

Теория кривых

Репер Френе. Формулы Френе–Серре

Дифференциальная геометрия

Теория кривых

Геворкян М. Н.

Российский университет дружбы народов
Факультет физико-математических и естественных наук
Кафедра прикладной информатики и теории вероятностей

Определение

Сегмент кривой γ имеет **параметрическое представление** в \mathbb{R}^n если задана вектор-функция

$$\mathbf{r}(t): [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n, \mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} x^1(t) \\ x^2(t) \\ \vdots \\ x^n(t) \end{pmatrix} \quad t \in [a, b] \in \mathbb{R},$$

Если функции $x^i(t), \forall i = 1, \dots, n$ имеют непрерывные производные первого порядка, которые ни в одной точке интервала $[a, b]$ не обращаются в ноль:

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} \neq \vec{0}, \quad \forall t \in [a, b],$$

то сегмент кривой называется **регулярным**.

Если на отрезке $a \leq t \leq b$ каждому значению t соответствует одна точка сегмента кривой и, наоборот, каждой точке сегмента кривой соответствует одно значение t , то сегмент называется **простой дугой**. У такого сегмента кривой нет точек самопересечения.

В классической дифференциальной геометрии изучаются кривые, состоящие из регулярных сегментов. В точках соединения сегментов требование регулярности может не выполняться. Такие точки называются **нерегулярными** или особыми.

Мы будем рассматривать примеры кривых, заданных на плоскости \mathbb{R}^2 и в пространстве \mathbb{R}^3 .

Параметрическое представление таких кривых задается как:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} x^1(t) \\ x^2(t) \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^2 \quad \mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} x^1(t) \\ x^2(t) \\ x^3(t) \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^3, \quad t \in [a, b] \in \mathbb{R},$$

Определение

Кривая γ называется **неявно заданной** в \mathbb{R}^n , если геометрическое место ее точек находится как решение системы из $n - 1$ уравнения:

$$\begin{cases} F_1(x^1, x^2, \dots, x^n) = 0, \\ F_2(x^1, x^2, \dots, x^n) = 0, \\ \vdots \\ F_{n-1}(x^1, x^2, \dots, x^n) = 0, \end{cases}$$

где каждая функция $F_i(\mathbf{x})$ — гладкая функция $\mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$.

Для плоскости \mathbb{R}^2 это одно уравнение $F(x, y) = 0$, а для трехмерного пространства \mathbb{R}^3 это два уравнения $F_1(x, y, z) = 0$ и $F_2(x, y, z) = 0$.

Определение

Касательным вектором кривой γ в точке P называется производная от радиус-вектора $\mathbf{r}(t)$ кривой:

$$\dot{\mathbf{r}}(t) = \left. \frac{d\mathbf{r}(t)}{dt} \right|_{t=t_0} = \begin{pmatrix} \frac{dx^1}{dt} \\ \vdots \\ \frac{dx^n}{dt} \end{pmatrix}_{t=t_0} = \begin{pmatrix} \dot{x}^1 \\ \vdots \\ \dot{x}^n \end{pmatrix}_{t=t_0}$$

Точка имеет координаты $P = \mathbf{r}(t_0) = (x_0^1 \quad x_0^2 \quad \dots \quad x_0^n)$. Касательный вектор также называют **вектором скорости**.

С помощью точки над буквой $\dot{x}(t)$ обозначается первая производная по переменной t .

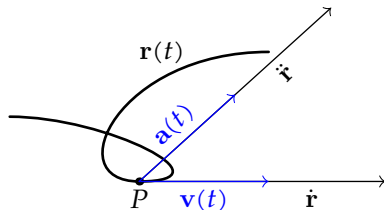
$$\dot{\mathbf{r}}(t) = \frac{d\mathbf{r}}{dt}, \quad \ddot{\mathbf{r}}(t) = \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}, \quad \dot{\dot{\mathbf{r}}}(t) = \frac{d^3\mathbf{r}}{dt^3}$$

Вектором ускорения кривой γ в точке P назовем вторую производную по t от радиус-вектора $\mathbf{r}(t)$ кривой:

$$\ddot{\mathbf{r}}(t_0) = \left. \frac{d^2 \mathbf{r}(t)}{dt^2} \right|_{t=t_0} = \begin{pmatrix} \frac{d^2 x^1}{dt^2} \\ \vdots \\ \frac{d^2 x^n}{dt^2} \end{pmatrix}_{t=t_0} = \begin{pmatrix} \ddot{x}^1 \\ \vdots \\ \ddot{x}^n \end{pmatrix}_{t=t_0}$$

Термин вектор ускорения в дифференциальной геометрии обычно не используют, потому что рассматривают нормальный вектор, который мы введем ниже. В некоторых случаях вектор ускорения и вектор нормали совпадают.

На рисунке можно видеть единичный (нормированный) касательный вектор $\mathbf{v}(t) = \frac{\dot{\mathbf{r}}}{\|\dot{\mathbf{r}}\|}(t)$ и единичный вектор ускорения $\mathbf{a}(t) = \frac{\ddot{\mathbf{r}}}{\|\ddot{\mathbf{r}}\|}(t)$ в точке P некоторого сегмента кривой. Обратите внимание, что угол между ними может быть произвольным.



Натуральный параметр кривой 1

Выберем такой параметр $l = l(t)$, что касательный вектор по этому параметру будет единичным вектором при любых значениях l :

$$\mathbf{v}(l) = \frac{d\mathbf{r}}{dl}, \quad \|\mathbf{v}\| = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right\| \equiv 1, \quad \forall l \in [a, b].$$

По правилу дифференцирования сложной функции получим:

$$\frac{d\mathbf{r}(l(t))}{dt} = \frac{d\mathbf{r}}{dl} \frac{dl}{dt} \Rightarrow \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \frac{dl}{dt} \right\| = \frac{dl}{dt} \underbrace{\left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right\|}_{\equiv 1} = \frac{dl}{dt} \Rightarrow \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| = \frac{dl}{dt}.$$

Таким образом

$$dl = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| dt = \sqrt{\left(\frac{d\mathbf{r}}{dt}, \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right)} dt,$$

а в случае ортонормированного базиса можно записать

$$dl = \sqrt{\sum_{i=1}^n (\dot{x}^i(t))^2} dt$$

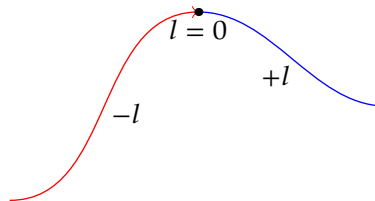
Определение

Параметрическое представление кривой γ , при котором радиус-вектор кривой $\mathbf{r}(l): [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ имеет единичный касательный вектор \mathbf{v} :

$$\|\mathbf{v}(l)\| = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right\| \equiv 1, \forall l \in [a, b] \in \mathbb{R}^n,$$

называется **натуральным представлением**, а параметр l — **натуральным параметром**.

Натуральный параметр l имеет смысл длины дуги кривой, измеряемой от произвольно, но определенно выбранного начала отсчета на кривой.



Натуральный параметр кривой 3

Определение

Кривая, которая допускает введение понятия длины дуги, называется **спрямляемой**.

Утверждение

Кривая спрямляема, если текущие координаты являются непрерывными функциями параметра t с непрерывными производными первого порядка.

Длина кривой вычисляется по формуле:

$$l = \int_{t_0}^t \|\dot{\mathbf{r}}(\tau)\| d\tau = \int_{t_0}^t \sqrt{(\dot{\mathbf{r}}(\tau), \dot{\mathbf{r}}(\tau))} d\tau$$

а для ортонормированного базиса в трехмерном случае:

$$l = \int_{t_0}^t \sqrt{\dot{x}^2(\tau) + \dot{y}^2(\tau) + \dot{z}^2(\tau)} d\tau$$

Эта формула раскрывает геометрический смысл параметра l — длина дуги от некоторой фиксированной точки $P_0 = \mathbf{r}(t_0)$ кривой до произвольной точки $P = \mathbf{r}(t)$.

Касательная прямая и нормальная плоскость для \mathbb{R}^3

Уравнение касательной к кривой в точке $P = (x_0, y_0, z_0)$ может быть записано как уравнение прямой, проходящей через точку P параллельно касательному вектору $\mathbf{v}(t_0) = (\dot{x}_0, \dot{y}_0, \dot{z}_0)^T$ то есть:

$$\frac{x - x_0}{\dot{x}_0} = \frac{y - y_0}{\dot{y}_0} = \frac{z - z_0}{\dot{z}_0}.$$

Прямые, проходящие через точки касания перпендикулярно к касательной, называются **нормальными кривой**. Плоскость, проходящая через точку касания перпендикулярно к касательной, называется **нормальной плоскостью** и содержит в себе все нормали к кривой в точке P . Уравнение нормальной плоскости записывается как

$$(x - x_0)\dot{x}_0 + (y - y_0)\dot{y}_0 + (z - z_0)\dot{z}_0 = 0.$$

В случае плоской кривой нормальная плоскость вырождается в **нормальную прямую**:

$$(x - x_0)\dot{x}_0 + (y - y_0)\dot{y}_0 = 0.$$

Определение

Пусть регулярный сегмент кривой γ имеет параметрическое представление с помощью радиус-вектора $\mathbf{r}(l)$ с натуральным параметром l . Вектор ускорения $\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}$ в точке $P_0 = \mathbf{r}(l_0)$ называется **вектором нормали** в точке P_0 .

Единичный вектор нормали $\mathbf{n}(l)$ определяется как:

$$\mathbf{n}(l) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}}{\left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|}$$

Величина вектора нормали $\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}$ в точке $P_0 = \mathbf{r}(l_0)$ называется **кривизной** кривой в точке P_0 :

$$k(l_0) = \left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|_{l=l_0}$$

Даже при $n = 3$ мы уже получаем целый пучок нормалей, так как достаточно провести плоскость, перпендикулярную касательной в точке касания и весь пучок прямых этой плоскости с центром в точке касания будет состоять из нормалей к нашей кривой.

Вектор нормали $\mathbf{n}(l)$ позволяет выделить **главную нормаль** на нормальной плоскости для случая $\mathbb{R}^n, n \geq 3$.

Для регулярного сегмента кривой кривизна $k(l)$ определена для любого l из $[a, b] \in \mathbb{R}$. То же справедливо и для касательного вектора $\mathbf{v}(l)$ и для нормального вектора $\mathbf{n}(l)$. Поэтому мы часто будем опускать фразу об определенной точке P_0 .

