

# Лабораторная работа №2

Табачник Максим 413081

25 января 2025 г.

## I часть – Теоретическая часть

Дано дифференциальное уравнение Бесселя:

$$x^2 y''(x) + x y'(x) + (x^2 - \nu^2) y(x) = 0, \quad x > 0, \nu \geq 0. \quad (1)$$

Требуется подставить решение вида

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \quad (2)$$

в уравнение (1), найти рекуррентное соотношение для коэффициентов  $a_n$  и записать (частное) решение  $y_1(x)$  на основе этого соотношения. Затем пояснить, почему данное решение не является общим.

**Шаг 1. Выбор формы решения.** Мы ищем решение уравнения (1) в виде

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+\nu}.$$

Чтобы получить рекуррентное соотношение, найдём сначала производные  $y_1'(x)$  и  $y_1''(x)$ .

**Шаг 2. Нахождение первой производной  $y_1'(x)$ .** Рассмотрим

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n.$$

Тогда

$$y_1'(x) = \frac{d}{dx} \left[ x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \right] = \nu x^{\nu-1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n \frac{d}{dx} (x^n).$$

Замечаем, что  $\frac{d}{dx} (x^n) = n x^{n-1}$  для  $n \geq 1$ , и ноль для  $n = 0$ . Значит,

$$y_1'(x) = \nu x^{\nu-1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + x^\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^{n-1}.$$

Вынесем  $x^{\nu-1}$  за скобки:

$$y_1'(x) = x^{\nu-1} \left[ \nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n \right].$$

**Шаг 3. Нахождение второй производной  $y_1''(x)$ .** Теперь дифференцируем  $y_1'(x)$ :

$$y_1''(x) = \frac{d}{dx} \left[ x^{\nu-1} \left( \nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n \right) \right].$$

Применяем правило произведения:

- 1)  $\frac{d}{dx} (x^{\nu-1}) = (\nu-1) x^{\nu-2}$ ,
- 2)  $\frac{d}{dx} \left( \nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n \right) = \nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^{n-1} + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^{n-1}.$

Тогда

$$y_1''(x) = (\nu-1) x^{\nu-2} \left( \nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n \right) + x^{\nu-1} \left( \nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^{n-1} + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^{n-1} \right).$$

**Шаг 4. Подстановка в уравнение Бесселя.** Подставляем  $y(x) = y_1(x)$ ,  $y'(x) = y_1'(x)$ ,  $y''(x) = y_1''(x)$  в уравнение Бесселя и разложим каждое слагаемое по степеням  $x$ :

1. **Первое слагаемое:**  $x^2 y_1''(x)$

$$x^2 y_1''(x) = (\nu - 1) x^\nu \left[ \nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n \right] + x^{\nu+1} \left[ \nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^{n-1} + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^{n-1} \right].$$

Упростим:

$$x^2 y_1''(x) = (\nu - 1) \nu x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + (\nu - 1) x^\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n + \nu x^\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^{\nu+n}.$$

2. **Второе слагаемое:**  $x y_1'(x)$

$$x y_1'(x) = x \cdot x^{\nu-1} \left[ \nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n \right] = \nu x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + x^\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n.$$

3. **Третье слагаемое:**  $(x^2 - \nu^2) y_1(x)$

$$(x^2 - \nu^2) y_1(x) = x^2 \cdot x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n - \nu^2 \cdot x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = x^{\nu+2} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n - \nu^2 x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n.$$

Теперь соберём все слагаемые вместе:

$$x^2 y_1''(x) + x y_1'(x) + (x^2 - \nu^2) y_1(x) = 0.$$

Подставляем выражения из пунктов 1-3, упорядочиваем и группируем похожие члены:

$$[(\nu - 1)\nu + \nu - \nu^2] x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + [(\nu - 1) + \nu + 1] x^\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^{\nu+n} + x^{\nu+2} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = 0.$$

Сократим и упростим коэффициенты:

$$[(\nu - 1)\nu + \nu - \nu^2] = \nu^2 - \nu + \nu - \nu^2 = 0,$$

$$[(\nu - 1) + \nu + 1] = \nu - 1 + \nu + 1 = 2\nu.$$

Тогда уравнение принимает вид:

$$2\nu x^\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^{\nu+n} + x^{\nu+2} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = 0.$$

Заметим, что все слагаемые имеют общий множитель  $x^\nu$ . Разделим обе части уравнения на  $x^\nu$ :

$$2\nu \sum_{n=1}^{\infty} n a_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 a_n x^n + x^2 \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = 0.$$

Теперь сгруппируем все члены:

$$\sum_{n=1}^{\infty} (2\nu n + n^2) a_n x^n + \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+2} = 0.$$

Сдвинем индекс в последней сумме, заменив  $n$  на  $n - 2$ :

$$\sum_{n=1}^{\infty} (2\nu n + n^2) a_n x^n + \sum_{n=2}^{\infty} a_{n-2} x^n = 0.$$

Теперь объединим суммы:

$$\sum_{n=1}^{\infty} (2\nu n + n^2) a_n x^n + \sum_{n=2}^{\infty} a_{n-2} x^n = 0.$$

Поскольку это равенство должно выполняться для всех  $x > 0$ , коэффициенты при одинаковых степенях  $x^n$  должны равняться нулю. Рассмотрим отдельно первые два случая для  $n = 0$  и  $n = 1$ :

**Для  $n = 0$ :** Из первой суммы начинаются с  $n = 1$ , а из второй — с  $n = 2$ . Следовательно, при  $n = 0$  нет дополнительных слагаемых. Таким образом, нет условий для  $n = 0$ .

**Для  $n = 1$ :** Из первой суммы:

$$(2\nu \cdot 1 + 1^2) a_1 x^1 = (2\nu + 1) a_1 x.$$

Из второй суммы при  $n = 1$  нет слагаемых, так как  $n \geq 2$ .

Условие равенства коэффициентов при  $x^1$  нулю:

$$(2\nu + 1) a_1 = 0.$$

Если  $\nu \neq -\frac{1}{2}$ , то единственным решением является  $a_1 = 0$ .

**Для  $n \geq 2$ :** Для каждого  $n \geq 2$  получаем:

$$(2\nu n + n^2) a_n + a_{n-2} = 0.$$

Тогда рекуррентное соотношение принимает вид:

$$a_n = -\frac{1}{2\nu n + n^2} a_{n-2}, \quad n \geq 2 \quad (3)$$

**Шаг 6. Итоговое (частное) решение  $y_1(x)$**  Таким образом, решение принимает желаемый вид:

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n.$$

**Связь с функцией Бесселя первого рода  $J_\nu(x)$**  Функция Бесселя первого рода  $J_\nu(x)$  определяется как одно из решений дифференциального уравнения Бесселя и может быть представлена в виде степенного ряда:

$$J_\nu(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n! \Gamma(n + \nu + 1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2n+\nu}$$

Если переписать  $\left(\frac{x}{2}\right)^{2n+\nu}$  как  $x^\nu \left(\frac{x}{2}\right)^{2n}$ , то увидим структуру ряда, схожую с

$$x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} [\dots] x^{2n}.$$

Таким образом,  $J_\nu(x)$  тоже можно представить в виде  $x^\nu$ -фактора и суммы по чётным степеням  $x^{2n}$ .

Чтобы «привести» наше решение

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$$

к  $J_\nu(x)$ , достаточно **соответствующим образом выбрать  $a_0$  и задать коэффициенты** через факториалы и гамма-функции, а именно:

$$a_n = \frac{(-1)^n}{n! \Gamma(n + \nu + 1)} \left(\frac{1}{2}\right)^{2n+\nu}.$$

В частности, при  $n = 0$  получаем

$$a_0 = \frac{1}{2^\nu \Gamma(\nu + 1)}.$$

Таким образом, чтобы «довести» наше решение до функции Бесселя первого рода  $J_\nu(x)$ , нужно задать

$$a_0 = \frac{1}{2^\nu \Gamma(\nu + 1)},$$

**Почему  $y_1(x)$  является лишь частным решением, а не общим?** Уравнение Бесселя второго порядка имеет *два* линейно независимых решения. Мы построили только *одно* из них —  $J_\nu(x)$ . Для полного решения необходимо добавить вторую независимую функцию  $Y_\nu(x)$ . Таким образом, общее решение:

$$y(x) = C_1 J_\nu(x) + C_2 Y_\nu(x).$$

Но  $J_\nu(x)$  (или  $y_1(x)$ ) само по себе — это лишь *одно* частное решение.

## Построение второго решения $y_2(x)$

Ранее мы рассмотрели решение

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n,$$

которое даёт одну ветвь решений уравнения Бесселя. Если  $2\nu$  *нецелое*, тогда второе линейно независимое решение можно искать аналогично, но с «обратной» степенью  $x^{-\nu}$ :

$$y_2(x) = x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n. \quad (4)$$

Ниже аналогично предыдущему случаю распишем, как находятся коэффициенты  $b_n$ .

