

ГЛАВА Интегралы, зависящие от параметра (продолжение)

§ Эйлеровы интегралы

Функция вида

$$B(a, b) = \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

называется "Бетта-функцией" или Эйлеровым интегралом 1-ого рода.

Этот интеграл сходится при $a > 0$, $b > 0$ (если $a \geq 1$ и $b \geq 1$, то интеграл будет собственным, в противном случае, возникнет несобственность 2-ого рода в точках $x = 0$ и/или $x = 1$). Заметим, что подынтегральное выражение представляет собой дифференциальный бином. Следовательно, согласно теореме Чебышева, если хотя бы одно из чисел a , b , $a+b$ является целым, то "Бетта-функция" задается "берущимся" интегралом, и ее можно записать в явном виде с помощью формулы Ньютона — Лейбница. Если ни одно из указанных чисел не целое, то рассматриваемый интеграл — "неберущийся".

Свойства "Бетта-функции":

- 1) $B(a, b) = B(b, a)$;
- 2) если $b > 1$, то

$$B(a, b) = \frac{b-1}{a+b-1} B(a, b-1).$$

Применяя свойства 1) и 2), получаем, что если $b > n$, $a > m$ ($m, n \in \mathbb{N}$), то

$$B(a, b) = \frac{b-1}{a+b-1} \cdots \frac{b-n}{a+b-n} B(a, b-n),$$

$$B(a, b) = \frac{a-1}{a+b-1} \cdots \frac{a-m}{a+b-m} B(a-m, b).$$

Таким образом, без потери общности, "Бетта-функцию" достаточно рассматривать при значениях параметров $a \in (0, 1]$, $b \in (0, 1]$.

Функция вида

$$\Gamma(a) = \int_0^{+\infty} x^{a-1} e^{-x} dx$$

называется "Гамма-функцией" или Эйлеровым интегралом 2-ого рода.

Этот интеграл сходится при $a > 0$ (если $a \geq 1$, то имеется только несобственность 1-ого рода, при $a < 1$ возникает еще несобственность 2-ого рода в точке $x = 0$).

Свойства "Гамма-функции":

- 1) $\Gamma^{(n)}(a) = \int_0^{+\infty} x^{a-1} \ln^n x e^{-x} dx$;
- 2) $\Gamma(a+1) = a\Gamma(a)$ (как следствие, достаточно рассматривать "Гамма-функцию" при $a \in (0, 1]$, более того, используя данную рекуррентную формулу, можно доопределить "Гамма-функцию" при $a < 0$);
- 3) $\Gamma(n+1) = n!$, $n = 0, 1, \dots$;
- 3) существует $c \in (1, 2)$, такое что "Гамма-функция" убывает на интервале $(0, c]$ и возрастает на интервале $[c, +\infty)$, при этом $\lim_{a \rightarrow +0} \Gamma(a) = +\infty$ и $\lim_{a \rightarrow +\infty} \Gamma(a) = +\infty$;
- 4) $B(a, b) = \frac{\Gamma(a)\Gamma(b)}{\Gamma(a+b)}$;
- 5) $\Gamma(a)\Gamma(1-a) = \frac{\pi}{\sin a\pi}$ при $a \in (0, 1]$ (формула дополнения);
- 6) $\Gamma(a)\Gamma(a + \frac{1}{2}) = \frac{\sqrt{\pi}}{2^{2a-1}} \Gamma(2a)$ при $a > 0$ (формула Лежандра).

§ Интеграл Фурье

Пусть функция $f(x)$ определена на интервале $(-\infty, +\infty)$. Тогда при определенных условиях ее можно разложить в тригонометрический ряд Фурье на промежутке $[-l, l]$ ($l = \text{const} > 0$):

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{+\infty} \left(a_k \cos \frac{k\pi x}{l} + b_k \sin \frac{k\pi x}{l} \right),$$

где

$$a_k = \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(t) \cos \frac{k\pi t}{l} dt, \quad k = 0, 1, \dots,$$

$$b_k = \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(t) \sin \frac{k\pi t}{l} dt, \quad k = 1, 2, \dots$$

Тогда

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt + \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(t) \left(\cos \frac{k\pi x}{l} \cos \frac{k\pi t}{l} + \sin \frac{k\pi x}{l} \sin \frac{k\pi t}{l} \right) dt = \\ &= \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt + \frac{1}{\pi} \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\pi}{l} \int_{-l}^l f(t) \cos \frac{k\pi(t-x)}{l} dt. \end{aligned} \quad (1)$$

Предположим, что функция $f(x)$ абсолютно интегрируема на интервале $(-\infty, +\infty)$, т.е.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt < +\infty.$$

Тогда первое слагаемое в (1) будет стремиться к нулю при $l \rightarrow +\infty$.

Второе слагаемое в (1) можно формально понимать как сумму Римана для интеграла

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} F(\lambda) d\lambda,$$

где

$$F(\lambda) = \int_{-l}^l f(t) \cos \lambda(t-x) dt.$$

В самом деле, разбивая интервал $[0, +\infty)$ на части:

$$0 < \frac{\pi}{l} < \frac{2\pi}{l} < \dots < \frac{k\pi}{l} < \dots,$$

полагая $\Delta\lambda_k = \frac{\pi}{l}$, и выбирая $\xi_k = \frac{k\pi}{l}$, $k = 1, 2, \dots$, получим

$$\frac{1}{\pi} \sum_{k=1}^{+\infty} F(\xi_k) \Delta\lambda_k = \frac{1}{\pi} \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\pi}{l} \int_{-l}^l f(t) \cos \frac{k\pi(t-x)}{l} dt.$$

Таким образом, переход к пределу при $l \rightarrow +\infty$ в формуле (1) приведет к соотношению

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos \lambda(t-x) dt, \quad (2)$$

называемому представлением функции $f(x)$ в виде интеграла Фурье. Интеграл Фурье является распространением понятия ряда Фурье на бесконечный интервал.