Определение

Радиусом кривизны кривой γ в точке P называется величина, обратная кривизне

$$R(l) = \frac{1}{k(l)}$$

Из определений следует уравнение:

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} = k \mathbf{n}, \quad k(l) = \left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|.$$

Это первое уравнение Френе-Серре

В литературе (см., например [1, с. 57]) встречаются обозначения касательного и нормального векторов с помощью греческих букв «тау» $\vec{\tau}$ и «ню» $\vec{\nu}$, так как они перекликаются с оригинальными латинскими терминами *tangentem* и *normalis*.

Мы используем обозначение \mathbf{v} для единичного касательного вектора, что отражает физический смысл этого вектора — вектор скорости (лат. *velocitas* — скорость) и обозначение \mathbf{n} для единичного вектора нормали.

Утверждение

Векторы касательной $\frac{d\mathbf{r}}{dl}$ и нормали $\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}$ ортогональны, при натуральном параметре l .

Докажем, взяв производную от скалярного произведения. С одной стороны:

$$\frac{d}{dl} \left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right) = \left(\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right) + \left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right) = 2 \left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right).$$

С другой стороны, из-за натурального параметра касательный вектор единичной длины для любого значения l и, следовательно, производная равна 0 $\forall l$

$$\frac{d}{dl} \left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right) = \frac{d}{dl} \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right\|^2 = \frac{d}{dl} 1 = 0,$$

В итоге

$$\left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right) \equiv 0 \quad \square$$

Из ортогональности

$$\left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right) = 0,$$

следует ортогональность \mathbf{v} и \mathbf{n} :

$$(\mathbf{v}, k\mathbf{n}) = k(\mathbf{v}, \mathbf{n}) = \left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right) = 0$$

Можно точно также доказать, что

$$\left(\mathbf{n}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right) \equiv 0,$$

пользуясь единичностью вектора \mathbf{n} при натуральном параметре l .

$$\frac{d}{dl}(\mathbf{n}, \mathbf{n}) = 2 \left(\mathbf{n}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right)$$

$$\frac{d}{dl}(\mathbf{n}, \mathbf{n}) = \frac{d}{dl}1 \equiv 0$$

Векторы \mathbf{v} и \mathbf{n} при натуральной параметризации являются ортогональными. В \mathbb{R}^3 должен существовать еще один вектор, ортогональный и \mathbf{v} и \mathbf{n} . Введем его следующим образом.

Определение

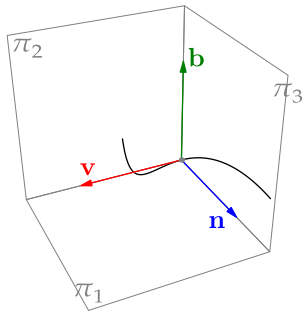
Вектор $\mathbf{b} = [\mathbf{v}, \mathbf{n}]$ называется единичным вектором **бинормали**.

По определению векторного умножения вектор бинормали ортогонален векторам \mathbf{v} и \mathbf{n} . Упорядоченная тройка векторов $\langle \mathbf{v}, \mathbf{n}, \mathbf{b} \rangle$ образуют репер, который называется **репером Френе** или **основными векторами** кривой.

$$\mathbf{v} = [\mathbf{n}, \mathbf{b}],$$

$$\mathbf{n} = [\mathbf{b}, \mathbf{v}],$$

$$\mathbf{b} = [\mathbf{v}, \mathbf{n}].$$



Репер Френе определен для бесконечно малой локальной окрестности каждой точки P регулярного сегмента кривой в пространстве \mathbb{R}^3 . Возможны обобщения и на большие размерности, но классическая дифференциальная геометрия изучает кривые именно в \mathbb{R}^2 и \mathbb{R}^3 .

Любой вектор в локальной окрестности точки P можно разложить по векторам базиса Френе. Рассмотрим следующий вектор:

$$\frac{d\mathbf{n}}{dl} = a\mathbf{v} + b\mathbf{n} + c\mathbf{b}, \quad a, b, c \in \mathbb{R},$$

и найдем значения коэффициентов a, b, c . Из ортогональности \mathbf{n} и $\frac{d\mathbf{n}}{dl}$ следует:

$$\left(\mathbf{n}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right) = a \underbrace{(\mathbf{n}, \mathbf{v})}_{=0} + b \underbrace{(\mathbf{n}, \mathbf{n})}_{=1} + c \underbrace{(\mathbf{n}, \mathbf{b})}_{=0} \Rightarrow b = 0$$

Таким образом:

$$\frac{d\mathbf{n}}{dl} = a\mathbf{v} + c\mathbf{b}$$

Для нахождения a и c продифференцируем скалярное произведение $(\mathbf{v}, \mathbf{n}) = 0$.

$$\frac{d}{dl}(\mathbf{v}, \mathbf{n}) = \left(\frac{d\mathbf{v}}{dl}, \mathbf{n} \right) + \left(\mathbf{v}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right)$$

так как

$$\frac{d\mathbf{v}}{dl} = \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} = k\mathbf{n} \text{ и } \frac{d\mathbf{n}}{dl} = a\mathbf{v} + c\mathbf{b},$$

то

$$k \underbrace{(\mathbf{n}, \mathbf{n})}_{=1} + a \underbrace{(\mathbf{v}, \mathbf{v})}_{=1} + c \underbrace{(\mathbf{v}, \mathbf{b})}_{=0} = 0 \Rightarrow a = -k.$$

Таким образом

$$\frac{d\mathbf{n}}{dl} = -k\mathbf{v} + c\mathbf{b}$$

Величина τ обозначается греческой буквой κ (или τ) и называется **кручением** и является вторым инвариантом кривой (первый – кривизна). Также кручение иногда называют **пространственной кривизной** и обозначают как κ_2 .

- Кручение, в отличие от кривизны, может принимать любой знак.
- У плоских (двумерных) кривых кручение равно 0.
- Геометрический смысл кручения — скорость изменения направления соприкасающейся плоскости.

Формула

$$\frac{d\mathbf{n}}{dl} = -\kappa\mathbf{v} + \tau\mathbf{b}$$

называется **второй формулой Френе–Серре**.

Для вывода третьей формулы Френе–Серре найдем производную от бинормали по натуральному параметру.

$$\frac{d\mathbf{b}}{dl} = \frac{d}{dl}[\mathbf{v}, \mathbf{n}] = \left[\frac{d\mathbf{v}}{dl}, \mathbf{n} \right] + \left[\mathbf{v}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right] = \underbrace{[k\mathbf{n}, \mathbf{n}]}_{=0} + \left[\mathbf{v}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right] = \left[\mathbf{v}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right]$$

Пользуясь второй формулой Френе–Серре, получим:

$$\left[\mathbf{v}, \frac{d\mathbf{n}}{dl} \right] = [\mathbf{v}, -k\mathbf{v} + \varkappa\mathbf{b}] = -k \underbrace{[\mathbf{v}, \mathbf{v}]}_{=0} + \varkappa \underbrace{[\mathbf{v}, \mathbf{b}]}_{=-\mathbf{n}}.$$

Получили третью формулу Френе–Серре:

$$\frac{d\mathbf{b}}{dl} = -\varkappa\mathbf{n}.$$

Мы доказали теорему:

Теорема

Френе–Серре для любой пространственной кривой $\mathbf{r}(l)$, где l — натуральный параметр, имеют место следующие формулы, называемые *формулами Френе*:

$$\begin{aligned}\frac{d\mathbf{v}}{dl} &= \quad \quad + k\mathbf{n} \\ \frac{d\mathbf{n}}{dl} &= -k\mathbf{v} \quad \quad + \tau\mathbf{b} \\ \frac{d\mathbf{b}}{dl} &= \quad \quad -\tau\mathbf{n}\end{aligned}$$

где \mathbf{v} — единичный вектор касательной, \mathbf{n} — единичный вектор нормали, \mathbf{b} — единичный вектор бинормали, τ — кручение, а k — кривизна.

Обобщенный вывод формул Френе-Серре 1

Три вектора $\langle \mathbf{e}_1(t), \mathbf{e}_2(t), \mathbf{e}_3(t) \rangle$ образуют **ортонормальную тройку** если они единичны и взаимно ортогональны:

$$(\mathbf{e}_i, \mathbf{e}_j) = \delta_{ij} = \begin{cases} 1, & i = j, \\ 0, & i \neq j. \end{cases}$$

Дополнительно потребуем непрерывность производных произвольного порядка. Производные первого порядка от \mathbf{e}_i можно разложить по ним самим и рассмотреть систему [2, с. 13]:

$$\frac{d\mathbf{e}_i}{dt} = \sum_{k=1}^3 a_i^k \mathbf{e}_k.$$

С одной стороны:

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{e}_i, \mathbf{e}_j) = \left(\frac{d\mathbf{e}_i}{dt}, \mathbf{e}_j \right) + \left(\mathbf{e}_i, \frac{d\mathbf{e}_j}{dt} \right) = \sum_{k=1}^3 (a_i^k \mathbf{e}_k, \mathbf{e}_j) + \sum_{l=1}^3 (\mathbf{e}_i, a_j^l \mathbf{e}_l) = \sum_{k=1}^3 a_i^k (\mathbf{e}_k, \mathbf{e}_j) + \sum_{l=1}^3 a_j^l (\mathbf{e}_i, \mathbf{e}_l) = a_i^k \delta_{kj} + a_j^l \delta_{il} =$$

С другой стороны по определению:

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{e}_i, \mathbf{e}_j) = \frac{d}{dt}\delta_{ij} = 0.$$

Получаем условие, налагаемое на коэффициенты матрицы a_j^i :

$$a_i^j + a_j^i = 0 \quad \forall i, j \Rightarrow a_i^j = -a_j^i,$$

что в терминах матриц означает антисимметричность матрицы:

$$\begin{pmatrix} 0 & a_2^1 & a_3^1 \\ -a_2^1 & 0 & a_3^2 \\ -a_3^1 & -a_3^2 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & \alpha & \beta \\ -\alpha & 0 & \gamma \\ -\beta & -\gamma & 0 \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{cases} \frac{d\mathbf{e}_1}{dt} = -\alpha\mathbf{e}_2 - \beta\mathbf{e}_3, \\ \frac{d\mathbf{e}_2}{dt} = +\alpha\mathbf{e}_1 - \gamma\mathbf{e}_3, \\ \frac{d\mathbf{e}_3}{dt} = +\beta\mathbf{e}_1 + \gamma\mathbf{e}_2. \end{cases}$$

