

Габзетдинов Р.И.
Университетская гимназия

Если в этой, или других методичках и материалах вы найдете ошибку или опечатку, просьба написать об этом
t.me/Samnfuter vk.com/gabzetdinoff crispuscrew71@gmail.com crispuscrew@outlook.com

1 Параболическая орбита / Parabolic orbit

Такая орбита, что ее эксцентриситет равен 1. Ее каноническое уравнение:

$$y^2 = 2 \cdot p \cdot x \quad \text{где } p > 0 - \text{параметр параболы} \quad (1)$$

Для расчета скорости в произвольной точке параболической траектории, можно применять следующую формулу

$$|\vec{V}| = \sqrt{\frac{2 \cdot \mu}{|\vec{r}|}} \quad \text{где } \begin{array}{l} \vec{V} - \text{скорость в этой точке} \\ \mu - \text{грав. параметр центрального тела} \\ \vec{r} - \text{радиус-вектор этой точки} \end{array} \quad (2)$$

Данная орбита характеризуется тем, что в точке ее перицентра скорость равна второй космической скорости для данной высоты.

2 Гиперболическая орбита / Hyperbolic orbit

Геометрическое место точек на плоскости, для которых модуль разности расстояний до двух особых точек, называемых фокусами, постоянен.

Такая орбита, что ее эксцентриситет больше 1. Ее каноническое уравнение:

$$\frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2} = 1 \quad \text{где } \begin{array}{l} y, x - \text{оси} \\ a - \text{большая полуось} \\ b - \text{малая полуось} \end{array} \quad (3)$$

Для унификации формул с эллиптическими орбитами, большие полуоси (a) на гиперболических траекториях принимают отрицательными, тогда:

$$e = \sqrt{1 + \frac{b^2}{a^2}} \quad \text{где } \begin{array}{l} e - \text{эксцентриситет орбиты} \\ a - \text{большая полуось орбиты} \\ b - \text{малая полуось орбиты} \end{array} \quad (4)$$

$$q = p = r_p = a \cdot (1 - e) \quad \text{где } q, p, r_p - \text{ перицентрическое расстояние} \quad (5)$$

а - большая полуось орбиты
е - эксцентриситет орбиты

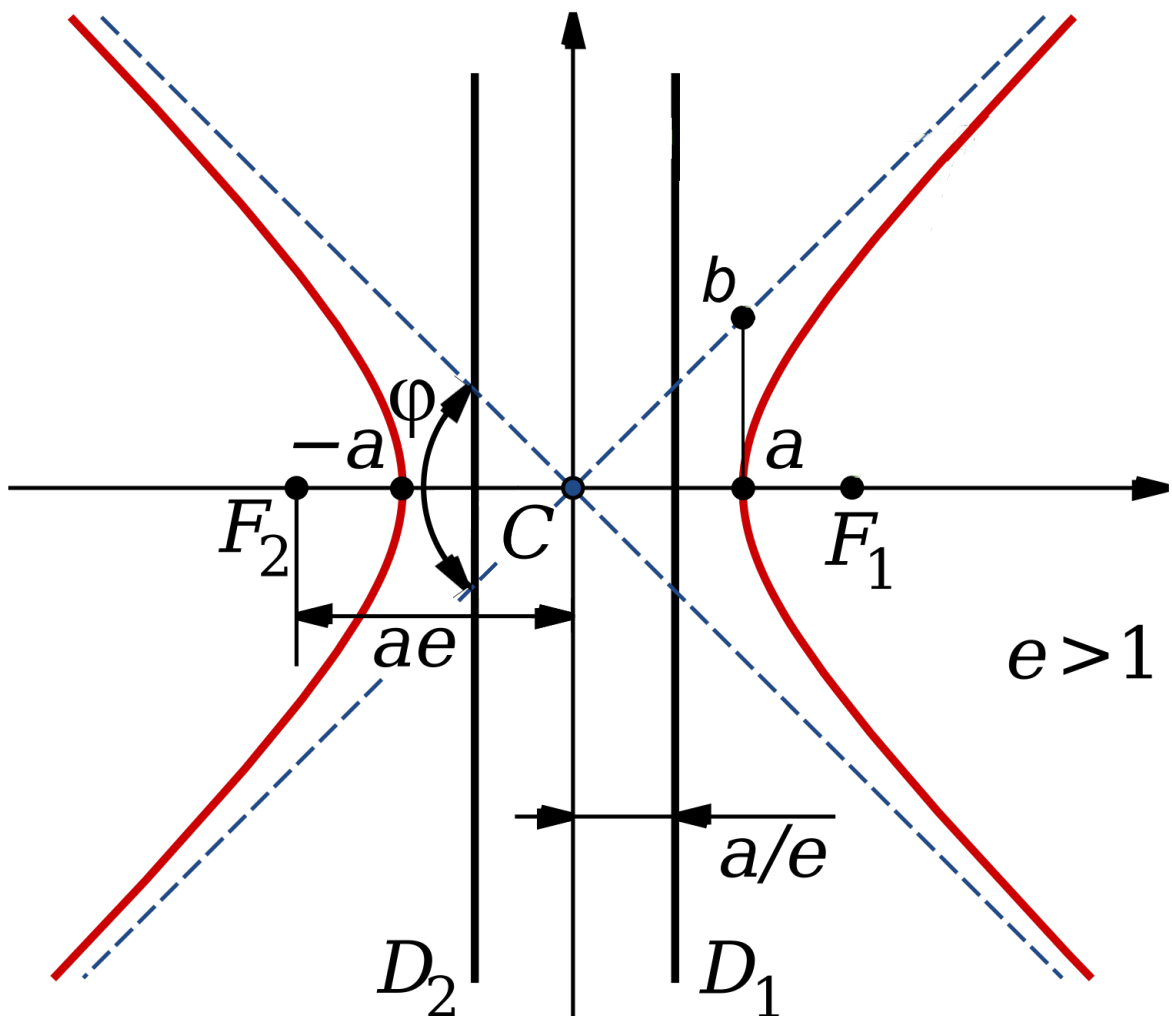
Для гиперболической траектории вводится понятие *избытка скорости*, которое является скоростью тела на бесконечном удалении от центрального.