**Шаг 1. Запись уравнения и формы решения.** Уравнение Бесселя (для удобства повторим) имеет вид:

$$x^2 y''(x) + x y'(x) + (x^2 - \nu^2) y(x) = 0,$$

а мы подставляем в него выражение (4):

$$y_2(x) = x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n.$$

Чтобы найти рекуррентное соотношение для  $b_n$ , вычислим сначала производные  $y_2'(x)$  и  $y_2''(x)$ .

**Шаг 2. Вычисление первой производной  $y_2'(x)$ .**

$$y_2(x) = x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n = \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^{n-\nu}.$$

Тогда

$$y_2'(x) = \frac{d}{dx} \left[ x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n \right] = \frac{d}{dx} [x^{-\nu}] \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n \frac{d}{dx} (x^n).$$

Производная  $\frac{d}{dx} (x^{-\nu}) = -\nu x^{-\nu-1}$ . Производная  $\frac{d}{dx} (x^n) = n x^{n-1}$  (для  $n \geq 1$ ). Значит,

$$y_2'(x) = -\nu x^{-\nu-1} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + x^{-\nu} \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^{n-1}.$$

Вынесем  $x^{-\nu-1}$  как общий множитель:

$$y_2'(x) = x^{-\nu-1} \left[ -\nu \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^n \right].$$

**Шаг 3. Вычисление второй производной  $y_2''(x)$ .** Теперь

$$y_2''(x) = \frac{d}{dx} \left[ x^{-\nu-1} \left( -\nu \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^n \right) \right].$$

Снова используем правило произведения. Слагаемые:

$$1) \frac{d}{dx} [x^{-\nu-1}] = (-\nu-1) x^{-\nu-2},$$

$$2) \frac{d}{dx} \left( -\nu \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^n \right) = -\nu \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^{n-1} + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 b_n x^{n-1}.$$

Итого:

$$\begin{aligned} y_2''(x) &= (-\nu-1) x^{-\nu-2} \left( -\nu \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^n \right) \\ &\quad + x^{-\nu-1} \left( -\nu \sum_{n=1}^{\infty} n b_n x^{n-1} + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 b_n x^{n-1} \right). \end{aligned}$$

**Шаг 4. Подстановка в уравнение Бесселя и рекуррентное соотношение.** Подставляем  $y_2(x)$ ,  $y_2'(x)$ ,  $y_2''(x)$ . Как и раньше, приводим подобные члены по степеням  $x^n$ . Каждый коэффициент при одинаковой степени  $x$  должен быть равен нулю (ведь сумма равна 0). В итоге, при тщательном сборе получаем рекуррентное соотношение (аналогичное предыдущему, но теперь в нём участвует  $-\nu$  вместо  $\nu$ ):

$$b_n = -\frac{1}{n^2 - 2n\nu} b_{n-2}, \quad n \geq 2 \quad (5)$$

**Шаг 5. Итоговое выражение для  $y_2(x)$ .** Аналогично предыдущему случаю (где мы рассматривали  $y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$ ), теперь мы подставили в уравнение Бесселя вид

$$y_2(x) = x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n,$$

**Нормировка  $b_0$  для получения  $J_{-\nu}(x)$ .** По аналогии с тем, как мы выбирали  $a_0 = \frac{1}{2^\nu \Gamma(\nu+1)}$  для получения  $J_\nu(x)$ , здесь мы можем задать

$$b_0 = \frac{1}{2^{-\nu} \Gamma(-\nu+1)}$$

Таким образом, при условии, что  $2\nu$  не является целым числом, у нас есть:

$$y_1(x) = J_\nu(x) \quad \text{и} \quad y_2(x) = J_{-\nu}(x).$$

## Общее решение и его производная

**Общее решение для случая  $2\nu \notin \mathbb{Z}$ .** Мы нашли два линейно независимых решения исходного уравнения Бесселя:

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n, \quad y_2(x) = x^{-\nu} \sum_{k=0}^{\infty} b_k x^k$$

, где  $\nu$  — неотрицательный параметр, причём  $2\nu$  нецелое число.

Согласно общей теории линейных однородных дифференциальных уравнений второго порядка, любое такое уравнение имеет *общее решение*, которое является линейной комбинацией двух *линейно независимых* частных решений.

Запишем **общее решение**:

$$y(x) = C_1 y_1(x) + C_2 y_2(x) = C_1 J_\nu(x) + C_2 J_{-\nu}(x),$$

где  $C_1$  и  $C_2$  — произвольные постоянные.

**Производная общего решения  $y'(x)$ .** Наша задача — найти производную  $y'(x)$ . Используем правило дифференцирования суммы и линейность операции дифференцирования:

$$y'(x) = \frac{d}{dx} \left[ C_1 x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + C_2 x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n \right].$$

Теперь необходимо найти производные каждой из частей отдельно.

**Производная  $y_1(x)$**  Рассмотрим первую часть:

$$y_1(x) = x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n.$$

Используем правило произведения для производной:

$$\frac{d}{dx} \left( x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \right) = \frac{d}{dx} (x^\nu) \cdot \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + x^\nu \cdot \frac{d}{dx} \left( \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \right).$$

Вычислим каждую часть отдельно.

1. Производная  $x^\nu$ :

$$\frac{d}{dx}(x^\nu) = \nu x^{\nu-1}.$$

2. Производная ряда  $\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$ :

$$\frac{d}{dx} \left( \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \right) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \frac{d}{dx}(x^n) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n n x^{n-1}.$$

Подставим обратно:

$$\frac{d}{dx} y_1(x) = \nu x^{\nu-1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + x^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n n x^{n-1}.$$

Упростим выражение, приведя степени  $x$  к общему виду:

$$\frac{d}{dx} y_1(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \nu a_n x^{\nu+n-1} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n n x^{\nu+n-1} = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (\nu + n) x^{\nu+n-1}.$$

**Производная  $y_2(x)$**  Теперь рассмотрим вторую часть:

$$y_2(x) = x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n.$$

Аналогично, применим правило произведения:

$$\frac{d}{dx} \left( x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n \right) = \frac{d}{dx}(x^{-\nu}) \cdot \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + x^{-\nu} \cdot \frac{d}{dx} \left( \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n \right).$$

Вычислим каждую часть:

1. Производная  $x^{-\nu}$ :

$$\frac{d}{dx}(x^{-\nu}) = -\nu x^{-\nu-1}.$$

2. Производная ряда  $\sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n$ :

$$\frac{d}{dx} \left( \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n \right) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n n x^{n-1}.$$

Подставим обратно:

$$\frac{d}{dx} y_2(x) = -\nu x^{-\nu-1} \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n + x^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n n x^{n-1}.$$

Упростим выражение:

$$\frac{d}{dx} y_2(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (-\nu b_n) x^{-\nu+n-1} + \sum_{n=0}^{\infty} b_n n x^{-\nu+n-1} = \sum_{n=0}^{\infty} b_n (n - \nu) x^{-\nu+n-1}.$$

Теперь объединим результаты для  $y'_1(x)$  и  $y'_2(x)$ :

$$y'(x) = C_1 y'_1(x) + C_2 y'_2(x) = C_1 \sum_{n=0}^{\infty} a_n (\nu + n) x^{\nu+n-1} + C_2 \sum_{n=0}^{\infty} b_n (n - \nu) x^{-\nu+n-1}.$$

## II часть — Наконец-то к машинкам

В данном разделе рассматривается система уравнений движения (по сути, сильно упрощённая модель «ракетного» двигателя), описанная формулами:

$$\begin{cases} m(t) \frac{dv}{dt} + \beta v^2 + \mu m(t) g - q u = 0, \\ \frac{dm}{dt} = -q. \end{cases} \quad (4)$$

Здесь:

- $v = v(t)$  — скорость машины,
- $m = m(t)$  — её масса, уменьшающаяся со скоростью  $q$  из-за расхода топлива,
- $\beta$  — коэффициент сопротивления воздуха,
- $\mu$  — коэффициент трения колёс о землю,
- $u$  — постоянная (в данной модели) скорость выброса топлива относительно машины,
- $g$  — ускорение свободного падения,
- $q$  — постоянная скорость расхода топлива ( $\frac{dm}{dt} = -q$ ).

Начальные условия таковы, что в момент  $t = 0$ :  $m(0) = m_0$  (машина полна топлива),  $v(0) = 0$  (стартовая скорость равна нулю). Второе уравнение из (4) легко интегрируется и даёт:

$$m(t) = m_0 - q t.$$

Однако первое уравнение — нелинейное и не похоже на уравнение Бесселя, которое мы изучали ранее. Чтобы упростить его структуру, в задании предлагается специальная *замена* переменной скорости.

