

Полагая в формуле (9.2)  $n=0$ ,  $m=1$ , и замечая, что в этом случае

$$\binom{-1}{i} S_i = (-1)^i (1 - \beta^2); \quad \binom{1}{i} S'_i = \begin{cases} 1, & \text{если } i=1, \\ 0, & \text{если } i > 1, \end{cases}$$

будем иметь

$$x = -\beta + (1 - \beta^2) \sum_1^{\infty} \beta^{i-1} y^i,$$

откуда

$$\left. \begin{aligned} \cos v &= -\beta + (1 - \beta^2) \sum_1^{\infty} \beta^{i-1} \cos iE, \\ \sin v &= (1 - \beta^2) \sum_1^{\infty} \beta^{i-1} \sin iE. \end{aligned} \right\} \quad (9.8)$$

Преобразование ряда (9.2) в ряд Лорана, расположенный по степеням  $z$  (§ 4), приводит наиболее простым путем к разложению функций (7.2) по кратным средней аномалии.

#### § 10. Разложение некоторых функций по кратным истинной аномалии

При изучении возмущенного движения иногда бывает выгодно принять истинную аномалию за независимую переменную. В таких случаях приходится пользоваться разложениями по кратным истинной аномалии.

Формула (6.4) дает разложение эксцентрической аномалии. Так как выражения (см. § 6)

$$x = y \frac{1 - \beta y^{-1}}{1 - \beta y}; \quad y = x \frac{1 + \beta x^{-1}}{1 + \beta x}$$

отличаются только заменой  $\beta$  на  $-\beta$ , то делая такую замену в формулах (9.8), получим

$$\left. \begin{aligned} \cos E &= \beta + (1 - \beta^2) \sum_1^{\infty} (-\beta)^{i-1} \cos iv, \\ \sin E &= (1 - \beta^2) \sum_1^{\infty} (-\beta)^{i-1} \sin iv. \end{aligned} \right\} \quad (10.1)$$

Рассмотрим еще разложение функции

$$\left(\frac{a}{r}\right)^n = (1 - e^2)^{-n} (1 + e \cos v)^n.$$

Легко видеть, что

$$1 + e \cos v = (1 + \beta^2)^{-1} (1 + \beta x)(1 + \beta x^{-1}),$$

а потому

$$\left(\frac{a}{r}\right)^n = \frac{(1+\beta^2)^n}{(1-\beta^2)^{2n}} (1+\beta x)^n (1+\beta x^{-1})^n.$$

Произведение двух последних множителей можно получить из выражения (9.1), если положить в нем  $m=0$  и изменить знак перед  $\beta$ . Это дает следующую формулу:

$$\left(\frac{a}{r}\right)^n = \left(\frac{1+\beta^2}{1-\beta^2}\right)^n \left[ F_0 + 2 \sum_1^{\infty} \beta^i \binom{n}{i} F_i \cos i\nu \right], \quad (10.2)$$

где

$$\frac{1+\beta^2}{1-\beta^2} = \frac{1}{\sqrt{1-e^2}}; \quad F_i = F\left(-n, 1+n, i+1; \frac{-\beta^2}{1-\beta^2}\right).$$

Для  $n=-2$  формула (10.2) дает

$$\left(\frac{r}{a}\right)^2 = \sqrt{1-e^2} \left[ 1 + 2 \sum_1^{\infty} (1+i\sqrt{1-e^2})(-\beta)^i \cos i\nu \right]. \quad (10.3)$$

Так как интеграл площадей можно написать в форме

$$\frac{dM}{d\nu} = \left(\frac{r}{a}\right)^2 \frac{1}{\sqrt{1-e^2}},$$

то из формулы (10.3) находим следующее выражение для средней аномалии:

$$M = \nu + 2 \sum_1^{\infty} (k^{-1} + \sqrt{1-e^2})(-\beta)^k \sin k\nu. \quad (10.4)$$

*Примечание.* В разложении (10.4) коэффициент при  $\sin \nu$  равен  $-2e$ . Это показывает, как и формула (6.5), что при малых эксцентриситетах наибольшее значение  $|\nu - M|$  есть величина порядка  $2e$ . С другой стороны, из формулы (6.2) или (6.3) видно, что наибольшее значение  $|\nu - E|$  есть величина порядка  $e$ . Таким образом, при малых значениях эксцентриситета эксцентрическая аномалия ближе воспроизводит изменения истинной аномалии, нежели средняя.

## § 11. Перемножение тригонометрических рядов

При употреблении выведенных в предыдущих параграфах тригонометрических рядов в теоретических исследованиях эти ряды часто приходится перемножать. Для выполнения этой операции удобен следующий прием, учитывающий структуру коэффициентов перемножаемых рядов. Этот прием был развит в трактате Брауна и Шука [1933], содержащем много интересных в практическом отношении замечаний.