Отсюда мы можем легко получить формулы Френе-Серре, если рассмотрим в качестве ортонормальной тройки вектора $\langle \mathbf{v}, \mathbf{n}, \mathbf{b} \rangle$ (порядок важен) и натуральную параметризацию кривой параметром l . Тогда:

$$\begin{cases} \frac{d\mathbf{e}_1}{dl} = -\alpha\mathbf{e}_2 - \beta\mathbf{e}_3, \\ \frac{d\mathbf{e}_2}{dl} = +\alpha\mathbf{e}_1 - \gamma\mathbf{e}_3, \\ \frac{d\mathbf{e}_3}{dl} = +\beta\mathbf{e}_1 + \gamma\mathbf{e}_2. \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \frac{d\mathbf{v}}{dl} = -\alpha\mathbf{n} - \beta\mathbf{b}, \\ \frac{d\mathbf{n}}{dl} = +\alpha\mathbf{v} - \gamma\mathbf{b}, \\ \frac{d\mathbf{b}}{dl} = +\beta\mathbf{v} + \gamma\mathbf{n}. \end{cases}$$

и используем формулу

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} = \frac{d\mathbf{v}}{dl} = k\mathbf{n},$$

которая по-сути является определением единичного вектора нормали. Из этой формулы следует, что $\alpha = -k$, $\beta = 0$. Тогда:

$$\begin{cases} \frac{d\mathbf{v}}{dl} = k\mathbf{n} - 0\mathbf{b}, \\ \frac{d\mathbf{n}}{dl} = -k\mathbf{v} - \gamma\mathbf{b}, \\ \frac{d\mathbf{b}}{dl} = 0\mathbf{v} + \gamma\mathbf{n}, \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \frac{d\mathbf{v}}{dl} = k\mathbf{n}, \\ \frac{d\mathbf{n}}{dl} = -k\mathbf{v} + \varkappa\mathbf{b}, \\ \frac{d\mathbf{b}}{dl} = -\varkappa\mathbf{n}, \end{cases} \text{ где } \gamma = -\varkappa.$$

Мы получили непосредственно формулы Френе–Серре. Последнюю формулу можно использовать в качестве определения кручения \varkappa .

Такой подход позволяет обобщить формулы Френе–Серре на произвольную размерность пространства \mathbb{R}^n .

Явная формула для кручения κ I/II

Выведем теперь явную формулу для вычисления кручения κ в произвольной точке регулярной гладкой кривой. Рассмотрим три производные от радиус-вектора \mathbf{r} по l :

$$\begin{aligned}\frac{d\mathbf{r}}{dl} &= \mathbf{v}, \\ \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} &= k\mathbf{n}, \\ \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} &= k\frac{d\mathbf{n}}{dl} + \frac{dk}{dl}\mathbf{n} = -k^2\mathbf{v} + k\kappa\mathbf{b} + \frac{dk}{dl}\mathbf{n}.\end{aligned}$$

Найдем смешанное произведение (используя внешнее произведение)

$$\begin{aligned}\frac{d\mathbf{r}}{dl} \wedge \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \wedge \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} &= \mathbf{v} \wedge k\mathbf{n} \wedge \left(-k^2\mathbf{v} + k\kappa\mathbf{b} + \frac{dk}{dl}\mathbf{n}\right) = \\ &= -k^3 \underbrace{\mathbf{v} \wedge \mathbf{n} \wedge \mathbf{v}}_{=0} + k^2\kappa \underbrace{\mathbf{v} \wedge \mathbf{n} \wedge \mathbf{b}}_{\neq 0} + k \frac{dk}{dl} \underbrace{\mathbf{v} \wedge \mathbf{n} \wedge \mathbf{n}}_{=0} = k^2\kappa \mathbf{v} \wedge \mathbf{n} \wedge \mathbf{b}\end{aligned}$$

Получили значение смешанного произведения (скаляр)

$$\left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} \right) = k^2 \kappa \Rightarrow \kappa = \frac{\left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} \right)}{k^2(l)} = R^2(l) \left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} \right).$$

Учитывая, что

$$k^2(l) = \left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|^2.$$

получим окончательную формулу для вычисления кручения кривой:

$$\boxed{\kappa(l) = \frac{\left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} \right)}{\left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|^2}}$$

Сводка основных формул для кривой с натуральным параметром 1

Пусть $\mathbf{r}(l)$ радиус-вектор гладкой регулярной кривой γ (сегмента кривой). В каждой точке кривой можно определить следующие векторы.

- Единичный **касательный вектор** $\mathbf{v}(l)$:

$$\mathbf{v}(l) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{d\mathbf{r}(l)}{dl}$$

- Единичный **вектор нормали** $\mathbf{n}(l)$:

$$\mathbf{n}(l) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}}{\left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|}$$

- Единичный **вектор бинормали** $\mathbf{b}(l)$:

$$\mathbf{b}(l) \stackrel{\text{def}}{=} [\mathbf{v}, \mathbf{n}]$$

Также у кривой существуют два скалярных инварианта.

- **Кривизна** кривой $k(l)$ и **радиус кривизны** $R(l)$:

$$k(l) = \left\| \frac{d^2 \mathbf{r}(l)}{dl^2} \right\|, \quad R(l) = \frac{1}{k(l)}.$$

- **Кручение** кривой $\varkappa(l)$ в точке $\mathbf{r}(l)$ определяется по формуле:

$$\varkappa(l) = \frac{\left(\frac{d\mathbf{r}}{dl}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} \right)}{\left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right\|^2}$$

Сводка основных формул для кривой с натуральным параметром 3

Между перечисленными векторами $\langle \mathbf{v}, \mathbf{n}, \mathbf{b} \rangle$ и скалярами $k(l)$ и $\varkappa(l)$ существует связь, задаваемая формулами Френе–Серре:

$$\begin{aligned} \frac{d\mathbf{v}}{dl} &= +k\mathbf{n} \\ \frac{d\mathbf{n}}{dl} &= -k\mathbf{v} + \varkappa\mathbf{b} \\ \frac{d\mathbf{b}}{dl} &= -\varkappa\mathbf{n} \end{aligned} \quad \Leftrightarrow \quad \frac{d}{dl} \begin{bmatrix} \mathbf{v} \\ \mathbf{n} \\ \mathbf{b} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & +k & 0 \\ -k & 0 & +\varkappa \\ 0 & -\varkappa & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{v} \\ \mathbf{n} \\ \mathbf{b} \end{bmatrix}$$

Упорядоченная тройка векторов $\langle \mathbf{v}, \mathbf{n}, \mathbf{b} \rangle$ образует репер Френе.

$$\mathbf{v} \times \mathbf{n} = \mathbf{b}, \quad \mathbf{n} \times \mathbf{b} = \mathbf{v}, \quad \mathbf{b} \times \mathbf{v} = \mathbf{n}.$$

Все вышеперечисленные формулы и определения справедливы только для натурального уравнения $\mathbf{r}(l)$ кривой γ . Для произвольного параметра t эти формулы довольно значительно усложняются. Далее мы займемся выводом формул для вычисления $\langle \mathbf{v}(t), \mathbf{n}(t), \mathbf{b}(t) \rangle$, $k(t)$ и $\tau(t)$.

Задача

Вычислить касательный вектор $\mathbf{v}(t)$ зная радиус-вектор $\mathbf{r}(t)$ с произвольным параметром t .

Будем считать, что натуральный параметр l является непрерывной функцией от t то есть $t(l)$ и, обратно: $l(t)$. Аналитического выражения для $t(l)$ и $l(t)$ мы не знаем. Тогда из определения касательного вектора и правила дифференцирования сложной функции имеем:

$$\mathbf{v}(t) = \frac{d\mathbf{r}(t(l))}{dl} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} \frac{dt}{dl}, \quad \frac{d\mathbf{r}(l(t))}{dt} = \frac{d\mathbf{r}}{dl} \frac{dl}{dt}.$$

Так как $\|\mathbf{v}\| \equiv 1$, то

$$\left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| \frac{dt}{dl} = \|\mathbf{v}\| \equiv 1 \Rightarrow \boxed{\frac{dt}{dl} = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\|^{-1}} \text{ и } \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| = \underbrace{\left\| \frac{d\mathbf{r}}{dl} \right\|}_{=\|\mathbf{v}\| \equiv 1} \frac{dl}{dt} \Rightarrow \boxed{\frac{dl}{dt} = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\|}$$

Для единичного касательного вектора получим выражение (очевидное)

$$\frac{dt}{dl} = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\|^{-1} \Rightarrow \boxed{\mathbf{v}(t) = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\|^{-1} \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{\dot{\mathbf{r}}(t)}{\|\dot{\mathbf{r}}(t)\|}}$$

Задача

Вычислить единичный вектор нормали $\mathbf{n}(t)$ зная радиус-вектор $\mathbf{r}(t)$ с произвольным параметром t .

Данная задача намного более трудоемкая. Начнем с определения:

$$\mathbf{n}(t(l)) = \frac{\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}}{\left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|}$$

Используя правило дифференцирования сложной функции вычислим:

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} = \frac{d}{dl} \frac{d\mathbf{r}}{dl} = \frac{d}{dl} \left(\frac{d\mathbf{r}}{dt} \frac{dt}{dl} \right) = \underbrace{\frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}}_{\ddot{\mathbf{r}}} \underbrace{\left(\frac{dt}{dl} \right)^2}_{\|\dot{\mathbf{r}}\|^{-2}} + \underbrace{\frac{d\mathbf{r}}{dt}}_{\dot{\mathbf{r}}} \frac{d^2t}{dl^2} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^2} + \dot{\mathbf{r}} \underbrace{\frac{d^2t}{dl^2}}_{???} \quad (1)$$

Необходимо найти вторую производную от t по l . Учитывая, что $\|\dot{\mathbf{r}}\| = \sqrt{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})}$ запишем:

$$\begin{aligned}\frac{d^2 t}{dl^2} &= \frac{d}{dl} \frac{dt}{dl} = \frac{d}{dl} \frac{1}{\sqrt{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})}} = -\frac{1}{2} (\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^{-\frac{3}{2}} ((\ddot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) + (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})) \frac{dt}{dl} = \\ &= -\frac{1}{2} (\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^{-\frac{3}{2}} 2(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}}) (\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^{-\frac{1}{2}} = -\frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} \Rightarrow \boxed{\frac{d^2 t}{dl^2} = -\frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2}}\end{aligned}$$

Подставляя в (1) получим:

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})} - \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} \dot{\mathbf{r}} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - \dot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2}$$

Найдем теперь $\left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|$

$$\begin{aligned} \left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|^2 &= \left(\frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2}, \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right) = \left(\frac{\ddot{\mathbf{r}}}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})} - \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} \dot{\mathbf{r}}, \frac{\ddot{\mathbf{r}}}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})} - \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} \dot{\mathbf{r}} \right) = \\ &= \frac{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} - \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^3} (\ddot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^3} + \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2 (\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^4} = \frac{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} - \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^3} = \frac{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^3} = \left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|^2 \end{aligned}$$

Получили:

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - \dot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2}$$

$$\left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\| = \frac{\sqrt{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3}$$

$$\mathbf{n}(t) = \frac{\frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2}}{\left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - \dot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{\|\dot{\mathbf{r}}\| \sqrt{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}}$$

Задача

Вычислить кривизну $k(t)$ зная радиус-вектор $\mathbf{r}(t)$ с произвольным параметром t .