$$|\vec{V}_\infty| = \sqrt{\frac{-\mu}{a}} \quad \text{где } \vec{V}_\infty - \text{ избыток скорости} \quad (6)$$

μ - гравитационный параметр центрального тела
а - большая полуось орбиты

$$\varphi = 2 \cdot \arccos\left(\frac{1}{e}\right) = 2 \cdot \operatorname{arctg}\left(\frac{b}{a}\right) \quad \text{где } \varphi - \text{ угол между асимптотами} \quad (7)$$

е - эксцентриситет орбиты
а - большая полуось орбиты
b - малая полуось орбиты



Формула расчета скорости в произвольной точке аналогична таковой для эллиптической орбиты, но помним что $a < 0$:

$$|\vec{V}| = \sqrt{\mu \cdot \left(\frac{2}{|\vec{r}|} - \frac{1}{a} \right)} \quad \text{где} \quad \begin{array}{l} \vec{V} \quad - \text{ скорость тела} \\ \mu \quad - \text{ гравитационный параметр центрального тела} \\ \vec{r} \quad - \text{ радиус-вектор тела} \\ a \quad - \text{ большая полуось орбиты} \end{array} \quad (8)$$

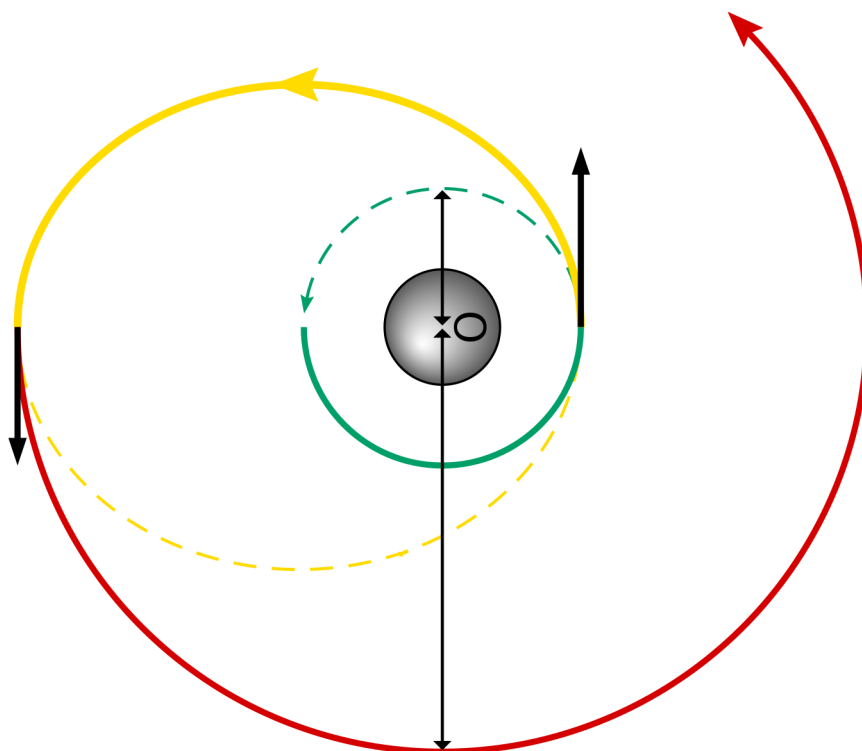
Данная орбита характеризуется тем, что в точке ее перицентра скорость больше второй космической скорости для данной высоты.

