

# Дельта-функция Дирака и нестандартный анализ

© Н. М. Мусин

21 февраля 2026

Пусть на отрезке  $[a, b]$  определена функция  $f(x)$ .

В нестандартном анализе [2] интеграл  $\int_a^b f(x)dx$  определяется как сумма

$[f(a) + f(a + dx) + f(a + 2dx) + \dots + f(a + (H - 1)dx)]dx$ , где  $dx = \frac{b - a}{H}$  для некоторого бесконечно большого гипернатурального числа  $H$ . Если эта сумма будет конечным нестандартным числом, то её стандартная часть даёт интеграл классического анализа.

Геометрически это алгебраическая сумма площадей бесконечного количества прямоугольников с бесконечно малыми основаниями  $dx$  и высотами, равными значениям функции<sup>1</sup> на левых концах отрезков разбиения.

Определим функцию  $\delta(x)$  следующим образом. Возьмём некоторое положительное бесконечно малое число  $dx$  и на отрезке  $\left[-\frac{dx}{2}, \frac{dx}{2}\right]$  зададим этой функции постоянное значение  $\frac{1}{dx}$ . Во всех остальных точках гипердействительной прямой полагаем  $\delta(x) = 0$ .

Таким образом, дельта-функция Дирака построена как самая обычная функция: каждому легализованному в нестандартном анализе числу ставит в соответствие - совершенно легально - некоторое нестандартное число (число!). При этом её значение в точке  $x = 0$  зависит от выбора бесконечно малого числа  $dx$  и принимает значение именно как бесконечно большое число в том смысле, какой оно имеет в рамках нестандартного анализа.

Если, например,  $dx$  определяется последовательностью<sup>2</sup>  $\left[1, \frac{1}{2}, \frac{1}{3}, \dots, \frac{1}{n}, \dots\right]$ , то тогда  $\delta(0)$  определяется как бесконечно большое число, определяемое последовательностью  $[1, 2, 3, \dots, n, \dots]$ . Но если  $dx$  определяется последовательностью  $\left[1, \frac{1}{4}, \frac{1}{9}, \dots, \frac{1}{n^2}, \dots\right]$ , то соответствующая «бесконечность» определяется последова-

---

<sup>1</sup>Если значения функции отрицательны, то площади соответствующих прямоугольников берутся со знаком минус.

<sup>2</sup>См.[2], §6 (построения проводятся с использованием нетривиального ультрафильтра на множестве натуральных чисел в качестве индексов в последовательностях действительных чисел.

тельностью  $[1, 4, 9, \dots, n^2, \dots]$ . Такого рода бесконечно большие числа гораздо более осязаемы, чем безликий значок  $\infty$ . Кроме того, как видим, интегрирование неограниченных функций, принимающих вполне конкретные бесконечно большие значения в рамках нестандартного анализа, может давать конечные значения, которые в классическом анализе невозможно получить.

Из построений следует, что  $\int_{-\frac{dx}{2}}^{\frac{dx}{2}} \delta(x) dx = 1$  при любом бесконечно малом  $dx$ .

Теперь пусть бесконечно маленькому отрезку длины  $dx$  приписана масса 1. Тогда имеет смысл говорить о линейной плотности этого отрезка (она, конечно, равна  $\frac{1}{dx}$ ). Более того, под материальной точкой лучше бы подразумевать шарик бесконечно малого радиуса  $\varepsilon$  и некоторой массой  $m$ , и тогда понятие материальной точки приобретает строго математическое определение<sup>3</sup>. Если масса этой материальной точки равна 1, то плотность будет равна  $\frac{3}{4\pi} \cdot \frac{1}{\varepsilon^3}$ .

Пусть функция  $f(x)$  непрерывна на отрезке  $\left[-\frac{dx}{2}, \frac{dx}{2}\right]$ ; для любой точки  $x$  этого отрезка  $f(x) \approx f(0)$ , поэтому  $\int_{-\frac{dx}{2}}^{\frac{dx}{2}} f(x) \delta(x) dx \approx f(0) \int_{-\frac{dx}{2}}^{\frac{dx}{2}} \delta(x) dx = f(0)$ .

Итак, для произвольной непрерывной функции  $f(x)$  мы получили равенство

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta(x) dx = f(0).$$

Приведём пример применения дельта-функции Дирака в рамках нестандартного анализа: подвергнем её преобразованию Фурье. Пусть  $dx$  - бесконечно малое положительное число, тогда на отрезке  $\left[x_0 - \frac{dx}{2}, x_0 + \frac{dx}{2}\right]$  для любой точки  $x$  этого отрезка  $e^{-i\omega x} \approx e^{-i\omega x_0}$ , поэтому

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\delta(x - x_0)\}(\omega) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x - x_0) e^{-i\omega x} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{x_0 - \frac{dx}{2}}^{x_0 + \frac{dx}{2}} \delta(x - x_0) e^{-i\omega x} dx \approx \\ &\approx \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{x_0 - \frac{dx}{2}}^{x_0 + \frac{dx}{2}} \delta(x - x_0) e^{-i\omega x_0} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-i\omega x_0} \int_{x_0 - \frac{dx}{2}}^{x_0 + \frac{dx}{2}} \delta(x - x_0) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-i\omega x_0}. \end{aligned}$$

---

<sup>3</sup>Физики определяют материальную точку как тело, размерами которого можно пренебречь. Слово «пренебречь» у них - одно из любимых.

Посмотрим, как на дельта-функцию действует преобразование Лапласа.

Пусть действительное число  $x_0 \geq 0$ .

$$\begin{aligned}\mathcal{L}\{\delta(x - x_0)\} &= \int_0^\infty \delta(x - x_0) e^{-s \cdot x} dx = \int_{x_0 - \frac{dx}{2}}^{x_0 + \frac{dx}{2}} \delta(x - x_0) e^{-s \cdot x} dx \approx \\ &\approx \int_{x_0 - \frac{dx}{2}}^{x_0 + \frac{dx}{2}} \delta(x - x_0) e^{-s \cdot x_0} dx = e^{-s \cdot x_0} \int_{x_0 - \frac{dx}{2}}^{x_0 + \frac{dx}{2}} \delta(x - x_0) dx = e^{-s \cdot x_0}.\end{aligned}$$

В частности,  $\mathcal{L}\{\delta(x)\} = 1$ .

Мы получили известные уже формулы, но гораздо проще, чем принято после суровых поправок классическим анализом на языке « $\varepsilon - \delta$ » «наивных» рассуждений Дирака.

«Язык нестандартного анализа оказался удобным средством построения математических моделей физических явлений <...> Нестандартный анализ можно сравнить с мостом, переброшенным через реку. Постройка моста не расширяет доступной нам территории (ведь и раньше можно было попасть на другой берег, обойдя исток реки), но сокращает путь с одного берега на другой. Подобным образом нестандартный анализ делает доказательства многих теорем короче.»[2]

## Список литературы

- [1] Дирак П.А.М. Принципы квантовой механики. The Principles of Quantum Mechanics. — Перевод 4-го изд. — М.: Наука, 1979
- [2] Успенский В.А. Нестандартный, или неархимедов, анализ. - М.: «Знание», 1983.