Выше мы доказали, что

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - \dot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^2} \quad \left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\| = \frac{\sqrt{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3}$$

Для векторного произведения можно доказать следующее равенство:

$$\|\mathbf{a} \times \mathbf{b}\|^2 = (\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2 \Rightarrow \left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\| = \frac{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3}$$

$$k(t) = \frac{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3}$$

Можно обойтись без формулы $\|\mathbf{a} \times \mathbf{b}\|^2 = (\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2$ для этого рассмотрим первую и вторую производные от $\mathbf{r}(t)$ по t :

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \mathbf{v} \frac{dl}{dt}, \quad \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^2 \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} + \frac{d^2l}{dt^2} \frac{d\mathbf{r}}{dl} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^2 k\mathbf{n} + \frac{d^2l}{dt^2} \mathbf{v}$$

И найдем их векторное произведение, используя внешнее произведение \wedge :

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} \wedge \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{v} \frac{dl}{dt} \wedge \left(\left(\frac{dl}{dt}\right)^2 k\mathbf{n} + \frac{d^2l}{dt^2} \mathbf{v} \right) = \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 k\mathbf{v} \wedge \mathbf{n} + \frac{dl}{dt} \frac{d^2l}{dt^2} \mathbf{v} \wedge \mathbf{v} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 k\mathbf{v} \wedge \mathbf{n}$$

Следовательно:

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} \times \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 k\mathbf{v} \times \mathbf{n} \Rightarrow \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \times \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} \right\| = \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 k \underbrace{\|\mathbf{v} \times \mathbf{n}\|}_{\|\mathbf{b}\|=1} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 k$$

Учитывая, что

$$\left(\frac{dl}{dt}\right)^3 = \|\mathbf{r}\|^3,$$

запишем формулу для $k(t)$:

$$k(t) = \frac{\left\|\frac{d\mathbf{r}}{dt} \times \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}\right\|}{\|\mathbf{r}\|^3}.$$

Так как по определению

$$k(t) = k(l) = \left\|\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2}\right\| = \frac{\sqrt{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3},$$

то мы заодно доказали формулу

$$\left\|\frac{d\mathbf{r}}{dt} \times \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}\right\| = \sqrt{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2} \text{ или } \|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|^2 = (\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2.$$

Задача

Вычислить единичный вектор бинормали $\mathbf{b}(t)$ зная радиус-вектор $\mathbf{r}(t)$ с произвольным параметром t .

Единичный вектор бинормали \mathbf{b} легко вычисляется из определения при известных \mathbf{v} и \mathbf{n} . Но можно записать явную формулу через $\mathbf{r}(t)$. Выше мы вывели, что

$$\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}} = \|\dot{\mathbf{r}}\|^3 k \mathbf{v} \times \mathbf{n} = \|\dot{\mathbf{r}}\|^3 k \mathbf{b}.$$

Используя выражение для $k(t)$

$$k(t) = \frac{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3}$$

получим

$$\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}} = \frac{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3} \|\dot{\mathbf{r}}\|^3 \mathbf{b} \Rightarrow \boxed{\mathbf{b}(t) = \frac{\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}}{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|}}$$

Задача

Вычислить кручение $\kappa(t)$ зная радиус-вектор $\mathbf{r}(t)$ с произвольным параметром t .

Рассмотрим три производные: $\dot{\mathbf{r}}(t)$, $\ddot{\mathbf{r}}(t)$ и $\dddot{\mathbf{r}}(t)$

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{dl}{dt} \frac{d\mathbf{r}}{dl},$$

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^2 \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} + \frac{d^2l}{dt^2} \frac{d\mathbf{r}}{dl},$$

$$\frac{d^3\mathbf{r}}{dt^3} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} + 3\frac{dl}{dt} \frac{d^2l}{dt^2} \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} + \frac{d^3l}{dt^3} \frac{d\mathbf{r}}{dl}.$$

Находим внешнее произведение всех трех векторов:

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} \wedge \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} \wedge \frac{d^3\mathbf{r}}{dt^3} = \frac{dl}{dt} \frac{d\mathbf{r}}{dl} \wedge \left(\frac{dl}{dt}\right)^2 \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \wedge \left(\frac{dl}{dt}\right)^3 \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3} = \left(\frac{dl}{dt}\right)^6 \frac{d\mathbf{r}}{dl} \wedge \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \wedge \frac{d^3\mathbf{r}}{dl^3}$$

Учитывая, что $\frac{d\mathbf{r}}{dt} \wedge \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} \wedge \frac{d^3\mathbf{r}}{dt^3} = k^2 \kappa \mathbf{v} \wedge \mathbf{n} \wedge \mathbf{b}$, запишем смешанное произведение векторов $\dot{\mathbf{r}}(t)$, $\ddot{\mathbf{r}}(t)$ и $\dddot{\mathbf{r}}(t)$ как:

$$\left(\frac{d\mathbf{r}}{dt}, \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{dt^3} \right) = (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}}, \dddot{\mathbf{r}}) = \left(\frac{dl}{dt} \right)^6 k^2 \kappa$$

Учитывая также, что

$$\left(\frac{dl}{dt} \right)^6 = (\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})^3 = \|\dot{\mathbf{r}}\|^6 \text{ и } k(t) = \frac{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3} \Rightarrow \kappa \frac{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|^2}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^6} \|\dot{\mathbf{r}}\|^6 = (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})$$

окончательно получим:

$$\boxed{\kappa(t) = \frac{(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{\|\dot{\mathbf{r}} \times \ddot{\mathbf{r}}\|^2}}$$

Стоит отдельно рассмотреть регулярный сегмент кривой γ на плоскости \mathbb{R}^2 . В этом случае

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \end{pmatrix} \quad \dot{\mathbf{r}}(t) = \begin{pmatrix} \dot{x}(t) \\ \dot{y}(t) \end{pmatrix} \quad \ddot{\mathbf{r}}(t) = \begin{pmatrix} \ddot{x}(t) \\ \ddot{y}(t) \end{pmatrix}$$

- Единичный вектор бинормали \mathbf{b} тождественно равен нулю. Крочение κ также равно нулю во всех точках.
- Так как операция векторного произведения определена только для трехмерных векторов, формулы с ее участием нужно переписать другим способом.
- Репер Френе на плоскости состоит из двух векторов $\langle \mathbf{v}, \mathbf{n} \rangle$. Из инвариантов на плоскости определена только кривизна k .

Многие формулы для плоских кривых существенно упрощаются, если использовать для их записи комплексную структуру.

Определение

Комплексная структура [3] на \mathbb{R}^2 задается линейным оператором J таким, что для любого вектора $\mathbf{u} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$ верно:

$$J \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -y \\ x \end{pmatrix} \text{ из чего следует, что } J = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \text{ и } J \circ J \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \Rightarrow J \circ J = -I$$

Каждому вектору $\mathbf{x} \in \mathbb{R}^2$ можно поставить в соответствие комплексное число $z \in \mathbb{C}$:

$$\mathbf{u} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \leftrightarrow z = x + iy$$

Тогда действие оператора J на \mathbf{u} будет соответствовать умножению числа z на мнимую единицу:

$$J\mathbf{u} = \begin{pmatrix} -y \\ x \end{pmatrix} \leftrightarrow iz = -y + ix$$

Выше мы доказали равенство $(\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2 = \|\mathbf{a} \times \mathbf{b}\|^2$ для трехмерного случая $\mathbf{a}, \mathbf{b} \in \mathbb{R}^3$. Покажем, что для двумерных векторов $\mathbf{a} = \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \end{pmatrix}$ и $\mathbf{b} = \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \end{pmatrix}$ вместо векторного произведения можно использовать комплексную структуру:

$$(\mathbf{a}, \mathbf{Jb})^2 = (\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2$$

$$(\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) = a_x^2 b_x^2 + a_y^2 b_y^2 + a_y^2 b_x^2 + a_x^2 b_y^2,$$

$$(\mathbf{a}, \mathbf{b})^2 = a_x^2 b_x^2 + 2a_x b_x a_y b_y + a_y^2 b_y^2,$$

$$(\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2 = a_y^2 b_x^2 + a_x^2 b_y^2 - 2a_x b_x a_y b_y = (a_x b_y - b_x a_y)^2 = (a_y b_x - a_x b_y)^2,$$

$$(\mathbf{a}, \mathbf{Jb}) = \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} -b_y \\ b_x \end{pmatrix} = -a_x b_y + a_y b_x = a_y b_x - a_x b_y,$$

откуда

$$\boxed{(\mathbf{a}, \mathbf{Jb})^2 = (\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2}$$

Единичный вектор нормали \mathbf{n} на плоскости

Выше мы нашли, что

$$\mathbf{n}(t) = \frac{\frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}}{\left\|\frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}\right\|} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - \dot{\mathbf{r}}(\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}{\|\dot{\mathbf{r}}\| \sqrt{(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}}) - (\dot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})^2}}.$$

Упростим эту формулу для двумерного случая.

