.6) и (7.7) дают искомое отношение  $\eta$  с ошибкой шестого порядка малости, если  $\tau$  принимать, как это всегда делается, за величину первого порядка.

*Примечание 1.* Изложенный метод решения уравнений (6.13) является наиболее употребительным.

Если значение  $|x|$  велико и выходит за границы таблицы VIII, то систему (6.13) следует заменить уравнением

$$(x+l)[1+(x+l)X(x)]^2 = m,$$

получающимся после исключения  $\eta$ . Это уравнение легко решить методом интерполирования, так как в рассматриваемом случае, когда промежуток времени  $\tau$  весьма велик, приближенное значение разности эксцентрических аномалий, а следовательно, и  $x$ , бывает обычно известно. Функцию  $X(x)$  здесь можно вычислять непосредственно по формулам (6.12) без заметной потери точности. Когда  $x$  найдено, формула

$$\eta^2 = \frac{m}{x+l}$$

даст  $\eta$ .

С другой стороны, когда промежуток времени  $\tau$ , а следовательно, и величины  $m$  и  $l$  достаточно малы, можно воспользоваться немногими первыми членами разложения:

$$\begin{aligned} \eta = 1 + m \left( \frac{4}{3} - \frac{8}{5} l + 1,8286l^2 - 2,03l^3 + 2,2l^4 - 2l^5 + \dots \right) - \\ - m^2 \left( \frac{88}{45} - 4,876l + 8,777l^2 - 13,7l^3 + 20l^4 - 30l^5 + \dots \right) + \\ + m^3 (5,6212 - 21,21l + 51,8l^2 - 100l^3 + 200l^4 - \dots) - \\ - m^4 (20,13 - 102l + 300l^2 - 700l^3 + \dots) + \\ + m^5 (80,6 - 510l + 1700l^2 - \dots). \quad - m^6 (300 - \dots) + \dots, \end{aligned}$$

которое получается, если из уравнений (6.13) исключить  $x$ .

А. В. Пурцхванидзе [1952] показал, что ошибка приближенной формулы

$$\eta = 1 + \frac{4}{3} m \left[ 1 - 1,1 \left( \frac{4}{3} m \right) - 1,2l \right]$$

не превосходит единицы шестого знака при  $2g < 8^\circ$  и единицы седьмого знака при  $2g < 5^\circ$ .

*Примечание II.* Ряд (7.1) сходится достаточно быстро только при очень малых значениях  $|x|$ . В. И. Фабрициус показал [1892], что функцию  $X(x)$  можно представить в другом, гораздо более удобном для вычислений виде, а именно:

$$X(x) = 4(1 + \zeta) \left( \frac{1}{1 \cdot 1 \cdot 3} + \frac{\zeta}{1 \cdot 3 \cdot 5} - \frac{\zeta^2}{3 \cdot 5 \cdot 7} + \frac{\zeta^3}{5 \cdot 7 \cdot 9} - \dots \right),$$

где

$$\zeta = \frac{x}{1-x} = \operatorname{tg}^2 \frac{g}{2}.$$

Чтобы получить это выражение, заметим, что

$$X(x) = \frac{4}{3} F\left(1, 3, \frac{5}{2}; x\right),$$

как это видно из равенства (7.1).

Применение известной формулы для преобразования гипергеометрических функций

$$F(\alpha, \beta, \gamma; x) = (1-x)^{-\alpha} F\left(\alpha, \gamma-\beta, \gamma; \frac{-x}{1-x}\right)$$

дает указанное выражение.

## § 8. Отношение площадей сектора и треугольника для параболической орбиты. Теорема Эйлера

Чтобы получить отношение  $\eta$  для параболической орбиты, предположим, что в соотношениях (6.13) большая полуось  $a$  стремится к бесконечности. В этом случае, как уже было отмечено,  $x \rightarrow 0$ , а так как  $X(0) = \frac{4}{3}$ , то рассматриваемые соотношения принимают вид

$$\eta^3 - \eta^2 = \frac{4}{3} m; \quad m\eta^{-2} - l = 0, \quad (8.1)$$

где

$$m = \tau^2 (2 \sqrt{r_1 r_2} \cos f)^{-3}; \quad l = \frac{1}{2} \left( \frac{r_1 + r_2}{2 \sqrt{r_1 r_2} \cos f} - 1 \right). \quad (8.2)$$

Исключение величины  $m$  (содержащей время) дает следующее, чисто геометрическое соотношение:

$$\eta = 1 + \frac{4}{3} l = \frac{1}{3} + \frac{r_1 + r_2}{3 \sqrt{r_1 r_2} \cos f}. \quad (8.3)$$

Обозначим через  $s$  хорду, соединяющую концы рассматриваемых радиусов-векторов. Тогда

$$s^2 = r_1^2 + r_2^2 - 2r_1 r_2 \cos 2f,$$