3 Орбита Гомана - Цандера / Hohmann transfer

Данный маневр, как и большинство "классических" переходных траекторий определяется между двумя круговыми орбитами, но, с небольшими изменениями, может быть использована и для произвольных эллиптических орбит.

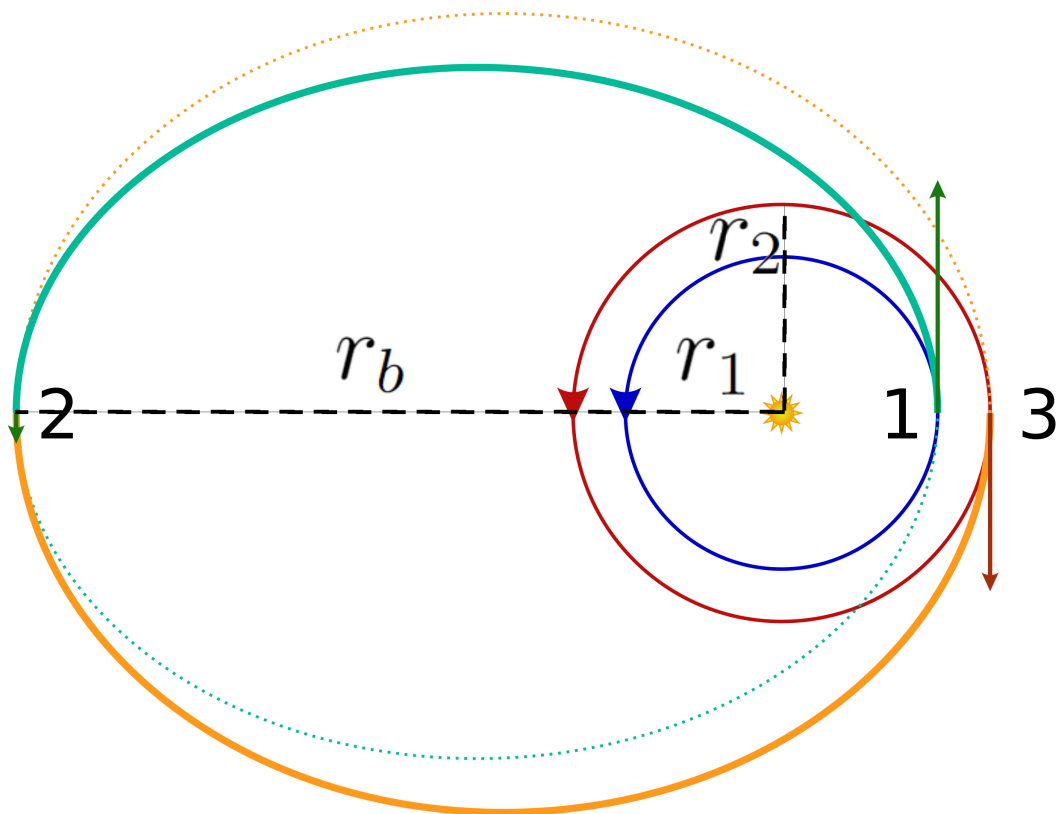
По сути представляет собой 2 последовательных маневра:

1. Зажигание в произвольной точке начальной орбиты, создание переходной орбиты с апоцентром на высоте конечной орбиты
2. Зажигание в апоцентре переходной траектории - округление и выход на конечную орбиту



Маневр является достаточно экономичным и быстрым, а главное - универсальным. Расчет времени осуществляется как половина периода переходной орбиты.