### Замена переменной скорости: введение $V(t)$

По условию, вводят «изменённую скорость»  $V(t)$  таким образом, что

$$v(t) = \frac{m(t)}{\beta V(t)} \frac{dV}{dt}. \quad (5)$$

Иными словами,  $v$  выражается не напрямую через  $V$ , а через производную  $dV/dt$ . Цель такой «хитрой» замены — избавиться от нелинейности по  $v^2$ , которая присутствует в уравнении (4).

**Почему «поднимается порядок»?** При этом замечают, что в дальнейшем уравнение станет *второго порядка* по функции  $V(t)$ . Однако квадратичная нелинейность  $\beta v^2$  в исходном уравнении преобразуется в более удобный вид.

### Вычисление $\frac{dv}{dt}$

Чтобы подставить (5) в первое уравнение системы (4), нужно найти  $\frac{dv}{dt}$ . Положим:

$$v(t) = a(t) b(t), \quad \text{где} \quad a(t) = \frac{m(t)}{\beta V(t)}, \quad b(t) = \frac{dV}{dt}.$$

Тогда

$$\frac{dv}{dt} = \frac{d}{dt} [a(t) b(t)] = a'(t) b(t) + a(t) b'(t).$$

Распишем каждую часть:

1.  $a(t) = \frac{m(t)}{\beta V(t)}.$

Тогда

$$a'(t) = \frac{d}{dt} \left( \frac{m(t)}{\beta V(t)} \right) = \frac{1}{\beta} \frac{d}{dt} \left( \frac{m(t)}{V(t)} \right).$$

Это производная частного:

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{m(t)}{V(t)} \right) = \frac{m'(t) V(t) - m(t) V'(t)}{(V(t))^2}.$$

Зная, что  $m'(t) = \frac{dm}{dt} = -q$ , получаем

$$a'(t) = \frac{1}{\beta} \frac{(-q) V(t) - m(t) V'(t)}{(V(t))^2} = \frac{1}{\beta} \left( -\frac{q}{V(t)} - \frac{m(t) V'(t)}{(V(t))^2} \right).$$

2.  $b(t) = \frac{dV}{dt}$ . Значит  $b'(t) = \frac{d^2V}{dt^2}$ .

**Полная производная**

$$\frac{dv}{dt} = a'(t) b(t) + a(t) b'(t) = \underbrace{\left[ \frac{1}{\beta} \left( -\frac{q}{V(t)} - \frac{m(t)}{(V(t))^2} \frac{dV}{dt} \right) \right]}_{a'(t)} \cdot \underbrace{\frac{dV}{dt}}_{b(t)} + \underbrace{\left[ \frac{m(t)}{\beta V(t)} \right]}_{a(t)} \cdot \underbrace{\frac{d^2V}{dt^2}}_{b'(t)}.$$

Раскрыв произведения, получаем:

$$\begin{aligned} \frac{dv}{dt} &= \frac{1}{\beta} \left( -\frac{q}{V(t)} \frac{dV}{dt} - \frac{m(t)}{(V(t))^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2 \right) + \frac{m(t)}{\beta V(t)} \frac{d^2V}{dt^2} \\ &= \boxed{\frac{1}{\beta} \left( -\frac{q}{V(t)} \frac{dV}{dt} - \frac{m(t)}{(V(t))^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2 \right) + \frac{m(t)}{\beta V(t)} \frac{d^2V}{dt^2}}. \end{aligned}$$

**Переход к уравнению (6) путём замены**  $v(t) = \frac{m(t)}{\beta V(t)} \frac{dV}{dt}$

Нужно свести к уравнению, которое имеет вид:

$$m(t) \frac{dv}{dt} + \beta v^2 + \mu m(t) g - q u = 0.$$

Чтобы переписать его через  $V(t)$ , нужно:

- Выразить  $v^2$  через  $V(t)$  и  $\frac{dV}{dt}$ .
- Выразить  $m(t) \frac{dv}{dt}$  через  $V(t)$ ,  $\frac{dV}{dt}$  и  $\frac{d^2V}{dt^2}$ .

**Шаг 1: Вычисление  $\beta v^2$ .**

$$v(t) = \frac{m(t)}{\beta V(t)} \frac{dV}{dt}.$$

Тогда

$$v^2 = \left( \frac{m}{\beta V} \right)^2 \left( \frac{dV}{dt} \right)^2 = \frac{m^2}{\beta^2 V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2.$$

Значит

$$\beta v^2 = \beta \frac{m^2}{\beta^2 V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2 = \frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2.$$

**Шаг 2: Вычисление  $m(t) \frac{dv}{dt}$**

Из предыдущих шагов (см. «Вычисление  $\frac{dv}{dt}$ ») мы знаем, что

$$\frac{dv}{dt} = \frac{1}{\beta} \left( -\frac{q}{V} \frac{dV}{dt} - \frac{m}{V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2 \right) + \frac{m}{\beta V} \frac{d^2V}{dt^2}.$$

(Здесь  $m = m(t)$ ,  $V = V(t)$ , но ради краткости аргумент  $(t)$  опускается.)

Тогда, умножая на  $m(t)$ ,

$$m \frac{dv}{dt} = m \left\{ \frac{1}{\beta} \left( -\frac{q}{V} \frac{dV}{dt} - \frac{m}{V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2 \right) + \frac{m}{\beta V} \frac{d^2V}{dt^2} \right\}.$$



Распределим  $m$ :

$$m \frac{dv}{dt} = \underbrace{\frac{m}{\beta} \left( -\frac{q}{V} \frac{dV}{dt} \right)}_{(A)} - \underbrace{\frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2}_{(B)} + \underbrace{\frac{m^2}{\beta V} \frac{d^2V}{dt^2}}_{(C)}.$$

**Шаг 3: Сложение  $m \frac{dv}{dt}$  и  $\beta v^2$**

Первое уравнение (4) содержит

$$m \frac{dv}{dt} + \beta v^2 + \mu m g - q u = 0.$$

Мы уже нашли:

$$m \frac{dv}{dt} = (A) + (B) + (C), \quad \beta v^2 = \frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2.$$

Заметим, что  $(B) = -\frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2$ , а  $\beta v^2 = +\frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2$ . Эти два слагаемых *суммарно аннулируются*:

$$\underbrace{-\frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2}_{(B)} + \underbrace{\frac{m^2}{\beta V^2} \left( \frac{dV}{dt} \right)^2}_{\beta v^2} = 0.$$

Значит в сумме остаются:

$$(A) + (B) + \beta v^2 + (C) + \mu m g - q u = 0,$$

то есть

$$\underbrace{\frac{-m q}{\beta V} \frac{dV}{dt}}_{(A)} + \underbrace{\frac{m^2}{\beta V} \frac{d^2V}{dt^2}}_{(C)} + \mu m g - q u = 0.$$

**Шаг 4: Приведение к линейному ОДУ**

Переписываем вышеуказанную сумму:

$$\frac{m^2}{\beta V} \frac{d^2V}{dt^2} - \frac{m q}{\beta V} \frac{dV}{dt} + \mu m g - q u = 0.$$

Хотим получить стандартный вид: каждое слагаемое — это линейное выражение по  $\frac{d^2V}{dt^2}$ ,  $\frac{dV}{dt}$ ,  $V$ . Увидим, что  $\mu m g - q u$  может быть умножено на  $\beta$  для согласования форм (или просто умножим всё уравнение на  $\frac{\beta V}{m^2}$ ).

**Умножаем на  $\frac{\beta V}{m^2}$ .**

$$\left( \frac{\beta V}{m^2} \right) \left[ \frac{m^2}{\beta V} \frac{d^2V}{dt^2} - \frac{m q}{\beta V} \frac{dV}{dt} + \mu m g - q u \right] = 0.$$

Внутри скобок каждое произведение упрощается:

- $\left( \frac{m^2}{\beta V} \right) \left( \frac{\beta V}{m^2} \right) = 1$ , даёт  $\frac{d^2V}{dt^2}$ .
- $\left( \frac{m q}{\beta V} \right) \left( \frac{\beta V}{m^2} \right) = \frac{q}{m}$ , даёт  $-\frac{q}{m} \frac{dV}{dt}$ .
- 

$$[\mu m g - q u] \cdot \frac{\beta V}{m^2} = \beta \frac{V}{m^2} [\mu m g - q u].$$

Таким образом, итоговое уравнение:

$$\frac{d^2V}{dt^2} - \frac{q}{m} \frac{dV}{dt} + \beta \frac{V}{m^2} [\mu m g - q u] = 0,$$

где, конечно,  $m = m(t)$ . Записывая  $m(t)$  явно, получаем:

$$\frac{d^2V}{dt^2} - \frac{q}{m(t)} \frac{dV}{dt} + \beta \frac{V(t)}{m^2(t)} [\mu m(t) g - q u] = 0,$$

что уже есть *линейное* ОДУ второго порядка по  $V(t)$ .