$$\begin{aligned}(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})\ddot{\mathbf{r}} - (\ddot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})\dot{\mathbf{r}} &= (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \end{pmatrix} - (\ddot{x}\dot{x} + \ddot{y}\dot{y}) \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \dot{x}^2\ddot{x} + \dot{y}^2\ddot{x} - \ddot{x}\dot{x}^2 - \ddot{y}\dot{y}\dot{x} \\ \dot{x}^2\ddot{y} + \dot{y}^2\ddot{y} - \ddot{x}\dot{x}\dot{y} - \ddot{y}\dot{y}^2 \end{pmatrix} = \\&= \begin{pmatrix} (\dot{y}\ddot{x} - \ddot{y}\dot{x})\dot{y} \\ (\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y})\dot{x} \end{pmatrix} = (\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}) \begin{pmatrix} -\dot{y} \\ \dot{x} \end{pmatrix} = (\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y})\mathbf{J}\dot{\mathbf{r}} = (\ddot{\mathbf{r}}, \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}})\mathbf{J}\dot{\mathbf{r}} \text{ так как } (\ddot{\mathbf{r}}, \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}}) = \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} -\dot{y} \\ \dot{x} \end{pmatrix}\end{aligned}$$

Получается, что

$$\mathbf{n}(t) = \frac{(\ddot{\mathbf{r}}, \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}})\mathbf{J}\dot{\mathbf{r}}}{\sqrt{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})(\ddot{\mathbf{r}}, \ddot{\mathbf{r}})}} = \frac{\mathbf{J}\dot{\mathbf{r}}}{\sqrt{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})}} = \frac{(-\dot{y}, \dot{x})^T}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}},$$

$$\boxed{\mathbf{n}(t) = \frac{\mathbf{J}\dot{\mathbf{r}}}{\sqrt{(\dot{\mathbf{r}}, \dot{\mathbf{r}})}} = \frac{1}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}} \begin{pmatrix} -\dot{y} \\ \dot{x} \end{pmatrix}}$$

Так как $(\mathbf{a}, \mathbf{Jb})^2 = (\mathbf{a}, \mathbf{a})(\mathbf{b}, \mathbf{b}) - (\mathbf{a}, \mathbf{b})^2$, то формула для кривизны принимает вид:

$$k(t) = \frac{(\ddot{\mathbf{r}}, \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}})}{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3} = \frac{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}}{\sqrt{(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)^3}}$$

Также, имея ввиду соответствие $\mathbf{r}(t) = (x(t), y(t))^T \leftrightarrow z = x + iy$ можно записать формулу для кривизны в комплексном виде:

$$k(t) = \Im \frac{\ddot{z}(t)\bar{\dot{z}}(t)}{|z(t)|^3},$$

где буквой \Im обозначена мнимая часть комплексного числа.

Для регулярного сегмента кривой γ вводят несколько различных вспомогательных кривых, которые имеют дополнительный геометрический и механический смысл [4]:

- Эволюта и эвольвента.
- Эквидистантная кривая.
- Подера и антиподера.
- Огибающая.
- Конхоида.
- Циссоида.
- Строфоида.
- Глиссетта.
- Рулетта.

Дадим определения некоторым из этих кривых. Примеры построения будут даны при решении задач.

Определение

Геометрическое место точек центров кривизны кривой называется **эволютой** кривой.

Для плоской кривой γ точка $Q \in \mathbb{R}^2$ называется **центром кривизны** в точке $P \in \gamma$, если существует окружность $C(Q, R)$ с центром в Q и радиуса R , которая касается кривой γ в точке P так, что кривизны кривой γ и окружности C совпадают. Радиус R — радиус кривизны, а окружность C называется **соприкасающейся окружностью**.

Определение

Эвольвента (инволюта) кривой γ суть кривая, для которой γ является эволютой.

Если на кривую намотана нерастяжимая нить, то при разматывании этой нити, ее свободный конец будет описывать эвольвенту.

Если кривая γ представлена параметрическим уравнением с радиус-вектором $\mathbf{r}(t)$, то уравнение эволюты для плоской кривой имеет вид:

$$\mathbf{e}(t) = \mathbf{r}(t) + R(t)\mathbf{n}(t),$$

где $R(t) = 1/k(t)$ — радиус кривизны, \mathbf{n} — единичный вектор нормали. В свою очередь уравнение эвольвенты имеет вид:

$$\mathbf{e}(t) = \mathbf{r}(t) + (l(t_0) + l(t))\mathbf{v}(t), \quad l(t_0) - l(t) = - \int_{t_0}^t \|\dot{\mathbf{r}}(\tau)\| d\tau,$$

где l — натуральный параметр.

Определение

Геометрическое место точек, расположенных на фиксированном расстоянии от точек кривой γ в направлении единичного вектора нормали, называется **эквидистантной кривой** (параллельной кривой).

Уравнение данной кривой легко получается из определения:

$$\mathbf{e}(t) = \mathbf{r}(t) + d\mathbf{n}(t),$$

где d — фиксированное расстояние до кривой γ , \mathbf{n} — единичный вектор нормали.

Определение

Пусть γ — некоторая кривая и O — фиксированная точка. Геометрическое место точек, описываемое основанием перпендикуляра, опущенного на касательную движущейся точки кривой γ называется **подерой** кривой γ .

Для трехмерной кривой уравнение подеры с точкой O в начале координат имеет вид:

$$\mathbf{p}(t) = (\mathbf{r}(t), \mathbf{n}(t))\mathbf{n}(t) + (\mathbf{r}(t), \mathbf{b}(t))\mathbf{b}(t).$$

Для двумерной кривой уравнение упрощается

$$\mathbf{p}(t) = (\mathbf{r}(t), \mathbf{n}(t))\mathbf{n}(t),$$

где точка O из определения по прежнему является началом координат.

Определение

Огибающей семейства кривых называется кривая, которая касается каждой кривой из данного семейства.

Следующее определения справедливо для плоской кривой.

Определение

Пусть γ — некоторая кривая и A — некоторая фиксированная точка на плоскости. Некоторая прямая проходит через A и пересекает γ в точке Q . P_1 и P_2 — точки этой прямой такие, что

$$P_1Q = QP_2 = k = \text{const}$$

Геометрическое место точек P_1 и P_2 , получаемое при перемещении точки Q по прямой, называется **конхойдой**, построенной относительно точки A .

Следующее определения справедливо для плоской кривой.

Определение

Пусть даны две кривые γ_1 и γ_2 . Пусть A — некоторая фиксированная точка. Некоторая прямая проходит через A и пересекает γ_1 и γ_2 в точках Q и R соответственно. Найдется точка P на прямой для которой выполняется $AP = QR$. Геометрическое место точек P , получаемое при движении точек Q и R по кривым называется **циссоидой**. Точка A называется полюсом циссоиды.

Следующее определения справедливо для плоской кривой.

Определение

Пусть даны некоторая кривая γ и фиксированные точки O и A на этой кривой. Прямая проходит через O и пересекает кривую γ в точке Q . Две точки P_1 и P_2 выбираются на прямой так, что $P_1Q = QP_2 = QA$. Геометрическое место точек P_1 и P_2 называется **строфоидой**, построенной относительно O и A . Точка O называется полюсом строфоиды.

Следующее определения справедливо для плоской кривой.

Определение

Если кривая катится без проскальзывания вдоль другой, фиксированной кривой, то любая выбранная точка движущейся кривой описывает **рулетту** (от французского roulette).

Примеры рулетты: циклоида, эпициклоида, гипоциклоида.

Теория кривых

Примеры и решение задач по теории
кривых

Дифференциальная геометрия

Примеры и решение задач по теории кривых

Геворкян М. Н.

Российский университет дружбы народов
Факультет физико-математических и естественных наук
Кафедра прикладной информатики и теории вероятностей

Существует большое количество кривых, которые возникали как решение различных математических, физических, астрономических и инженерных задач. Обычно такие кривые получали имя собственное. Перечислим некоторые из таких кривых.

- Конические сечения: эллипс (окружность), парабола, гипербола.
- Циклоидальные кривые: эпитрохоида и гипотрохоида и их частные случаи: эпициклоида и гипоциклоида, кардиоида, улитка Паскаля (limaçon), астроида, нефроида, делтоида, циклоида.
- Различные спирали (простая и логарифмическая)
- Прямая строфоида.
- Лемнискаты (лемниската Бернулли)

Не следует путать отдельные графики $x(t) = R \cos t$ и $y(t) = R \sin t$ (рисунок 78) с параметрически заданной кривой с радиус-вектором $\mathbf{r}(t)$:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} R \cos t \\ R \sin t \end{pmatrix} \text{ против } \begin{cases} x(t) = R \cos t, \\ y(t) = R \sin t. \end{cases}$$

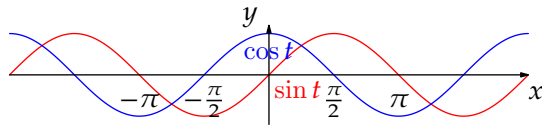


Рис. 3: Синусоиды, а не окружность

На рисунке 4

изображена параметрическая окружность, заданная радиус-вектором:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} R \cos t \\ R \sin t \end{pmatrix}$$

- Каждому значению параметра t соответствует точка $(x(t), y(t))^T$.
- Геометрический смысл t — угол между радиус-вектором \mathbf{r} и осью Ox .
- Хотя $t \in \mathbb{R}$, но достаточно $0 \leq t \leq 2\pi$.