4 Биэллиптический переход / Bi-elliptic transfer



Как и Гомановская траектория определяется между двумя круговыми орбитами, и аналогично Гоману, может быть применена и для более широкого круга орбит.

Представляет из себя последовательный переход между 4 траекториями

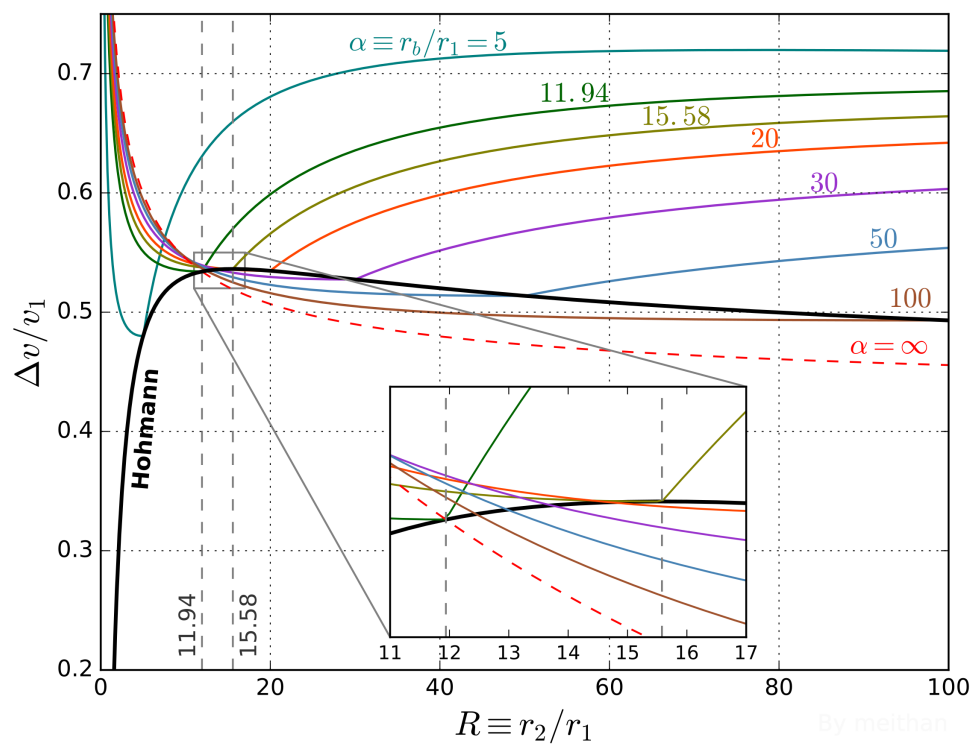
1. Стартовая орбита, высотой r_1 , зажигание в произвольной точке переход на
2. Первую переходную орбиту с апоцентром равным r_b , где $r_b >$ или $\gg a_{start}$
3. В точке апоцентра происходит зажигание для изменения перицентра на высоту
4. Конечной орбиты, высотой r_2 или r_3 , в зависимости от обозначений

При некоторых условиях (чаще всего при большой разнице между конечной и начальной орбитой) дает ощутимый выигрыш в ΔV относительно, например, Гомановской, но проигрывает последней во времени.

5 Прочие переходы

Существует множество других переходов, но они меньше используются на практике, т.к. либо крайне затратны, хоть и выигрывают по времени, либо слишком продолжительны (порой в десятки лет), хоть и обеспечивают выигрыш в ΔV .

На практике нужно помнить про возможность Гомановской траектории с конечной орбитой выше целевой и преждевременного выхода из нее, что может быть полезно для перелетов требующих минимизации времени (например пилотируемые запуски).



