

# Закон всемирного тяготения. Точки Лагранжа

Балдин Виктор Б01-303

Вопрос по выбору  
Устный экзамен по общей физике



Физтех-школа радиотехники и компьютерных  
технологий

Московский физико-технический институт  
Долгопрудный, 2024

### **Аннотация**

Данный вопрос по выбору включает в себя теоретические расчеты положения точек Лагранжа и обсуждение некоторых их интересных свойств. В работе используются материалы из различных открытых источников об истории исследований на эту тему и современном их состоянии.

Точки Лагранжа являются крайне важным объектом для изучения космического пространства в современной астрофизике. В частности, прямым образом их свойства используются для размещения космических аппаратов, предназначенных для наблюдений дальнего космоса.

Автор выражает надежду, что данная работа содержит актуальные сведения и благодарит экзаменационную комиссию за ее рассмотрение.

# 1 Введение

*Точки Лагранжа*, в некоторых источниках также *точки либрации* или *L-точки* – точки в системе двух тел, в которых третье тело может оставаться неподвижным относительно первых двух.

Нахождение точек Лагранжа является частным случаем решения задачи трех тел для случая круговых орбит и малой массы одного из них. То есть, другими словами, два массивных тела равномерно вращаются вокруг общего центра масс. В этой ситуации существует 5 точек, в которых третье невесомое (обладающее пренебрежимо малой массой) тело может оставаться неподвижным в системе отсчета, связанной с массивными телами.

Точки Лагранжа названы в честь математика Жозефа Луи Лагранжа, который первым в 1772 году показал их существование.

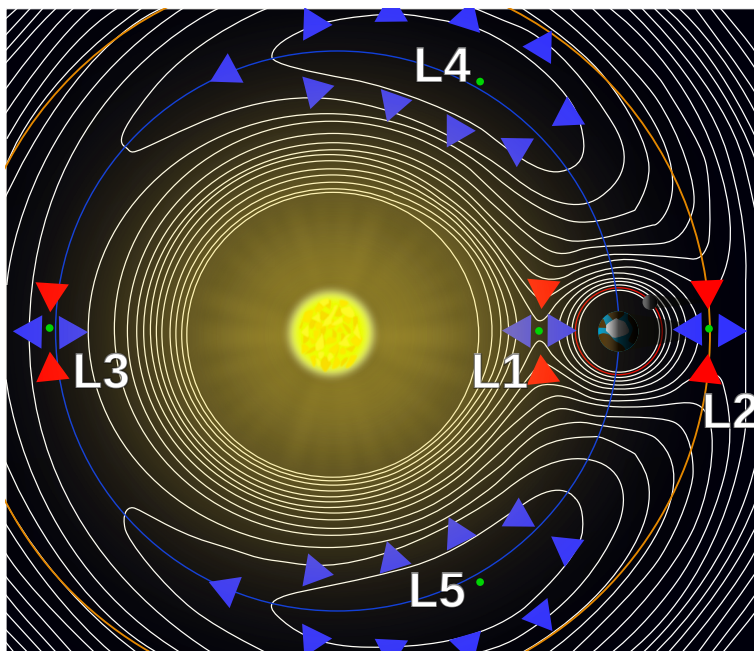


Рис. 1: 5 точек Лагранжа и гравитационные эквипотенциальные поверхности системы двух тел

*Источник:* [https://upload.wikimedia.org/wikipedia/commons/thumb/e/ee/Lagrange\\_points2.svg/1920px-Lagrange\\_points2.svg.png](https://upload.wikimedia.org/wikipedia/commons/thumb/e/ee/Lagrange_points2.svg/1920px-Lagrange_points2.svg.png)

## 2 Задача 3-х тел

Для начала проведем краткое рассмотрение движения 3-х тел, связанных между собой гравитационными взаимодействиями. Это может быть описано в общем случае следующими дифференциальными уравнениями:

$$\begin{cases} \ddot{\vec{r}}_1 = -Gm_2 \frac{\vec{r}_1 - \vec{r}_2}{|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|^3} - Gm_3 \frac{\vec{r}_1 - \vec{r}_3}{|\vec{r}_1 - \vec{r}_3|^3} \\ \ddot{\vec{r}}_2 = -Gm_1 \frac{\vec{r}_2 - \vec{r}_1}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|^3} - Gm_3 \frac{\vec{r}_2 - \vec{r}_3}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_3|^3} \\ \ddot{\vec{r}}_3 = -Gm_1 \frac{\vec{r}_3 - \vec{r}_1}{|\vec{r}_3 - \vec{r}_1|^3} - Gm_2 \frac{\vec{r}_3 - \vec{r}_2}{|\vec{r}_3 - \vec{r}_2|^3} \end{cases} . \quad (1)$$

## 3 Вычисление точек Лагранжа

Все точки Лагранжа находятся в плоскости орбит массивных тел. Их можно разбить на 2 подвида:

1. *Коллинеарные* ( $L_1, L_2, L_3$ ) – расположены на прямой, соединяющей 2 массивных тела.
2. *Треугольные* или *тройские* ( $L_4, L_5$ ).