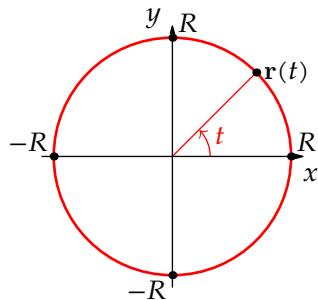


Рис. 4: Окружность

Из неявного уравнения эллипса с центром в точке (x_0, y_0) легко получить явную, кусочно-гладкую функцию:

$$\left(\frac{x-x_0}{a}\right)^2 + \left(\frac{y-y_0}{b}\right)^2 = 1 \Rightarrow y = y_0 \pm b\sqrt{1 - \left(\frac{x-x_0}{a}\right)^2}, \quad -a \leq x \leq a.$$

Параметрическое представление удобнее для анализа и построения кривой (см. рис. 80).

$$\mathbf{r}(t) = (x_0 + a \cos t, y_0 + b \sin t)^T$$

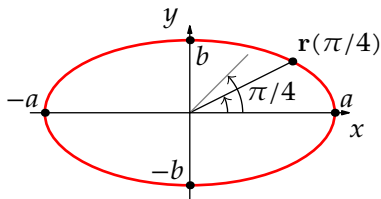


Рис. 5: В случае эллипса параметр не равен углу поворота радиус-вектора

Центр двух ветвей гиперболы в точке (x_0, y_0) . Неявное уравнение имеет вид:

$$\left(\frac{x - x_0}{a}\right)^2 - \left(\frac{y - y_0}{b}\right)^2 = 1,$$

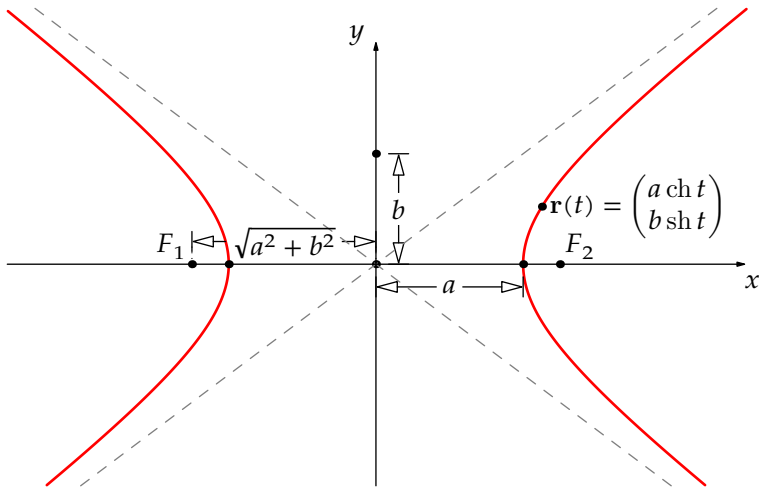
а явное получается из неявного и также является кусочной функцией:

$$y = y_0 \pm b\sqrt{\left(\frac{x - x_0}{a}\right)^2 - 1}, \quad x \notin (-a, a).$$

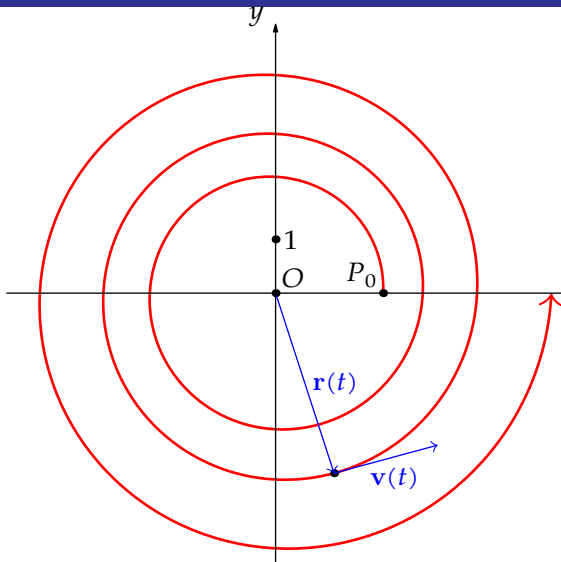
Параметрическое уравнение:

$$\begin{cases} x = x_0 + a \operatorname{ch} t, \\ y = y_0 + b \operatorname{sh} t. \end{cases}$$

где ch — гиперболический косинус, а sh — гиперболический синус.



Логоифмическая спираль



Логарифмическая спираль имеет наиболее простое уравнение в полярных координатах:

$$r = ae^{b\varphi}$$

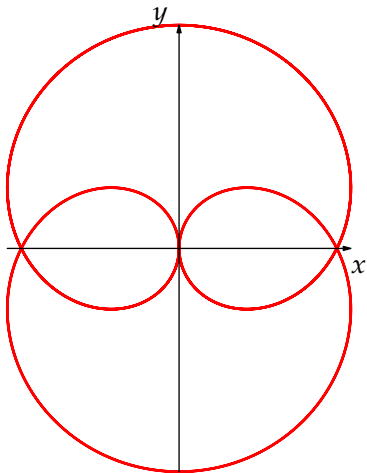
Параметрическое представление в декартовых координатах чуть более громоздкое:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} ae^{bt} \cos t \\ ae^{bt} \sin t \end{pmatrix}$$

Эпитрохоида (ἐπί — над, τροχός — колесо, εἶδής — образ) циклоидальная кривая (или рулетта) получающаяся если окружность радиуса r катится по **внешней стороне** окружности радиуса R .
Параметрический вид кривой:

$$\begin{cases} x(t) = R(k+1) \cos(kt) - d \cos((k+1)t), \\ y(t) = R(k+1) \sin(kt) - d \sin((k+1)t), \end{cases}$$

где $k = r/R$, d — расстояние от центра катящейся окружности до точки кривой.



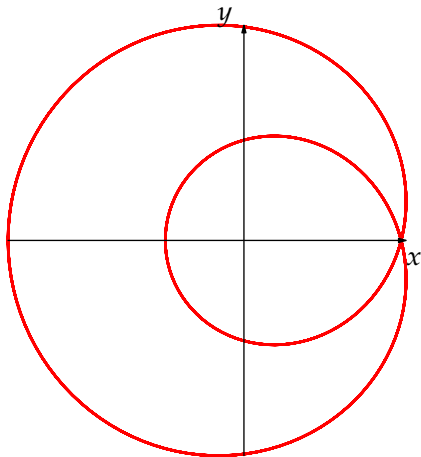
На рисунке слева изображена эпитрохоида со следующими параметрами:

$$r = \frac{R}{2}, R = 3, d = \frac{3R}{2}.$$

Гипотрохоида (ὑπό — снизу, τροχός — колесо, εἶδής — образ) циклоидальная кривая (или рулетта) получающаяся если окружность радиуса r катится по **внутренней стороне** окружности радиуса R .
Параметрическое уравнение имеет вид:

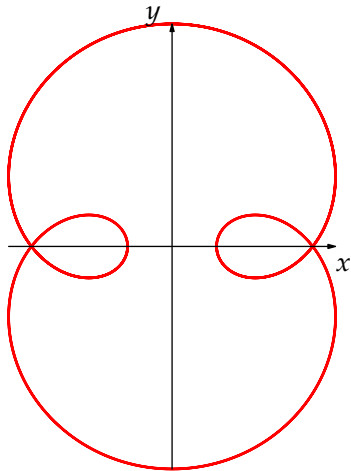
$$\begin{cases} x(t) = R(1 - k) \cos(kt) + d \cos((1 - k)t), \\ y(t) = R(1 - k) \sin(kt) - d \sin((1 - k)t), \end{cases}$$

где r — радиус катящейся окружности, R — радиус неподвижной окружности, $k = r/R$, d — расстояние от центра катящейся окружности до точки кривой.

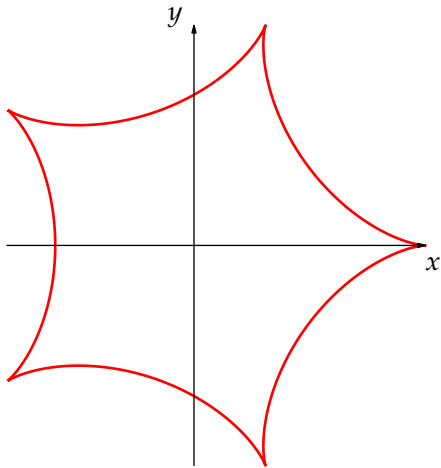


На рисунке слева изображена гипотрохоида со следующими параметрами:

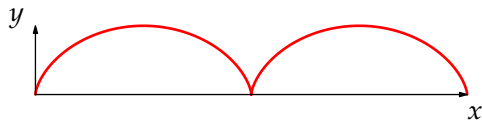
$$R = 4, r = 2, d = 1.$$



Эпициклоида (ὑπό — снизу, κύκλος — круг/окружность, εἰδής — образ) суть эпитрохоида с $d = r$.

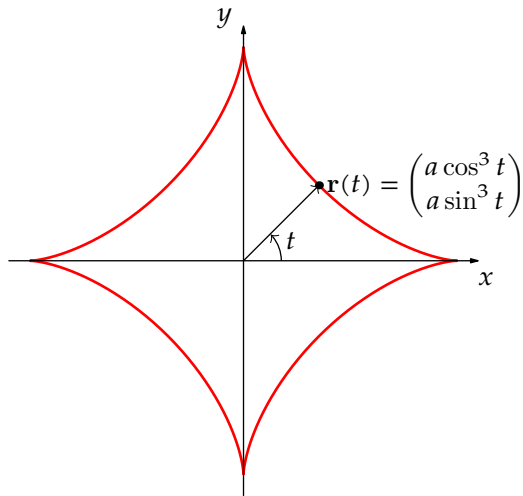


Гипоциклоида (ἐπί — над, κύκλος —
круг/окружность, εἰδής — образ) с^υть гипотрохоида с
 $d = r$



Циклоида (κύκλος — круг/окружность, εἶδής — образ) определяется как траектория фиксированной точки на окружности, которая катится без проскальзывания по прямой (обычно вдоль Ox).
Параметрическое представление:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} a(t - \sin t) \\ a(1 - \cos t) \end{pmatrix}$$

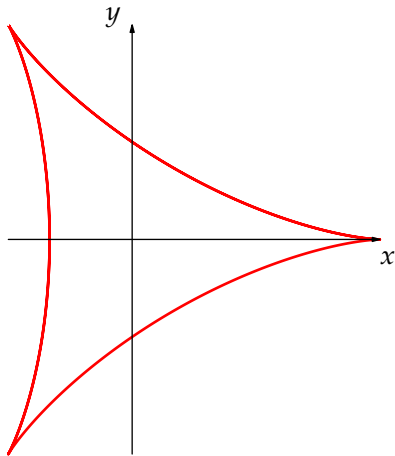


Астроида (αστρον — звезда, εἶδος — образ, идея) — частный случай **гипоциклоиды** с $k = 4$. Неявное уравнение имеет вид:

$$x^{\frac{2}{3}} + y^{\frac{2}{3}} = a^{\frac{2}{3}},$$

а параметрическое указано на рисунке слева.

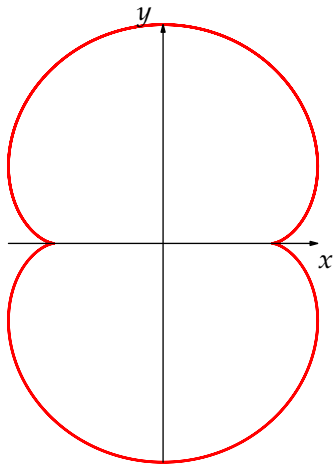
- Геометрический смысл t — угол между радиус-вектором \mathbf{r} и осью Ox .
- Хотя $t \in \mathbb{R}$, но достаточно $0 \leq t < 2\pi$ чтобы обойти все точки кривой.