**Шаг 5: Приведение к виду:**  $m^2(t) \frac{d^2 V}{dt^2} - q m(t) \frac{dV}{dt} + \dots = 0$

Часто удобнее, наоборот, не делить на  $m^2$ , а умножать всё на  $m^2$ , получая:

$$\boxed{m^2(t) \frac{d^2 V}{dt^2} - q m(t) \frac{dV}{dt} + \beta [\mu m(t) g - q u] V(t) = 0.} \quad (6)$$

Именно так выглядит искомое *линейное* уравнение второго порядка для  $V(t)$ .

## Вторая замена: переход к переменной $\tau$

На предыдущем шаге (см. уравнение (6)) мы получили линейное ОДУ второго порядка по функции  $V(t)$ :

$$m^2(t) \frac{d^2 V}{dt^2} - q m(t) \frac{dV}{dt} + \beta [\mu m(t) g - q u] V(t) = 0. \quad (6)$$

Теперь вводится *вторая* замена переменной, призванная привести это уравнение к виду уравнения Бесселя. Предложено положить

$$\tau = \frac{2}{q} \sqrt{\beta \mu m(t) g}. \quad (7)$$

Ниже подробно распишем, как по этой замене выразить  $\frac{dV}{dt}$ ,  $\frac{d^2 V}{dt^2}$ , а также  $m(t)$  через  $\tau$ . Затем покажем, что (6) переходит в

$$\tau^2 \frac{d^2 V}{d\tau^2} + \tau \frac{dV}{d\tau} + (\tau^2 - \nu^2) V = 0, \quad (8)$$

и выясним, чему равен параметр  $\nu$ .

**1. Выражение для  $m(t)$  через  $\tau$ .** Из определения  $\tau$  (формула (7)) имеем

$$\tau^2 = \left( \frac{2}{q} \right)^2 \beta \mu g m(t).$$

Отсюда

$$m(t) = \frac{q^2}{4 \beta \mu g} \tau^2.$$

Обозначим для удобства

$$\alpha = \frac{q^2}{4 \beta \mu g}, \quad \text{тогда} \quad m(t) = \alpha \tau^2.$$

**2. Связь  $t$  и  $\tau$ .** Чтобы переписать производные  $\frac{dV}{dt}$ ,  $\frac{d^2 V}{dt^2}$  через  $\tau$ -производные, найдём  $\frac{d\tau}{dt}$ . Дифференцируем  $m(t) = \alpha \tau^2$  по времени:

$$\frac{dm}{dt} = \alpha \frac{d}{dt} [\tau^2] = \alpha \cdot 2\tau \frac{d\tau}{dt} = -q,$$

так как по условию задачи  $m'(t) = \frac{dm}{dt} = -q$ . Значит

$$2 \alpha \tau \frac{d\tau}{dt} = -q, \quad \Rightarrow \quad \frac{d\tau}{dt} = -\frac{q}{2 \alpha \tau}.$$

Но  $\alpha = \frac{q^2}{4 \beta \mu g}$ . Тогда

$$2 \alpha = 2 \frac{q^2}{4 \beta \mu g} = \frac{q^2}{2 \beta \mu g},$$

откуда

$$\frac{d\tau}{dt} = -\frac{q}{\frac{q^2}{2 \beta \mu g} \tau} = -\frac{2 \beta \mu g}{q \tau}.$$

Итак,

$$\frac{d\tau}{dt} = -\frac{2 \beta \mu g}{q \tau}, \quad \text{а значит} \quad \frac{dt}{d\tau} = -\frac{q \tau}{2 \beta \mu g}.$$

3. Пересчёт  $\frac{dV}{dt}$  и  $\frac{d^2V}{dt^2}$  через производные по  $\tau$ .

$$\frac{dV}{dt} = \frac{dV}{d\tau} \frac{d\tau}{dt} = \frac{dV}{d\tau} \left( -\frac{2\beta\mu g}{q\tau} \right) = -\frac{2\beta\mu g}{q} \frac{1}{\tau} \frac{dV}{d\tau}.$$

Далее,

$$\frac{d^2V}{dt^2} = \frac{d}{dt} \left( \frac{dV}{dt} \right) = \frac{d}{dt} \left[ \frac{dV}{d\tau} \frac{d\tau}{dt} \right] = \underbrace{\frac{d^2V}{d\tau^2} \left( \frac{d\tau}{dt} \right)^2}_{\text{применяем правило производной к } \frac{dV}{d\tau}} + \underbrace{\frac{dV}{d\tau} \frac{d}{dt} \left( \frac{d\tau}{dt} \right)}_{\text{производная от второго фактора}}.$$

Из предыдущего пункта знаем:

$$\left( \frac{d\tau}{dt} \right)^2 = \left( -\frac{2\beta\mu g}{q\tau} \right)^2 = \frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2 \tau^2},$$

а также

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{d\tau}{dt} \right) = \frac{d}{dt} \left( -\frac{2\beta\mu g}{q\tau} \right) = -\frac{2\beta\mu g}{q} \frac{d}{dt} \left( \frac{1}{\tau} \right) = -\frac{2\beta\mu g}{q} \left( -\frac{1}{\tau^2} \frac{d\tau}{dt} \right) = \frac{2\beta\mu g}{q\tau^2} \frac{d\tau}{dt}.$$

Подставляя  $\frac{d\tau}{dt} = -\frac{2\beta\mu g}{q\tau}$ , получаем

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{d\tau}{dt} \right) = \frac{2\beta\mu g}{q\tau^2} \left( -\frac{2\beta\mu g}{q\tau} \right) = -\frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2} \frac{1}{\tau^3}.$$

Тогда

$$\frac{d^2V}{dt^2} = \frac{d^2V}{d\tau^2} \frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2 \tau^2} + \frac{dV}{d\tau} \left( -\frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2} \frac{1}{\tau^3} \right).$$

4. Подстановка в уравнение (6) и приведение к виду (8). Вернёмся к уравнению (6):

$$m^2(t) \frac{d^2V}{dt^2} - q m(t) \frac{dV}{dt} + \beta [\mu m(t) g - q u] V(t) = 0.$$

Подставляем найденные выражения в уравнение (6):

$$\begin{aligned} m^2(t) \frac{d^2V}{dt^2} &= (\alpha \tau^2)^2 \left[ \frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2 \tau^2} \frac{d^2V}{d\tau^2} - \frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2 \tau^3} \frac{dV}{d\tau} \right] \\ &= \alpha^2 \tau^4 \left[ \frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2 \tau^2} \frac{d^2V}{d\tau^2} - \frac{4(\beta\mu g)^2}{q^2 \tau^3} \frac{dV}{d\tau} \right] \\ &= \frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \tau^2 \frac{d^2V}{d\tau^2} - \frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \tau \frac{dV}{d\tau}. \\ -q m(t) \frac{dV}{dt} &= -q (\alpha \tau^2) \left( -\frac{2\beta\mu g}{q} \frac{1}{\tau} \frac{dV}{d\tau} \right) \\ &= \frac{2\alpha \beta\mu g}{1} \tau \frac{dV}{d\tau}. \\ \beta [\mu m(t) g - q u] V(t) &= \beta [\mu (\alpha \tau^2) g - q u] V(\tau) \\ &= \beta [\mu \alpha g \tau^2 - q u] V(\tau). \end{aligned}$$

Собирая все части уравнения, получаем:

$$\frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \tau^2 \frac{d^2V}{d\tau^2} - \frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \tau \frac{dV}{d\tau} + \frac{2\alpha \beta\mu g}{1} \tau \frac{dV}{d\tau} + \beta [\mu \alpha g \tau^2 - q u] V(\tau) = 0.$$

Упрощаем коэффициенты:

$$\frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \tau^2 \frac{d^2V}{d\tau^2} + \left( -\frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \tau + \frac{2\alpha \beta\mu g}{1} \tau \right) \frac{dV}{d\tau} + \beta \mu \alpha g \tau^2 V(\tau) - \beta q u V(\tau) = 0.$$

Вынесем общий множитель  $\frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2}$ :

$$\frac{4\alpha^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} \left[ \tau^2 \frac{d^2V}{d\tau^2} - \tau \frac{dV}{d\tau} \right] + \frac{2\alpha \beta\mu g}{1} \tau \frac{dV}{d\tau} + \beta \mu \alpha g \tau^2 V(\tau) - \beta q u V(\tau) = 0.$$

Далее, используя значение  $\alpha = \frac{q^2}{4\beta\mu g}$ , упрощаем коэффициенты:

$$\begin{aligned}\frac{4 \left( \frac{q^2}{4\beta\mu g} \right)^2 (\beta\mu g)^2}{q^2} &= \frac{4 \frac{q^4}{16\beta^2\mu^2 g^2} (\beta\mu g)^2}{q^2} = \frac{4 \frac{q^4}{16}}{q^2} = \frac{q^2}{4}, \\ \frac{2\alpha\beta\mu g}{1} &= 2 \frac{q^2}{4\beta\mu g} \beta\mu g = \frac{q^2}{2}, \\ \beta\mu\alpha g &= \beta\mu \frac{q^2}{4\beta\mu g} g = \frac{q^2}{4}.\end{aligned}$$