Формулу (2) можно переписать в виде

$$f(x) = \int_0^{+\infty} (a(\lambda) \cos \lambda x + b(\lambda) \sin \lambda x) d\lambda,$$

где

$$a(\lambda) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos \lambda t dt,$$

$$b(\lambda) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \sin \lambda t dt.$$

Заметим, однако, что формула (2) была получена формальным образом. Она нуждается в обосновании. Присутствующие в ней несобственные интегралы требуют исследования сходимости.

Из абсолютной интегрируемости функции $f(x)$ на интервале $(-\infty, +\infty)$ следует сходимость внутреннего интеграла в (2). Установим достаточные условия сходимости внешнего интеграла (в выбранной точке $x_0 \in (-\infty, +\infty)$).

Положим

$$J(A) = \frac{1}{\pi} \int_0^A d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos \lambda(t - x_0) dt.$$

Исследуем поведение этой функции при $A \rightarrow +\infty$. По теореме об интегральном переходе поменяем порядок интегрирования:

$$\begin{aligned} J(A) &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) dt \int_0^A \cos \lambda(t - x_0) d\lambda = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \frac{\sin A(t - x_0)}{t - x_0} dt = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x_0 + z) \frac{\sin Az}{z} dz = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} (f(x_0 + z) + f(x_0 - z)) \frac{\sin Az}{z} dz. \end{aligned}$$

Пришли к интегралу типа Дирихле (см. ряды Фурье).

Лемма 1. *Верно равенство*

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\sin Az}{z} dz = 1.$$

Доказательство — см. ранее.

Лемма 2 (Риман). *Пусть функция $g(t)$ абсолютно интегрируема на интервале $[a, +\infty)$. Тогда*

$$\lim_{p \rightarrow +\infty} \int_a^{+\infty} g(t) \sin pt dt = 0, \quad \lim_{p \rightarrow +\infty} \int_a^{+\infty} g(t) \cos pt dt = 0.$$

Предположим, что функция $f(x)$ непрерывна в точке x_0 или имеет там разрыв 1-ого рода. Обозначим

$$S_0 = \frac{f(x_0 + 0) + f(x_0 - 0)}{2}.$$

Тогда

$$|J(A) - S_0| \leq \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} |\varphi(z)| \frac{\sin Az}{z} dz,$$

где

$$\varphi(z) = f(x_0 + z) + f(x_0 - z) - 2S_0.$$

Теорема (Дини). Пусть функция $f(x)$ определена и абсолютно интегрируема на интервале $(-\infty, +\infty)$, а в точке x_0 она непрерывна или терпит там разрыв 1-ого рода. Тогда если существует такое $h > 0$, что функция $\varphi(z)/z$ абсолютно интегрируема на промежутке $[0, h]$, то тогда интеграл Фурье (2) сходится к среднему значению S_0 .

Аналогично можно доказать следующую теорему.

Теорема (Дирихле — Жордан). Пусть функция $f(x)$ определена и абсолютно интегрируема на интервале $(-\infty, +\infty)$, а в точке x_0 она непрерывна или терпит там разрыв 1-ого рода. Тогда если существует такое $h > 0$, что функция $f(x)$ имеет ограниченную вариацию на промежутке $[x_0 - h, x_0 + h]$, то тогда интеграл Фурье (2) сходится к среднему значению S_0 .

Интеграл Фурье можно переписать в комплексной форме.

Обозначим

$$G_1(\lambda) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \sin \lambda(t - x) dt, \quad G_2(\lambda) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos \lambda(t - x) dt.$$

Заметим, что

$$G_1(-\lambda) = -G_1(\lambda), \quad G_2(-\lambda) = G_2(\lambda).$$

Значит,

$$\int_{-\infty}^{+\infty} G_1(\lambda) d\lambda = 0, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} G_2(\lambda) d\lambda = 2 \int_0^{+\infty} G_2(\lambda) d\lambda.$$

Получаем

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos \lambda(t - x) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} G_2(\lambda) d\lambda = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_2(\lambda) d\lambda = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_2(\lambda) d\lambda - i \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_1(\lambda) d\lambda = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} (G_2(\lambda) - iG_1(\lambda)) d\lambda = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-i\lambda(t-x)} dt. \end{aligned}$$

Здесь i — мнимая единица.

Данную формулу можно представить в виде суперпозиции двух формул:

$$g(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-i\lambda t} dt$$

— преобразование Фурье (образ Фурье), и

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} g(\lambda) e^{i\lambda x} d\lambda$$

— обратное преобразование Фурье (праобраз Фурье).

Преобразование Фурье обладает рядом свойств, позволяющих его активно использовать для решения многих практических задач. В частности, оно активно применяется для решения сложных уравнений (дифференциальных, интегральных, в частных производных, с запаздывающим аргументом, и т.д.).