Дельтоида (δέλτα — дельта Δ , εἶδής — образ) — частный случай **гипоциклоиды** с $k = 3$.

Параметрическое уравнение имеет вид:

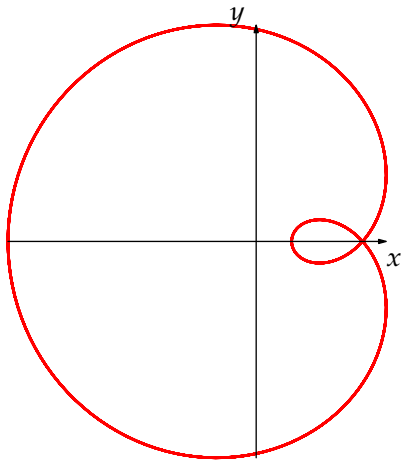
$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} a(2 \cos t + \cos 2t) \\ a(2 \sin t - \sin 2t) \end{pmatrix}$$



Нефроида (νεφρός — почка, εἶδος — образ) — частный случай **эпициклоиды** с $k = 2$.

Параметрическое уравнение имеет вид:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} a(3 \cos t - \cos 3t) \\ a(3 \sin t - \sin 3t) \end{pmatrix}$$



Кардиоида (καρδία — сердце, εἶδος — образ) — частный случай **эпициклоиды** с $k = 1$ или улитки Паскаля при $d = r$. Параметрическое уравнение имеет вид:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} a(2 \cos t - \cos 2t) \\ a(2 \sin t - \sin 2t) \end{pmatrix}$$

Пример

Найти натуральный параметр кривой $y = x^{\frac{3}{2}}$.

Параметризовать функцию можно следующим образом: $t = x \Rightarrow$

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} t \\ t^{3/2} \end{pmatrix} \Leftrightarrow \begin{cases} x(t) = t, \\ y(t) = t^{3/2} \end{cases}$$

Используя известную нам формулу:

$$dl = \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| dt,$$

найдем выражение для дифференциала натурального параметра:

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \begin{pmatrix} 1 \\ \frac{3}{2}t^{1/2} \end{pmatrix} \Rightarrow \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| = \sqrt{1 + \frac{9}{4}|t|} \Rightarrow dl = \sqrt{1 + \frac{9}{4}|t|} dt$$

Вычисление натурального параметра 2

В данном случае интеграл можно вычислить аналитически. Обратите внимание, что мы заменили параметр t на τ под знаком интеграла.

$$l = \frac{1}{2} \int_0^t \sqrt{4 + 9|\tau|} d\tau = \frac{1}{27} ((4 + 9t)^{3/2} - 8)$$

Мы нашли выражение для натурального параметра:

$$l = \frac{1}{27} ((4 + 9t)^{3/2} - 8)$$

Так как мы брали интеграл от 0 до t , то $l = 0$ в той точке, которая соответствует $t = 0$, то есть $(0, 0)$. Именно от этой точки отсчитывается длина дуги кривой l в положительном и отрицательном направлениях.

Пример

Найти натуральное уравнение окружности с центром в точке x_0, y_0 радиуса R .

Параметрическое уравнение окружности имеет вид:

$$\mathbf{r}(t) = \begin{pmatrix} x_0 + R \cos t \\ y_0 + R \sin t \end{pmatrix} \Rightarrow \dot{\mathbf{r}}(t) = \begin{pmatrix} -R \sin t \\ +R \cos t \end{pmatrix} \Rightarrow \|\mathbf{r}(t)\| = \sqrt{R^2(\cos^2 t + \sin^2 t)} = R.$$

Натуральный параметр вычисляется легко, так как норма радиус-вектора постоянна и равна R

$$dl = \|\dot{\mathbf{r}}(t)\| dt = R dt \Rightarrow l = \int_0^t R d\tau \Rightarrow l = Rt \Rightarrow t = l/R.$$

Параметрическое представление окружности имеет вид:

$$\mathbf{r}(t) = \left(x_0 + R \cos \frac{l}{R}, y_0 + R \sin \frac{l}{R} \right)^T$$

Пример

Найти кривизну прямой линии.

Параметрическое представление с натуральным параметром для кривой имеет вид:

$$\mathbf{r}(l) = (x_0 + al, y_0 + bl)^T \Leftrightarrow \begin{cases} x(l) = x_0 + al, \\ y(l) = y_0 + bl. \end{cases}$$

Так как кривизна вычисляется по формуле $k(l) = \left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|$ нам надо вычислить вторую производную от радиус-вектора \mathbf{r} по натуральному параметру l :

$$\frac{d\mathbf{r}}{dl} = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} \quad \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \Rightarrow k(l) = 0, \quad R(l) \rightarrow \infty.$$

Пример

Найти кривизну окружности радиуса ρ :

Выше мы нашли параметрическое представление окружности с натуральным параметром. Продифференцируем $x(l)$ и $y(l)$ два раза.

$$\begin{cases} x(l) = x_0 + \rho \cos\left(\frac{l}{\rho}\right), \\ y(l) = y_0 + \rho \sin\left(\frac{l}{\rho}\right), \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \frac{dx}{dl} = -\rho \frac{1}{\rho} \sin\left(\frac{l}{\rho}\right), \\ \frac{dy}{dl} = +\rho \frac{1}{\rho} \cos\left(\frac{l}{\rho}\right), \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \frac{d^2x}{dl^2} = -\frac{1}{\rho} \cos\left(\frac{l}{\rho}\right), \\ \frac{d^2y}{dl^2} = -\frac{1}{\rho} \sin\left(\frac{l}{\rho}\right). \end{cases}$$

$$k(l) = \sqrt{\frac{d^2x}{dl^2} + \frac{d^2y}{dl^2}} = \frac{1}{\rho},$$

$$R(l) = \frac{1}{k(l)} = \rho.$$

Вычисление кривизны и кручения винтовой линии 1

Найти кривизну и кручение винтовой линии:

$$\mathbf{r}(t) = (a \cos t, a \sin t, bt)^T$$

Решение.

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = (-a \sin t, a \cos t, b)^T$$

$$dl = \sqrt{a^2 \sin^2 t + a^2 \cos^2 t + b^2} dt = \sqrt{a^2 + b^2} dt$$

$$l = \sqrt{a^2 + b^2} t \Rightarrow t = \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}}$$

$$\mathbf{r}(l) = \begin{pmatrix} a \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ a \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ \frac{bl}{\sqrt{a^2 + b^2}} \end{pmatrix} \Rightarrow \frac{d\mathbf{r}}{dl} = \begin{pmatrix} -\frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ +\frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ \frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}} \end{pmatrix} = \mathbf{v}(l)$$

$$\frac{d\mathbf{v}}{dl} = \begin{pmatrix} -\frac{a}{a^2 + b^2} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ -\frac{a}{a^2 + b^2} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\left| \frac{d\mathbf{v}}{dl} \right| = \boxed{\frac{a}{a^2 + b^2} = k}$$

$$\mathbf{n} = \frac{1}{k} \frac{d\mathbf{v}}{dl} = \begin{pmatrix} -\cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ -\sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ 0 \end{pmatrix}$$

Вычисление кривизны и кручения винтовой линии 3

$$\begin{aligned}
 \mathbf{b} = [\mathbf{v}, \mathbf{n}] &= \det \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_3 \\ v^1 & v^2 & v^3 \\ n^1 & n^2 & n^3 \end{pmatrix} = \\
 &= \left(\frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cdot 0 + \frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \right) \mathbf{e}_1 + \\
 &+ \left(-\frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} + \frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cdot 0 \right) \mathbf{e}_2 + \\
 &\left(\frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} + \frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \right) \cdot \mathbf{e}_3 \\
 \frac{d\mathbf{b}}{dl} &= \begin{pmatrix} \frac{b}{a^2 + b^2} \cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ \frac{b}{a^2 + b^2} \sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ 0 \end{pmatrix} = \underbrace{-\frac{b}{a^2 + b^2}}_{\kappa} \underbrace{\begin{pmatrix} -\cos \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ -\sin \frac{l}{\sqrt{a^2 + b^2}} \\ 0 \end{pmatrix}}_{\mathbf{n}} \Rightarrow
 \end{aligned}$$

Так как кручение определяется равенством

$$\frac{d\mathbf{b}}{dl} = -\kappa\mathbf{n},$$

то для винтовой линии:

$$\kappa = \frac{b}{a^2 + b^2}$$

Из формул видно, что кривизна и кручение винтовой линии постоянны:

$$k = \frac{a}{a^2 + b^2} = \text{const}, \quad \kappa = \frac{b}{a^2 + b^2} = \text{const}.$$

Уравнение эволюты:

$$\mathbf{e}(t) = \mathbf{r}(t) + R(t)\mathbf{n}(t) = \mathbf{r} + \frac{\|\dot{\mathbf{r}}\|^3}{(\ddot{\mathbf{r}}, \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}})} \frac{\mathbf{J}\dot{\mathbf{r}}}{\|\dot{\mathbf{r}}\|} = \mathbf{r} + \frac{\|\dot{\mathbf{r}}\|^2}{(\ddot{\mathbf{r}}, \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}})} \mathbf{J}\dot{\mathbf{r}},$$

а в декартовых координатах

$$\mathbf{e}(t) = \begin{pmatrix} x_e(t) \\ y_e(t) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x(t) - \dot{y}(t) \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}} \\ y(t) + \dot{x}(t) \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} + \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}} \begin{pmatrix} -\dot{y} \\ \dot{x} \end{pmatrix}$$

Пример

Найти уравнение эволюты эллипса $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$

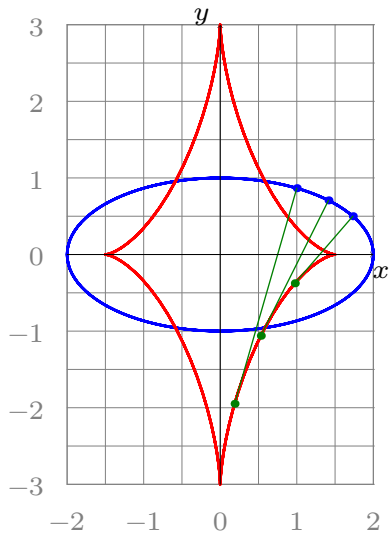
Так как у нас есть общая формула для эволюты плоской кривой, то решение задачи является делом чисто техническим. Достаточно найти первую и вторую производную и выполнить алгебраические преобразования.

