

обратного радиуса аналогично должно быть

$$0 < \rho_1 \ll \rho \ll \rho_2 < \infty, \quad \rho_t = \frac{1}{r_t},$$

а на графике  $\Pi_c$  также получается потенциальная яма.

Как установлено в теме 6, в этих условиях  $\rho(\varphi)$  периодически изменяется от  $\rho_2$  до  $\rho_1$  и обратно, а следовательно,  $r(\varphi)$  периодически изменяется от  $r_2$  до  $r_1$ . В итоге имеем качественную картину траекторий, типа изображенной на рис. 52. Все участки траектории между границами кольца одинаковы. Кстати, можно обратить внимание, что в окрестности меньшего радиуса на рис. 52 сила получается отталкивающей (разложить ее по естественному реперу), а в окрестности большего радиуса — притягивающей. Если имеем только притягивающую силу, то картина должна быть такой, как на рис. 47. Угол  $\Phi$  между максимумом и минимумом  $r(\varphi)$  (это аналог полупериода при движении по прямой) называется апсидальным. Он равен

$$\Phi(c, h) = \int_{\rho_1}^{\rho_2} \frac{d\varphi}{\sqrt{\frac{2}{m} \left( \frac{h}{c^2} - \Pi_c(\rho) \right)}}. \quad (10.19)$$

В задаче Кеплера при  $h < 0$  имеем  $\Phi \equiv \pi$  (рис. 54), для гармонического осциллятора  $\Phi \equiv \pi/2$ .

Критическим точкам функции  $V_c$  (или  $\Pi_c$ ) отвечают относительные равновесия:

$$\begin{aligned} r(t) \equiv r_* &\Leftrightarrow \frac{d}{dr} V_c(r) |_{r=r_*} = 0, \\ \rho(\varphi) \equiv \rho_* &\Leftrightarrow \frac{d}{d\rho} \Pi_c(\rho) |_{\rho=\rho_*} = 0. \end{aligned} \quad (10.20)$$

В этом случае

$$\dot{\varphi} = \frac{c}{r_*^2} = \text{const}, \quad h_* = \frac{m}{2} r_*^2 \dot{\varphi}^2 + V(r_*) = \frac{mc^2}{2r_*^2} + V(r_*) = V_c(r_*),$$

т. е. энергия относительного равновесия, отвечающего критической точке приведенной потенциальной энергии  $V_c$ , равна соответствующему критическому значению.

Если критическая точка есть минимум, то про соответствующее относительное равновесие говорят, что оно орбитально устойчиво (так как близкие движения лежат в узком кольце), в противном случае — неустойчиво (вспомним асимптотические движения в одномерных системах, аналог которых имеется и здесь). Если  $h$  не намного отличается от минимального значения  $h_*$ , то по формуле Линдстедта (тема 6)

$$\Phi(c, h) = \pi \sqrt{\frac{\Pi_c'''}{m}} \left( 1 + \frac{5\Pi_c'''^2 - 3\Pi_c''\Pi_c'''}{24\Pi_c''^3} (h - h_*) \right) + O(h - h_*)^2,$$

причем все производные ( $' \equiv d/d\rho$ ) вычисляются при  $\rho = \rho_*$ .