Подставляем упрощённые коэффициенты обратно:

$$\frac{q^2}{4} \left[ \tau^2 \frac{d^2 V}{d\tau^2} - \tau \frac{dV}{d\tau} \right] + \frac{q^2}{2} \tau \frac{dV}{d\tau} + \frac{q^2}{4} \tau^2 V(\tau) - \beta q u V(\tau) = 0.$$

Умножим всё уравнение на  $\frac{4}{q^2}$  для упрощения:

$$\tau^2 \frac{d^2 V}{d\tau^2} - \tau \frac{dV}{d\tau} + 2\tau \frac{dV}{d\tau} + \tau^2 V(\tau) - \frac{4\beta u}{q} V(\tau) = 0.$$

Собираем подобные члены:

$$\tau^2 \frac{d^2 V}{d\tau^2} + \tau \frac{dV}{d\tau} + \left( \tau^2 - \frac{4\beta u}{q} \right) V(\tau) = 0.$$

**5. Определение параметра  $\nu$**  Сравнивая полученное уравнение с *стандартной формой уравнения Бесселя*:

$$\tau^2 \frac{d^2 V}{d\tau^2} + \tau \frac{dV}{d\tau} + (\tau^2 - \nu^2) V(\tau) = 0,$$

видим, что параметр  $\nu^2$  соответствует константе  $\frac{4\beta u}{q}$ . Таким образом, получаем:

$$\boxed{\nu^2 = \frac{4\beta u}{q}, \quad \text{откуда} \quad \nu = \sqrt{\frac{4\beta u}{q}}.}$$

## Решение уравнения Бесселя

Рассмотрим уравнение Бесселя:

$$\tau^2 \frac{d^2 V}{d\tau^2} + \tau \frac{dV}{d\tau} + (\tau^2 - \nu^2) V(\tau) = 0, \quad 2\nu \notin \mathbb{Z}. \quad (8)$$

Здесь  $\nu$  — неотрицательный (или вообще вещественный) параметр, удовлетворя условию  $2\nu \notin \mathbb{Z}$ .

### 1. Решение вида $\tau^\nu$ (ветвь $+\nu$ )

Первое (частное) решение уравнения Бесселя ищем в виде:

$$V_1(\tau) = \tau^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n \tau^n$$

Чтобы найти коэффициенты  $a_n$ , подставим это разложение в уравнение (8).

**1.1. Рекуррентное соотношение для  $a_n$**  Воспользуемся рекуррентным соотношением, которое мы нашли в первой части:

$$a_n = -\frac{1}{2\nu n + n^2} a_{n-2}, \quad n \geq 2$$

**1.2. Итоговое выражение и связь с  $J_\nu(\tau)$**  Итак, мы имеем:

$$V_1(\tau) = \tau^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n \tau^n, \quad \text{где } a_n = -\frac{1}{2\nu n + n^2} a_{n-2}, \quad n \geq 2, \quad a_1 = 0.$$

Такой ряд (при правильном выборе  $a_0$ ) даёт *функцию Бесселя первого рода  $J_\nu(\tau)$* . Конкретно, если выбрать

$$a_0 = \frac{1}{2^\nu \Gamma(\nu + 1)},$$

то мы получим классическую формулу для  $J_\nu(\tau)$  в виде степенного ряда. Таким образом, решение  $\tau^\nu$ -ветви:

$$V_1(\tau) = C_1 \tau^\nu \sum_{n=0}^{\infty} a_n \tau^n = C_1 J_\nu(\tau),$$

где  $C_1$  — произвольная постоянная, а  $J_\nu(\tau)$  — функция Бесселя первого рода порядка  $\nu$ .

## 2. Решение вида $\tau^{-\nu}$ (ветвь $-\nu$ )

Второе (независимое) решение обычно ищут в виде:

$$V_2(\tau) = \tau^{-\nu} \sum_{k=0}^{\infty} b_n \tau^n$$

Снова подставляем в уравнение Бесселя и находим условия на коэффициенты  $b_n$ . Аналогично первому случаю при подходящей нормировке  $b_{n=0}$  такой ряд даёт функцию  $J_{-\nu}(\tau)$ . В частности, если выбрать

$$b_0 = \frac{1}{2^{-\nu} \Gamma(1 - \nu)},$$

то мы придём к канонической форме разложения  $J_{-\nu}(\tau)$ .

Таким образом, решение  $\tau^{-\nu}$ -ветви:

$$V_2(\tau) = C_2 \tau^{-\nu} \sum_{n=0}^{\infty} b_n \tau^n = C_2 J_{-\nu}(\tau),$$

где  $C_2$  — ещё одна произвольная постоянная.

## 3. Общее решение

Поскольку  $2\nu \notin \mathbb{Z}$ , функции  $J_\nu(\tau)$  и  $J_{-\nu}(\tau)$  являются линейно независимыми решениями уравнения Бесселя (8). Следовательно, общее решение выражается их линейной комбинацией.

Итог:

$$\boxed{V(\tau) = C_1 J_\nu(\tau) + C_2 J_{-\nu}(\tau)}, \quad C_1, C_2 \in \mathbb{R} \text{ (или } \mathbb{C}).$$

Это и есть общее решение уравнения (8), если  $2\nu \notin \mathbb{Z}$ .

## Выражение для $v(t)$ .

Напомним, наша цель — в итоге найти  $v(t)$ , физическую скорость. Но сейчас у нас есть функция  $V(\tau)$ , зависящая от  $\tau$ , тогда как  $\tau$  сама есть функция от времени  $t$ .

В первой части мы ввели замену (формула (5)), которая определяет

$$v(t) = \frac{m(t)}{\beta V(\tau)} \frac{dV}{dt}.$$

По формуле (7) в предыдущих выкладках имеем

$$\tau = \frac{2}{q} \sqrt{\beta \mu m(t) g} \iff m(t) = \alpha \tau^2, \quad \text{где } \alpha = \frac{q^2}{4\beta \mu g}.$$

Поэтому в выражении для  $v(t)$  вместо  $m(t)$  мы теперь пишем  $\alpha \tau^2$ .

Подставим также  $\frac{dV}{dt} = \frac{dV}{d\tau} \frac{d\tau}{dt}$ .

Тогда:

$$v(t) = \frac{m(t)}{\beta V(\tau)} \frac{dV}{dt} = \frac{\alpha \tau^2}{\beta V(\tau)} \underbrace{\frac{dV}{d\tau}}_{V'(\tau)} \underbrace{\frac{d\tau}{dt}}_{-\frac{2\beta\mu g}{q\tau}}.$$

Здесь мы учли найденную ранее формулу

$$\frac{d\tau}{dt} = -\frac{2\beta\mu g}{q\tau}.$$

Теперь выполним подстановку пошагово:

$$v(t) = \frac{\alpha \tau^2}{\beta V(\tau)} V'(\tau) \left( -\frac{2\beta\mu g}{q\tau} \right).$$

Вынесем общие множители:

$$v(t) = \alpha \cdot \left( -\frac{2\beta\mu g}{q} \right) \frac{\tau^2}{\tau} \frac{V'(\tau)}{\beta V(\tau)} = \alpha \left( -\frac{2\beta\mu g}{q} \right) \frac{\tau}{\beta} \frac{V'(\tau)}{V(\tau)}.$$

Заметим, что  $\frac{\alpha\beta}{\beta} = \alpha$ , поэтому дальнейшее упрощение даёт

$$v(t) = -\frac{2\alpha\mu g}{q} \tau \frac{V'(\tau)}{V(\tau)}.$$

(Поскольку одно  $\beta$  сокращается.)

Если захотим выразить всё через  $\beta, q, \tau$  без  $\alpha$ , подставим  $\alpha = \frac{q^2}{4\beta\mu g}$ .