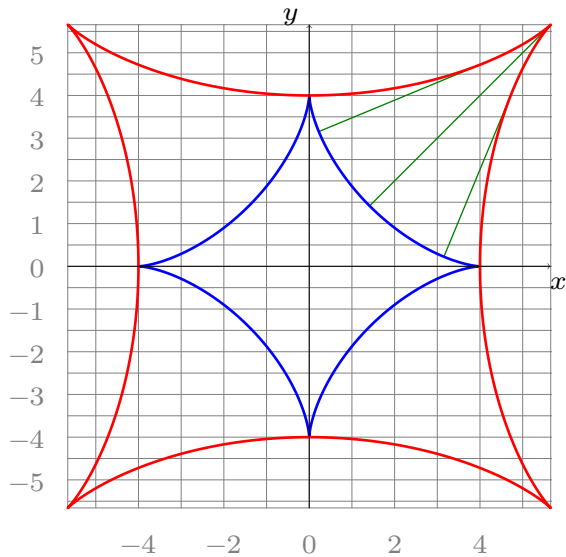
$$\begin{cases} \dot{x}(t) = -a \sin t, \\ \dot{y}(t) = b \cos t \end{cases} \quad \begin{cases} \ddot{x}(t) = -a \cos t, \\ \ddot{y}(t) = -b \sin t \end{cases} \Rightarrow \begin{aligned} \dot{x}^2(t) + \dot{y}^2(t) &= a^2 \sin^2 t + b^2 \cos^2 t, \\ \dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x} &= ab \sin^2 t + ab \cos^2 t = ab \end{aligned}$$

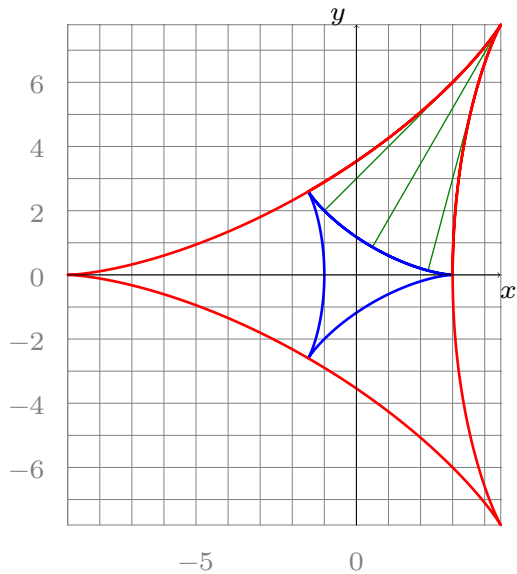
$$x_e(t) = a \cos t - b \cos t \frac{1}{ab} (a^2 \sin^2 t + b^2 \cos^2 t) = a \cos t (1 - \sin^2 t) - \frac{b^2}{a} \cos^3 t = \frac{a^2 - b^2}{a} \cos^3 t,$$

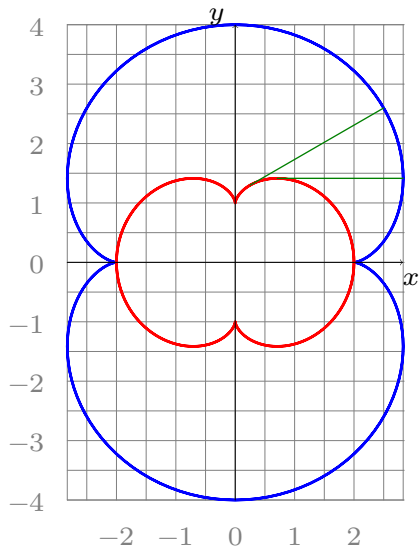
$$y_e(t) = b \sin t - a \sin t \frac{1}{ab} (a^2 \sin^2 t + b^2 \cos^2 t) = b \sin t (1 - \cos^2 t) - \frac{a^2}{b} \sin^3 t = \frac{b^2 - a^2}{b} \sin^3 t$$

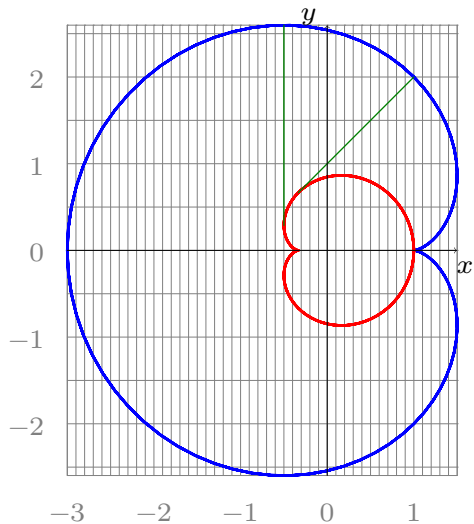
$$\mathbf{e}(t) = \begin{pmatrix} \frac{a^2 - b^2}{a} \cos^3 t \\ \frac{b^2 - a^2}{b} \sin^3 t \end{pmatrix} \text{ — эволюта.}$$











Пример вычисления репера Френе, кривизны и кручения 1

Задача

Найти репер Френе, кривизну и кручение следующей кривой

$$\mathbf{r}(t) = (2t, \ln t, t^2)^T$$

Попробуем перейти к натуральному параметру:

$$dl = \left\| \frac{d\mathbf{r}(t)}{dt} \right\| dt, \quad l = \int_0^t \left\| \frac{d\mathbf{r}(\tau)}{d\tau} \right\| d\tau, \quad \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \begin{pmatrix} 2 \\ \frac{1}{t} \\ 2t \end{pmatrix} \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \begin{pmatrix} 0 \\ -\frac{1}{t^2} \\ 2 \end{pmatrix}$$

$$\left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\|^2 = \left(\frac{1}{t} + 2t \right)^2, \Rightarrow \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right\| = \frac{1}{t} + 2t \Rightarrow dl = \frac{2t^2 + 1}{t} dt.$$

Выразить t через l явно не представляется возможным в конечном виде, так как их связывает трансцендентное уравнение:

$$l = t^2 + \ln t.$$

Пример вычисления репера Френе, кривизны и кручения 2

Будем действовать обходными путями. Проще всего найти касательный вектор:

$$\mathbf{v}(t) = \frac{d\mathbf{r}}{dt} \frac{dt}{dl} = \frac{t}{2t^2 + 1} \begin{pmatrix} 2 \\ \frac{1}{t} \\ 2t \end{pmatrix} = \boxed{\frac{1}{2t^2 + 1} \begin{pmatrix} 2t \\ 1 \\ 2t^2 \end{pmatrix}}$$

Далее найдем нормальный вектор и кривизну:

$$\frac{d}{dl} \frac{d\mathbf{r}}{dl} = \frac{d}{dl} \left(\frac{d\mathbf{r}}{dt} \frac{dt}{dl} \right) = \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} \left(\frac{dt}{dl} \right)^2 + \frac{d\mathbf{r}}{dt} \frac{d^2t}{dl^2},$$

$$\frac{dt}{dl} = \frac{t}{2t^2 + 1}, \quad \frac{d^2t}{dl^2} = \frac{(1 - 2t^2)t}{(2t^2 + 1)^3},$$

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} = \frac{2t}{(2t^2 + 1)^3} \begin{pmatrix} 1 - 2t^2 \\ -2t \\ 2t \end{pmatrix} \Rightarrow \left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{dl^2} \right\|^2 = \frac{4t^2}{(2t^2 + 1)^4}$$

Пример вычисления репера Френе, кривизны и кручения 3

Вычисляем кривизну и единичный вектор нормали:

$$k(t) = \left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\| = \frac{2t}{(2t^2 + 1)^2}, \quad \mathbf{n}(t) = \frac{\frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2}}{\left\| \frac{d^2 \mathbf{r}}{dl^2} \right\|} = \frac{1}{2t^2 + 1} \begin{pmatrix} 1 - 2t^2 \\ -2t \\ 2t \end{pmatrix}$$

Зная \mathbf{v} и \mathbf{n} можно найти единичный вектор бинормали:

$$\mathbf{b} = [\mathbf{v}, \mathbf{n}] = \frac{1}{(2t^2 + 1)^2} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_3 \\ 2t & 1 & 2t^2 \\ 1 - 2t^2 & -2t & 2t \end{vmatrix} \Rightarrow$$

$$\boxed{\mathbf{b}(t) = \frac{1}{2t^2 + 1} \begin{pmatrix} 2t \\ -2t^2 \\ -1 \end{pmatrix}}$$

Пример вычисления репера Френе, кривизны и кручения 4

Можно проверить, что $\|\mathbf{b}\| \equiv 1$. Для нахождения кручения $\kappa(t)$ воспользуемся третьей формулой Френе–Серре:

$$\frac{d\mathbf{b}}{dl} = -\kappa\mathbf{n}$$

для чего вычислим

$$\frac{d\mathbf{b}}{dl} = \frac{d\mathbf{b}}{dt} \frac{dt}{dl} \text{ т.к. } \frac{d\mathbf{b}}{dt} = \frac{1}{(2t^2 + 1)^2} \begin{pmatrix} 2 - 4t \\ -4t \\ 4t \end{pmatrix} \text{ то } \frac{d\mathbf{b}}{dl} = - \frac{2t}{(2t^2 + 1)^2} \underbrace{\frac{1}{2t^2 + 1} \begin{pmatrix} 1 - 2t \\ -2t \\ 2t \end{pmatrix}}_{\mathbf{n}}$$

Из этого соотношения находим кручение как коэффициент при единичном векторе нормали:

$$\kappa(t) = \frac{2t}{(2t^2 + 1)^2}$$

Это проще, чем пользоваться формулой со смешанным произведением.

1. **Фиников С.** — **Курс дифференциальной геометрии.** — Москва : URSS, 2017. — 343 с.
2. **Норден А. П.** — **Теория поверхностей.** — 2-е изд. — Москва : ЛЕНАНД, 2019. — С. 264. — (Физико-математическое наследие: математика (дифференциальная геометрия)). — ISBN 978597106234.
3. **Abbena E., Salamon S., Gray A.** — **Modern Differential Geometry of Curves and Surfaces with Mathematica.** — 3-е изд. — CRC Press, 2017. — (Textbooks in Mathematics). — ISBN 9781351992206.
4. **Lockwood E. H.** — **A book of curves.** — Cambridge University Press, 1961.