

1 Эпициклическая частота

Уравнение движения небесного тела:

$$\ddot{r} = \frac{l^2}{r^3} - \varphi'_g(r), \quad (1)$$

где $l = \Omega r^2$ - удельный угловой момент, φ_g - гравитационный потенциал. Здесь и далее точкой обозначается дифференцирование по времени, а штрихом - по координате. На невозмущенной орбите выполнено

$$\Omega^2(r_0)r_0 = \varphi'_g|_{r=r_0}, \quad (2)$$

Продифференцировав, можно получить еще одно полезное соотношение

$$(\Omega^2 + 2\Omega\Omega'r)|_{r=r_0} = \varphi''_g|_{r=r_0}. \quad (3)$$

Чтобы найти частоту колебаний, линеаризуем уравнение движения вблизи невозмущенной орбиты:

$$\ddot{R} = -3\frac{l^2}{r_0^4}R - \varphi''_g(r)|_{r=r_0}R, \quad (4)$$

где $R = r - r_0$. С учетом предыдущего уравнения получаем уравнение гармонических колебаний

$$\ddot{R} = -(4\Omega^2 + 2\Omega\Omega'r)|_{r=r_0}R, \quad (5)$$

откуда искомая частота

$$\omega = 2\Omega \left(1 + \left(\frac{\Omega'r}{2\Omega} \right) \right)^{1/2}, \quad (6)$$

где все величины вычлнены в точке r_0 .

2 Потенциал Пачинского-Виита

Зависимость $r(t)$ для частицы, движущейся в заданном потенциале, легко определить из выражения для полной энергии частицы:

$$E = \frac{m}{2} \left(\frac{dr}{dt} \right)^2 + \frac{L^2}{2mr^2} - \frac{GmM}{r - r_g}, \quad (7)$$

$$\frac{dr}{dt} = \frac{2}{m} (E - U(r))^{1/2}, \quad (8)$$

где

$$U(r) = \frac{L^2}{2mr^2} - \frac{GmM}{r - r_g}. \quad (9)$$

Условием $E > U(r)$ определяются допустимые области движения. На рисунке (1) изображены кривые $U(r)$ для различных значений момента частицы L . Радиусы круговых орбит и соответствующие им значения E и L определяются экстремумами функции $U(r)$, причем минимумы отвечают устойчивым, а максимумы - неустойчивым орбитам. Последняя устойчивая орбита соответствует условию

$$\begin{aligned} U(r) &= E, \\ U'(r) &= 0, \\ U''(r) &= 0. \end{aligned}$$

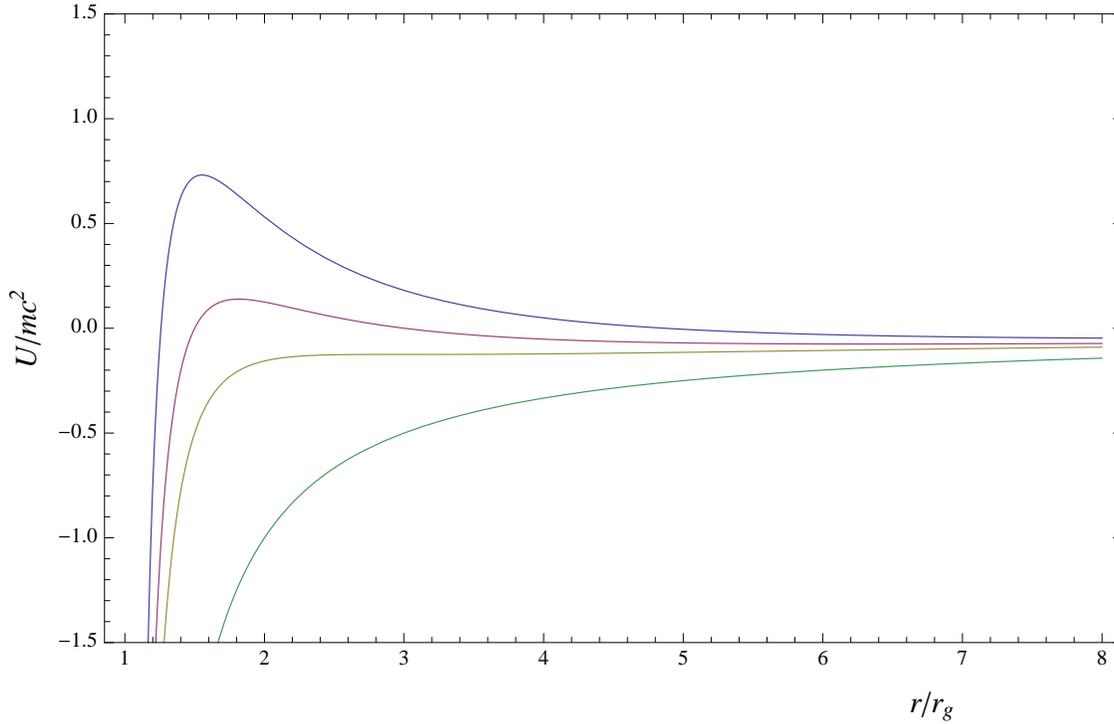


Рис. 1: Функция $U(r)$ для разных значений углового момента $L = 3.5, 3, (3/2)\sqrt{3}, 0 mcr_g$.