Тогда

$$-\frac{2\alpha\mu g}{q} = -\frac{2\left(\frac{q^2}{4\beta\mu g}\right)\mu g}{q} = -\frac{2q^2\mu g}{4\beta\mu g q} = -\frac{q}{2\beta}.$$

Таким образом,

$$\boxed{v(t) = -\frac{q}{2\beta} \tau \frac{V'(\tau)}{V(\tau)},}$$

где

$$\tau = \tau(t) = \frac{2}{q} \sqrt{\beta\mu m(t)g}, \quad V'(\tau) = \frac{d}{d\tau} V(\tau).$$

Подставляем вместо  $V'(\tau)$  и  $V(\tau)$  соответствующие значения и совершаем обратную замену. Итого получаем:

$$\boxed{v(t) = -\frac{1}{\beta} \sqrt{\beta\mu m(t)g} \frac{C_1 y_1'(\tau) + C_2 y_2'(\tau)}{C_1 y_1(\tau) + C_2 y_2(\tau)}}$$

**Введение новой константы  $C = \frac{C_1}{C_2}$**

Пусть

$$V(\tau) = C_1 J_\nu(\tau) + C_2 J_{-\nu}(\tau).$$

Если  $C_2 \neq 0$ , то можно вынести  $C_2$  за скобки:

$$V(\tau) = C_2 \left[ \underbrace{\frac{C_1}{C_2}}_{=C} J_\nu(\tau) + J_{-\nu}(\tau) \right].$$

Таким образом, вводим

$$C = \frac{C_1}{C_2}.$$

Тогда

$$V(\tau) = C_2 [C J_\nu(\tau) + J_{-\nu}(\tau)].$$

Рассмотрим отношение

$$\frac{V'(\tau)}{V(\tau)} = \frac{\frac{d}{d\tau} \{C_2 [C J_\nu + J_{-\nu}]\}}{C_2 [C J_\nu + J_{-\nu}]}.$$

Из числителя и знаменателя вынесется общий множитель  $C_2$ , поэтому он сократится:

$$\frac{V'(\tau)}{V(\tau)} = \frac{\frac{d}{d\tau} [C J_\nu(\tau) + J_{-\nu}(\tau)]}{C J_\nu(\tau) + J_{-\nu}(\tau)}.$$

Таким образом, вся зависимость от  $(C_1, C_2)$  сведена к *одному* параметру  $C = \frac{C_1}{C_2}$ .  
Из предыдущих шагов (см. формулу для  $v(t)$  в первой части) мы знаем, что

$$v(t) = -\frac{q}{2\beta} \tau \frac{V'(\tau)}{V(\tau)}.$$

Подставляя полученное выше упрощённое отношение, имеем:

$$v(t) = -\frac{1}{\beta} \sqrt{\beta \mu m(t) g} \frac{C y_1'(\tau) + y_2'(\tau)}{C y_1(\tau) + y_2(\tau)}$$

**Нахождение  $C$  из условия  $\frac{dV}{d\tau} = 0$**  Допустим, в задаче дано дополнительное условие:

$$\frac{dV}{d\tau} = 0$$

и мы хотим определить  $C$ . Откуда это условие могло взяться?

Примем, что  $\frac{dV}{dt} \big|_{t=0} = 0$ , т.е.  $t = 0$  - двигатель машины ещё не «раскручен» и «прирост» функции  $V(t)$  в начальный момент равен нулю. Так как  $\frac{dV}{dt} = \frac{dV}{d\tau} \frac{d\tau}{dt}$ , то при  $\frac{d\tau}{dt} \neq 0$  равенство  $\frac{dV}{dt} = 0$  эквивалентно  $\frac{dV}{d\tau} = 0$ .

С учётом

$$V(\tau) = C_2 [C J_\nu(\tau) + J_{-\nu}(\tau)],$$

его производная:

$$V'(\tau) = C_2 [C J_\nu'(\tau) + J_{-\nu}'(\tau)].$$

Тогда условие  $V'(\tau) = 0$  означает:

$$C_2 [C J_\nu'(\tau) + J_{-\nu}'(\tau)] = 0.$$

Предполагается, что  $C_2 \neq 0$ . Значит, остаётся:

$$C J_\nu'(\tau) + J_{-\nu}'(\tau) = 0.$$

Из последнего равенства сразу получаем:

$$C = -\frac{J_{-\nu}'(\tau)}{J_\nu'(\tau)}.$$

Так и находится нужная константа  $C$ . Подставив это  $C$  обратно, мы полностью фиксируем конкретное решение  $V(\tau)$  (а значит и  $v(t)$ ).

### III часть — Симуляция

В этой заключительной части нам предстоит проверить, «на практике», к чему приводят выведенные формулы и ряды. Мы хотим увидеть графики скорости, а также приблизиться к численному ответу на вопрос: *не побьём ли мы рекорд скорости?*

#### Реализация численного вычисления рядов для $y_1$ , $y_2$ , $y'_1$ и $y'_2$ .

В качестве примера возьмём параметры, подобные тем, что упоминаются для Aussie Invader 5R (см. таблицу ниже):

$m_0$ , кг	$m_{\text{final}}$ , кг	$q$ , кг/с	$u$ , м/с	$\beta$	$\mu$	$g$ , м/с <sup>2</sup>
9100	6300	130	1550	0.1	0.5	9.81

Таблица 1: Примерные параметры Aussie Invader 5R

Из этих данных видим, что:

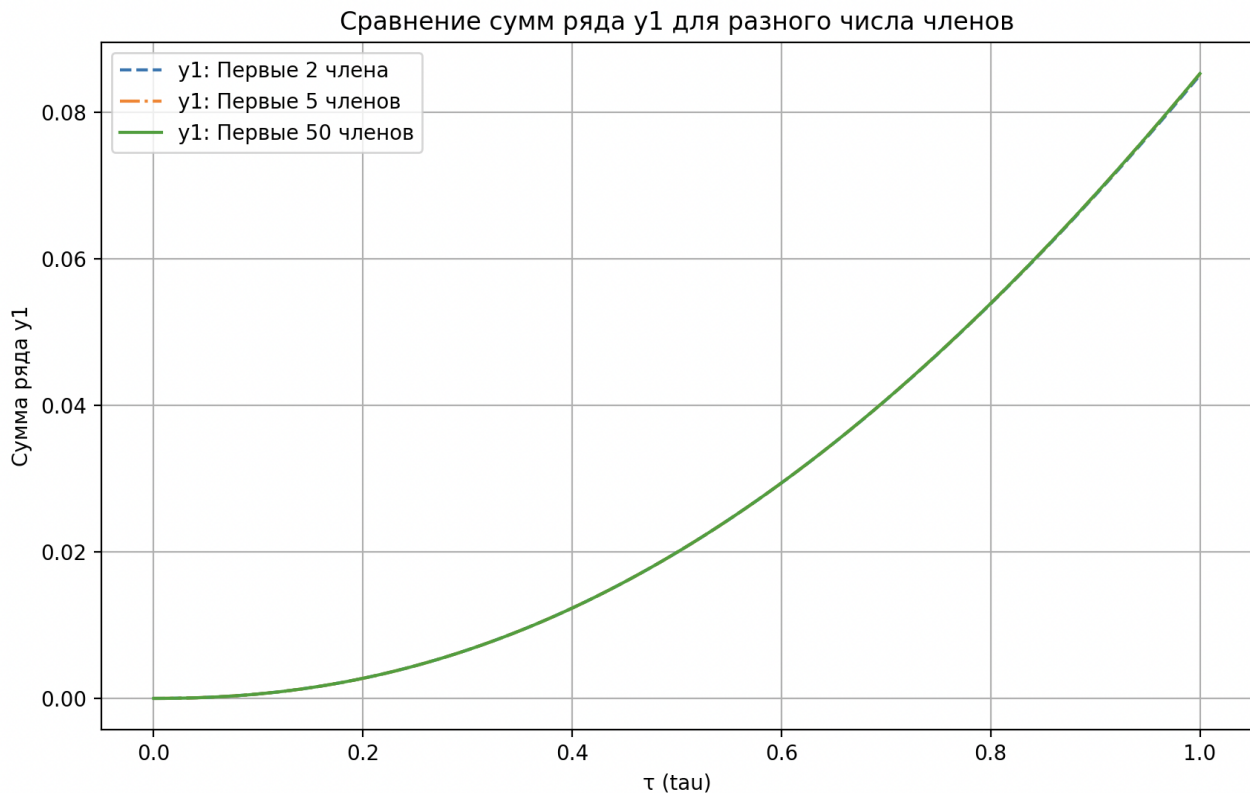
$$m_0 - m_{\text{final}} = 9100 - 6300 = 2800 \text{ кг} \implies \text{примерное время } T = \frac{m_0 - m_{\text{final}}}{q} \approx \frac{2800}{130} \approx 21.54 \text{ с.}$$

То есть за  $t \approx 21.55$  секунд топливо иссякнет.

**Выбор разбиения отрезка  $[0, T]$ :** Для численного вычисления рядов  $y_1$ ,  $y_2$ ,  $y'_1$  и  $y'_2$  используется равномерное разбиение отрезка  $[0, T]$ . Разбиение осуществляется на 100 равномерных точек при помощи функции `numpy.linspace`, что соответствует шагу  $\Delta\tau = \frac{T}{99} \approx 0.2177$  секунд. Такое разбиение обеспечивает достаточную точность для построения гладких и информативных графиков.

#### Численное вычисление рядов:

Для ряда  $y_1$  был написан код, который позволяет вычислить сумму первых 2, 5 и 50 членов ряда. Эти вычисления были проведены также для рядов  $y_2$ ,  $y'_1$  и  $y'_2$ . Ниже приведён график для ряда  $y_1$ , показывающий разницу между значениями суммы для разного количества членов.