Сравнение Гомановской и би-эллиптической траектории

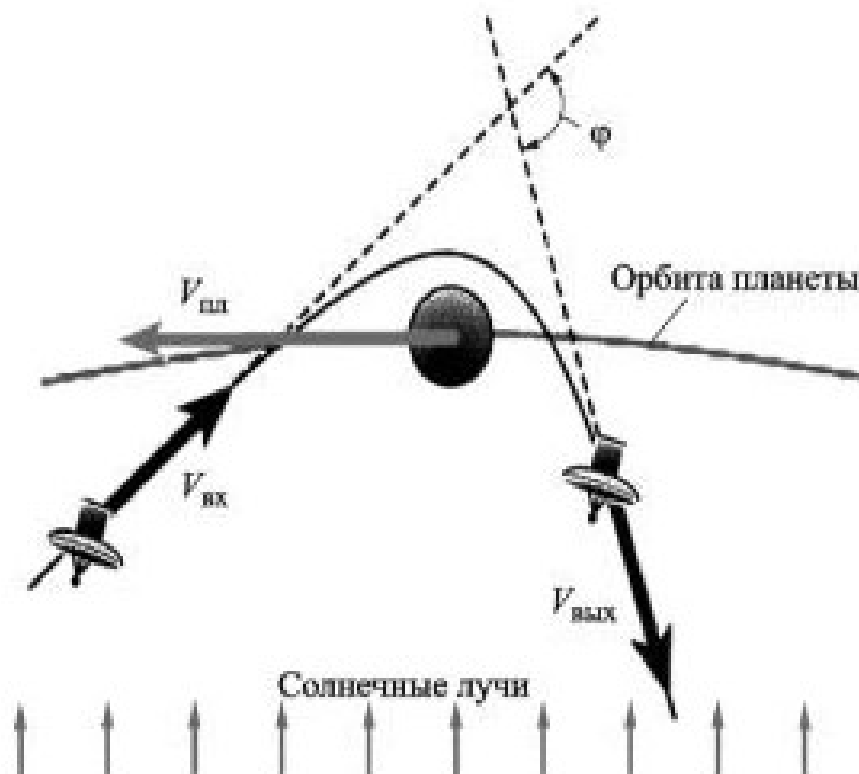


Схема гравитационного маневра

6 Гравитационный маневр / Gravity assist

Гравитационный маневр, или гравитационная праща, представляет собой использование взаимного гравитационного влияния аппарата и планеты (небесного тела), из-за несравненно большей массы последнего, позволяющее очень сильно изменять скорость аппарата без использования двигательной установки.

При движении *за планетой* (по траектории ее движения), позволяет ускорять аппарат в СК центрального тела, за счет замедления в ней планеты.

При движении *перед планетой* (по траектории ее движения), позволяет замедлять аппарат в СК центрального тела, за счет ускорения в ней планеты.

В СК планеты представляет собой гиперболическую траекторию. В СК центрального тела позволяет набрать скорость ΔV , направленную по векторной разности начальной и конечной скоростей.

$$\Delta V = 2V_{\infty} \cdot \sin(\varphi/2) = \frac{2V_{\infty} \cdot \mu}{\mu + q \cdot V_{\infty}^2} \quad \text{где} \quad \begin{array}{ll} \Delta V & - \text{изменение скорости} \\ \varphi & - \text{угол между начальной и конечной} \\ & \text{скоростью тела (большой)} \\ \mu & - \text{гравитационный параметр} \\ & \text{центрального тела} \\ q & - \text{перицентр орбиты} \\ V_{\infty} & - \text{избыток скорости} \end{array} \quad (9)$$

$$e = 1 + \frac{q \cdot V_{\infty}^2}{\mu} \quad \text{где} \quad \begin{array}{ll} \mu & - \text{гравитационный параметр} \\ & \text{центрального тела} \\ q & - \text{перицентр орбиты} \\ V_{\infty} & - \text{избыток скорости} \end{array} \quad (10)$$

Расчет пролетной траектории производится либо приближенно - при попадании в *Сферу Хилла* пролетного тела оно считается центральным, либо итеративно, что требует больших вычислительных мощностей.

Сфера Хилла - область вокруг небесного тела, обращающегося вокруг другого тела, где гравитация первого способна поддерживать стабильную или квазистабильную орбиту спутника. Располагается между точками Лагранжа $L1$ и $L2$.

$$r \approx a(1 - e) \cdot \sqrt[3]{\frac{m}{3(M + m)}} \quad \text{где} \quad \begin{array}{ll} r & - \text{радиус Сферы Хилла} \\ a & - \text{большая полуось небесного тела} \\ M & - \text{масса центрального тела} \\ m & - \text{масса небесного тела} \\ e & - \text{эксцентриситет небесного тела} \end{array} \quad (11)$$

Так же хочется упомянуть *эффект Оберта*: эффект, проявляющийся в том, что ракетный двигатель, движущийся с высокой скоростью, совершает больше полезной работы, чем такой же двигатель, движущийся медленно.

На практике используется во время гравитационных маневров при маневрах в перигеуме, по известным формулам можно доказать что $\Delta V \sim \frac{1}{(V_p)^2}$ при постоянном перигеуме.