Совместное решение этих уравнений дает параметры последней устойчивой орбиты:

$$r_0 = 3r_g, L_0 = \frac{3}{2}\sqrt{3}mcr_g \quad (10)$$

На рисунке (2) показано численное решение системы уравнений

$$\begin{aligned} U(r) &= E, \\ U'(r) &= 0, \end{aligned}$$

в зависимости от значения углового момента частицы. Верхняя ветвь соответствует устойчивым орбитам, нижняя - неустойчивым. Минимальный радиус неустойчивой орбиты равен r_g и достигается в пределе бесконечного значения L .

3 "Сверхсветовое" движение

Подробную информацию можно найти по ссылке <http://nature.web.ru/db/msg.html?mid=1161649&uri=node2.html#superlightjet>.

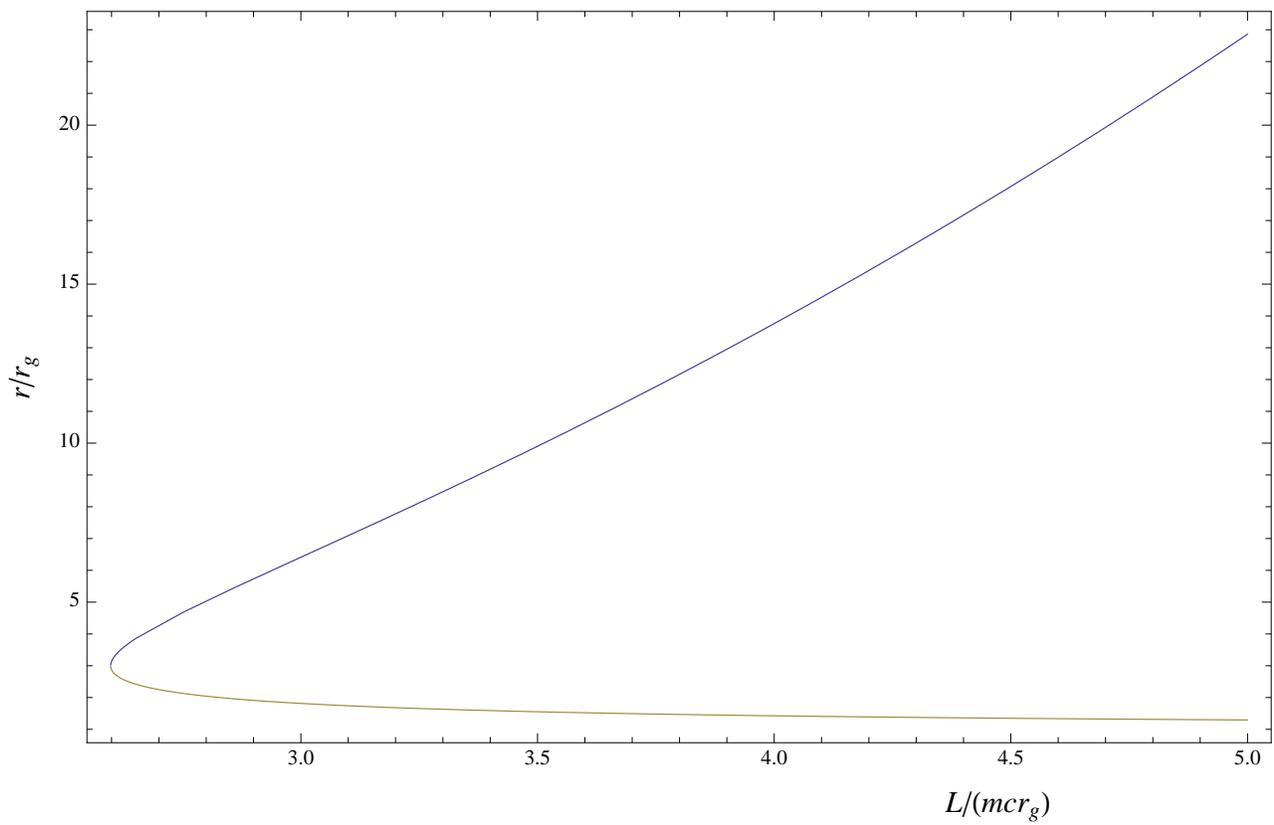


Рис. 2: Зависимость радиуса круговой орбиты от углового момента, верхняя ветвь соответствует устойчивым орбитам