#### Анализ и выбор достаточного числа членов ряда:

Из графика видно, что при увеличении количества членов ряда точность вычислений возрастает. Для 2 и 5 членов ряда отклонения от значений, полученных при 50 членах, заметны. Однако при 50 членах



ряд практически сходится к истинному значению. Таким образом, для точных вычислений рекомендуется использовать 50 членов ряда, хотя в некоторых случаях 10 - 20 членов может быть достаточно для приближённого анализа, поскольку большее количество может увеличивать время расчета.

**Вычисление константы С** Используя формулы, которые мы вывели ранее (*см. раздел 2*), а также код на Python, получаем необходимые значения констант.

```
import numpy as np
from scipy.special import gamma
from math import sqrt, factorial
import matplotlib.pyplot as plt

# Исходные параметры
m_0 = 9100
m_final = 6300
q = 130
u = 1550
beta = 0.1
g = 9.81
mu = 0.5
T = 21.54

def m(t):
    return m_0 - q * t

# Вычисление tau
tau = (2 / q) * np.sqrt(beta * mu * m(T) * g)
print(f"tau = {tau}\n")

def compute_series_terms_y1(tau, beta, u, q, num_terms):
    """
    Вычисляет сумму ряда y1 для заданного числа членов.
    """
    nu = 2 * sqrt(beta * u / q)
    series_sum = 0
    for k in range(num_terms):
        term = ((-1)**k * (tau / 2)**(2 * k + nu)) / (factorial(k) * gamma(nu + k + 1))
        series_sum += term
    return series_sum

def compute_series_terms_y2(tau, beta, u, q, num_terms):
    """
    Вычисляет сумму ряда y2 для заданного числа членов.
    """
    nu = 2 * sqrt(beta * u / q)
    series_sum = 0
    for k in range(num_terms):
        term = ((-1)**k * (tau / 2)**(2 * k - nu)) / (factorial(k) * gamma(k + 1 - nu))
        series_sum += term
    return series_sum

def compute_series_terms_y1_prime(tau, beta, u, q, num_terms):
    """
    Вычисляет сумму ряда y1' (производной y1) для заданного числа членов.
    """
    nu = 2 * sqrt(beta * u / q)
    series_sum = 0
    for k in range(num_terms):
        term = (((-1)**k * (2 * k + nu) * (tau / 2)**(2 * k + nu - 1)) * 0.5) / (factorial(k) * gamma(k + 1 + nu))
```

```

        series_sum += term
    return series_sum

def compute_series_terms_y2_prime(tau, beta, u, q, num_terms):
    """
    Вычисляет сумму ряда  $y_2'$  (производной  $y_2$ ) для заданного числа членов.
    """
    nu = 2 * sqrt(beta * u / q)
    series_sum = 0
    for k in range(num_terms):
        term = (((-1)**k * (2 * k + nu) * (tau / 2)**(2 * k + nu - 1)) * 0.5) / (factorial(k) * gamma(k + 1 - nu))
        series_sum += term
    return series_sum

def compute_series_sum_positive_nu(tau, beta, u, q, num_terms):
    """
    Вычисляет сумму ряда для положительного nu.
    """
    nu = 2 * sqrt(beta * u / q)
    series_sum = 0
    for k in range(num_terms):
        term = (((-1)**k * (2 * k + nu) * (tau / 2)**(2 * k + nu - 1)) * 0.5) / (factorial(k) * gamma(k + 1 + nu))
        series_sum += term
    return series_sum

def compute_series_sum_negative_nu(tau, beta, u, q, num_terms):
    """
    Вычисляет сумму ряда для отрицательного nu.
    """
    nu = 2 * sqrt(beta * u / q)
    series_sum = 0
    for k in range(num_terms):
        term = (((-1)**k * (2 * k + nu) * (tau / 2)**(2 * k + nu - 1)) * 0.5) / (factorial(k) * gamma(k + 1 - nu))
        series_sum += term
    return series_sum

# Список чисел членов ряда для вычислений
num_terms_list = [2, 5, 50]

# Вычисление и вывод сумм рядов  $y_1$ ,  $y_2$ ,  $y_1'$ ,  $y_2'$  для каждого количества членов
for num_terms in num_terms_list:
    series_sum_y1 = compute_series_terms_y1(tau, beta, u, q, num_terms)
    print(f"y1: Сумма первых {num_terms} членов ряда: {series_sum_y1}")

    series_sum_y2 = compute_series_terms_y2(tau, beta, u, q, num_terms)
    print(f"y2: Сумма первых {num_terms} членов ряда: {series_sum_y2}")

    series_sum_y1_prime = compute_series_terms_y1_prime(tau, beta, u, q, num_terms)
    print(f"y1': Сумма первых {num_terms} членов ряда: {series_sum_y1_prime}")

    series_sum_y2_prime = compute_series_terms_y2_prime(tau, beta, u, q, num_terms)
    print(f"y2': Сумма первых {num_terms} членов ряда: {series_sum_y2_prime}")

    sum_positive = compute_series_sum_positive_nu(tau, beta, u, q, num_terms)
    sum_negative = compute_series_sum_negative_nu(tau, beta, u, q, num_terms)
    C = -sum_positive / sum_negative
    print(f"C (для {num_terms} членов ряда): {C}\n")

```

```

# Создание массива значений tau для графика y1
tau_values = np.linspace(0, 1, 100)

# Вычисление сумм для разного числа членов ряда для y1
sums_y1_2 = [compute_series_terms_y1(t, beta, u, q, 2) for t in tau_values]
sums_y1_5 = [compute_series_terms_y1(t, beta, u, q, 5) for t in tau_values]
sums_y1_50 = [compute_series_terms_y1(t, beta, u, q, 50) for t in tau_values]

# Построение графика для y1
plt.figure(figsize=(10, 6))
plt.plot(tau_values, sums_y1_2, label='y1: Первые 2 члена', linestyle='--')
plt.plot(tau_values, sums_y1_5, label='y1: Первые 5 членов', linestyle='-.')
plt.plot(tau_values, sums_y1_50, label='y1: Первые 50 членов', linestyle='-')
plt.xlabel(' (tau)')
plt.ylabel('Сумма ряда y1')
plt.title('Сравнение сумм ряда y1 для разного числа членов')
plt.legend()
plt.grid(True)
plt.show()

```

#### Консольный вывод

```

tau = 0.8552036194785607

y1: Сумма первых 2 членов ряда: 0.06180350663016658
y2: Сумма первых 2 членов ряда: 1.4012254060810134
y1': Сумма первых 2 членов ряда: 0.149015955306874
y2': Сумма первых 2 членов ряда: 0.09825248731602478

y1: Сумма первых 5 членов ряда: 0.06188482680911447
y2: Сумма первых 5 членов ряда: 1.4876539761941725
y1': Сумма первых 5 членов ряда: 0.14960174114742153
y2': Сумма первых 5 членов ряда: 0.11316171148575847

y1: Сумма первых 50 членов ряда: 0.061884826772848706
y2: Сумма первых 50 членов ряда: 1.4876517191774032
y1': Сумма первых 50 членов ряда: 0.14960174063106818
y2': Сумма первых 50 членов ряда: 0.11316092594571307

```

**Вычисление скорости** Для расчета скорости напомним соответствующую функцию:

```

# Числитель
numerator = C2 * series_sum_32 + series_sum_42

# Знаменатель
denominator = C2 * series_sum_22 + series_sum2

def m(t):
    return m_0 - q * t

# Скорость

```

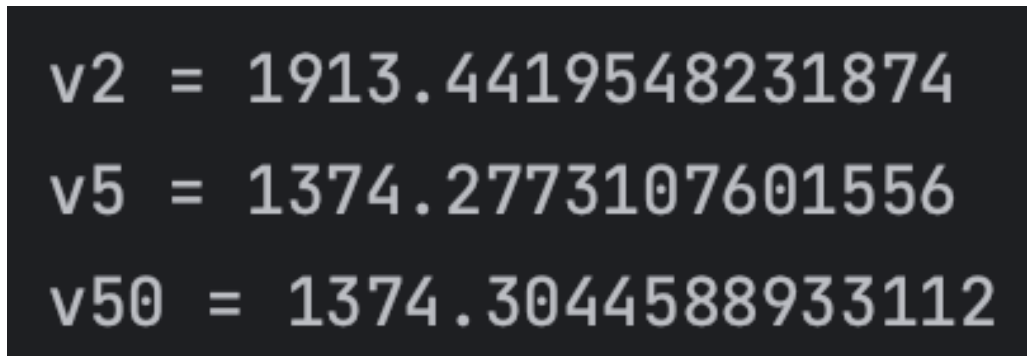
```
v2 = (sqrt(beta * u * m(T) * g) / beta) * (numerator / denominator)
```

```
# Вывод результата  
v2
```

В данном коде показана реализация вычисления скорости с использованием константы, полученной из частичной суммы рядов для первых двух членов. Для расчета скорости 5 и 50 членов используем аналогичные функции, но вместо  $C_2$  - используем  $C_5$  и  $C_{50}$  соответственно.