Введем следующие обозначения:  $M_1, M_2$  – массы массивных тел,  $m$  – масса малого тела, при этом  $m \ll M_1, M_2, R$  – расстояние между телами.

Удобно найти расстояние до центра масс от каждого из тел. По определению центра масс

$$M_2(R - r_1) - M_1 r_1 = 0,$$

откуда

$$r_1 = \frac{M_2}{M_1 + M_2} R$$

Введя обозначение

$$\alpha = \frac{M_2}{M_1 + M_2},$$

получим  $r_1 = \alpha R$ ,  $r_2 = (\alpha - 1)R$ . Введем систему координат с началом координат в центре масс системы и осью, направленной от  $M_1$  к  $M_2$ .

### 3.1 Коллинеарные точки Лагранжа

$L_1$  – точка, находящаяся между двумя массивными телами. Запишем для массы  $m$  в этой точке второй закон Ньютона:

$$\frac{GM_1m}{(L_1 - r_1)^2} - \frac{GM_2m}{(L_1 - r_2)^2} = m\Omega^2r \quad (2)$$

Найдем угловую скорость вращения тел из третьего закона Кеплера:

$$\Omega^2 = \frac{G(M_1 + M_2)}{R^3} \quad (3)$$

Это несложно получить, используя понятие *приведенной массы*  $\mu = \frac{Mm}{M+m}$ . Тогда запишем второй закон Ньютона:

$$\mu\ddot{\vec{r}} = \vec{F}$$

Отсюда следует, что движение можно моделировать так, что одно из тел неподвижно, при этом гравитационная постоянная равна  $G' = G(1 + \frac{m}{M})$ , откуда и получается аналог третьего закона Кеплера в форме 3.

Комбинируя 2 и 3, несложно свести это к следующему уравнению:

$$\frac{M_1}{(L_1 - r_1)^2} - \frac{M_2}{(L_1 - r_2)^2} = r \frac{M_1 + M_2}{R^3} \quad (4)$$

Как нетрудно видеть, это сводится к уравнению 5-й степени относительно  $r$ , что делает невозможным его общее алгебраическое решение. Поэтому получить формулу мы можем лишь приближенно для значений  $\alpha \ll 1$ , то есть для случая, когда масса  $m \ll M_2 \ll M_1$ .

В этом случае решение уравнения 4 принимает вид

$$L_1 = R \left( 1 - \left( \frac{\alpha}{3} \right)^{1/3} \right) \quad (5)$$

Хорошим примером системы, удовлетворяющей соотношению  $\alpha \ll 1$ , является система Земля – Солнце. В самом деле,  $\alpha \approx 3 \cdot 10^{-6}$ ,  $R = 1,5 \cdot 10^8$  км.  $L_1$  для этой системы лежит на расстоянии  $R - L_1 \approx 1,5 \cdot 10^6$  км от Земли.

Очень схожим образом находится  $L_2$  – точка Лагранжа, расположенная за менее массивным телом ( $M_2$ ). Для нее при  $\alpha \ll 1$  примерное решение

$$L_2 = R \left( 1 + \left( \frac{\alpha}{3} \right)^{1/3} \right) \quad (6)$$

Как можно видеть,  $L_1$  и  $L_2$  в этом случае симметричны относительно наименее массивного тела  $M_2$ .

Несколько другой результат мы получим для точки  $L_3$ :

$$L_3 = -R \left( 1 + \frac{5}{12} \alpha \right) \quad (7)$$

## Список литературы

- [1] Д. В. Сивухин (2005) *Общий курс физики. Том 1: Механика*
- [2] [https://en.wikipedia.org/wiki/Lagrange\\_point](https://en.wikipedia.org/wiki/Lagrange_point)
- [3] [https://ocw.mit.edu/courses/16-07-dynamics-fall-2009/resources/mit16\\_07f09\\_lec18/](https://ocw.mit.edu/courses/16-07-dynamics-fall-2009/resources/mit16_07f09_lec18/)
- [4] <https://wmap.gsfc.nasa.gov/media/ContentMedia/lagrange.pdf>