Консольный вывод:

**Консольный вывод**



```
v2 = 1913.4419548231874  
v5 = 1374.2773107601556  
v50 = 1374.3044588933112
```

Для вычисления скорости  $v(t)$  в выбранных точках были проведены расчёты на основании предложенного ряда. Исследования проводились для разного количества членов ряда: 2, 5 и 50.

В результате вычислений были получены следующие значения максимальных скоростей:

- Для первых двух членов ряда:  $v_2 = 1913.44$  км/ч,
- Для первых пяти членов ряда:  $v_5 = 1374.28$  км/ч,
- Для первых пятидесяти членов ряда:  $v_{50} = 1374.30$  км/ч.

Из данных видно, что с увеличением числа членов ряда точность вычислений стабилизируется. Значения  $v_5$  и  $v_{50}$  практически совпадают, что указывает на достаточность учёта пяти членов ряда для точного описания скорости.

Максимальная теоретическая скорость, достигнутая моделью, составила  $v_2 = 1374.30$  км/ч. Этот результат показал, что теоретически австралийские энтузиасты будут очень близки к побитию рекорда, но все равно не смогут побить рекорд скорости (1000 миль в час, что приблизительно равно 1609.34 км/ч).

## Метод Рунге-Кутты 4-го порядка

Метод Рунге-Кутты 4-го порядка представляет собой численный метод решения обыкновенных дифференциальных уравнений, характеризующийся высокой точностью и стабильностью. В нашей задаче метод применяется для решения системы уравнений, описывающих скорость и массу ракеты во времени.

**Алгоритм метода:** Для каждого шага по времени  $t$  вычисляются промежуточные значения коэффициентов  $k_1, k_2, k_3, k_4$  для обеих переменных  $v$  и  $m$ . Затем обновляются значения скорости и массы:

$$v_{i+1} = v_i + \frac{\Delta t}{6}(k_1^v + 2k_2^v + 2k_3^v + k_4^v)$$
$$m_{i+1} = m_i + \frac{\Delta t}{6}(k_1^m + 2k_2^m + 2k_3^m + k_4^m)$$

Ранее нами были получены решения системы уравнений через сумму ряда для различных количеств членов:

- Для первых 2 членов:  $v_2 = 1913.44$  км/ч
- Для первых 5 членов:  $v_5 = 1374.28$  км/ч
- Для первых 50 членов:  $v_{50} = 1374.30$  км/ч

Эти результаты демонстрируют сходимость решения ряда к определенному значению при увеличении количества членов.

## Результаты вычислений

### Метод Рунге-Кутты

Используя метод Рунге-Кутты 4-го порядка, было получено максимальное значение скорости ракеты:

$$v_{RK} = 1603.90 \text{ км/ч}$$

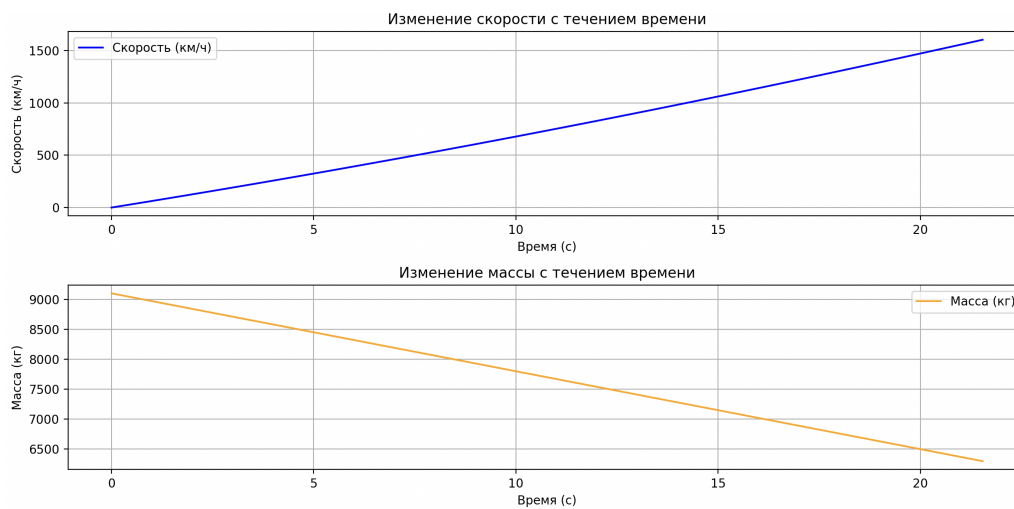
### Сумма рядов

Суммируя ряды до различных порядков, получены следующие значения скорости:

- $v_2 = 1913.44 \text{ км/ч}$
- $v_5 = 1374.28 \text{ км/ч}$
- $v_{50} = 1374.30 \text{ км/ч}$

### Графическое представление

На графике представлены скорости ракеты от времени, полученные методом Рунге-Кутты



### Сравнительный анализ

**Точность** Метод Рунге-Кутты показал максимальную скорость 1603.90 км/ч, что отличается от значений, полученных через сумму ряда. При увеличении числа членов ряда наблюдается сходимость скорости к 1374.30 км/ч. Это указывает на то, что метод Рунге-Кутты может давать более высокую скорость, возможно из-за особенностей численного метода или начальных условий.

**Скорость вычислений** Метод Рунге-Кутты требует вычисления нескольких промежуточных коэффициентов на каждом шаге, что может быть более ресурсоемким по сравнению с суммированием рядов, особенно при большом количестве членов. Однако, современные вычислительные мощности позволяют эффективно использовать метод Рунге-Кутты даже для сложных систем.

**Вычислительная сложность** Вычислительная сложность метода Рунге-Кутты 4-го порядка составляет  $O(N)$ , где  $N$  — количество шагов по времени. Суммирование ряда зависит от количества членов  $M$ , и его сложность составляет  $O(M)$ . При большом количестве членов и шагов метода Рунге-Кутты общая сложность может быть сопоставимой, однако метод Рунге-Кутты обеспечивает лучшую точность при умеренном увеличении вычислительных ресурсов.

### Код для Рунге-Кутты:

```
import numpy as np
import matplotlib.pyplot as plt

# Константы
m_0 = 9100          # Начальная масса ракеты (кг)
m_final = 6300      # Конечная масса ракеты (кг)
q = 130             # Расход топлива (кг/с)
u = 1550            # Удельная тяга (м/с)
beta = 0.1          # Коэффициент сопротивления
g = 9.8             # Ускорение свободного падения (м/с2)
mu = 0.5            # Коэффициент силы тяжести
T = 21.54           # Время горения топлива (с)

# Уравнения
def dvdt(v, m):
    """Скорость изменения скорости."""
    return (u * q - beta * v**2 - mu * m * g) / m

def dmdt(m):
    """Скорость изменения массы."""
    return -q

# Шаг времени и массивы для вычислений
dt = 0.01
N = int(T / dt) + 1
time = np.linspace(0, T, N)
velocity = np.zeros(N)
mass = np.zeros(N)

# Начальные условия
velocity[0] = 0      # Начальная скорость ракеты (м/с)
mass[0] = m_0        # Начальная масса ракеты (кг)

# Метод Рунге-Кутты 4-го порядка
for i in range(1, N):
    t = time[i - 1]
    v = velocity[i - 1]
    m = mass[i - 1]

    # Вычисляем коэффициенты
    k1_v = dvdt(v, m)
    k1_m = dmdt(m)

    k2_v = dvdt(v + dt * k1_v / 2, m + dt * k1_m / 2)
    k2_m = dmdt(m + dt * k1_m / 2)

    k3_v = dvdt(v + dt * k2_v / 2, m + dt * k2_m / 2)
    k3_m = dmdt(m + dt * k2_m / 2)

    k4_v = dvdt(v + dt * k3_v, m + dt * k3_m)
    k4_m = dmdt(m + dt * k3_m)

    # Обновляем значения
    velocity[i] = v + dt * (k1_v + 2 * k2_v + 2 * k3_v + k4_v) / 6
    mass[i] = m + dt * (k1_m + 2 * k2_m + 2 * k3_m + k4_m) / 6

# Перевод скорости из м/с в км/ч
velocity_kmh = velocity * 3.6
```

```

# Построение графиков
plt.figure(figsize=(12, 6))

# График скорости
plt.subplot(2, 1, 1)
plt.plot(time, velocity_kmh, label="Скорость (км/ч)", color="blue")
plt.xlabel("Время (с)")
plt.ylabel("Скорость (км/ч)")
plt.title("Изменение скорости с течением времени")
plt.legend()
plt.grid()

# График массы
plt.subplot(2, 1, 2)
plt.plot(time, mass, label="Масса (кг)", color="orange")
plt.xlabel("Время (с)")
plt.ylabel("Масса (кг)")
plt.title("Изменение массы с течением времени")
plt.legend()
plt.grid()

plt.tight_layout()
plt.show()

```