

Функция  $S(x)$  разрывна в точках  $x_k = (2k + 1)\pi$ , и потому последовательность непрерывных функций  $\{S_n(x)\}$  не может равномерно сходиться к  $S(x)$ , но она все же равномерно сходится на любом отрезке  $[a, b]$ , принадлежащем интервалу  $(-\pi, \pi)$ , вообще любому отрезку оси  $x$ , принадлежащему интервалу, на котором  $S(x)$  имеет непрерывную производную (см. § 15.5).

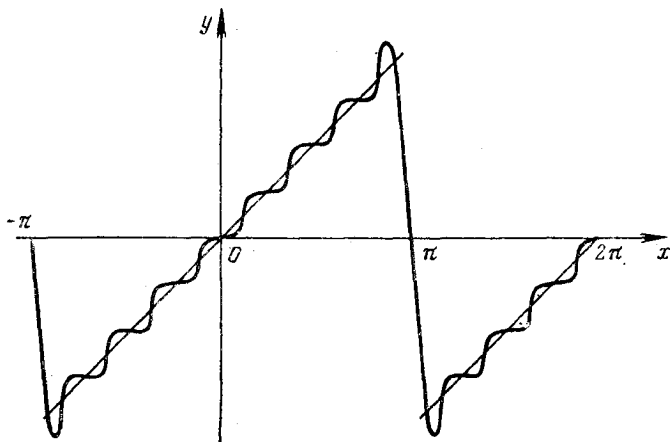


Рис. 15.3.

На рис. 15.3 еще показано, что график  $S_n(x)$  возле точек  $x_k$  разрыва предельной функции  $S(x)$  делает всплески. Это характерное явление для точек разрыва первого рода предельной кусочно гладкой функции, называемое *явлением Гиббса*, будет изучаться в § 15.9.

## § 15.2. Сумма Дирихле

Пусть задана функция  $f \in L'^*$  (вообще  $L^*$ ) и пусть

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \quad (1)$$

есть ее ряд Фурье, где, таким образом,

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \cos kt \, dt \quad (k = 0, 1, 2, \dots),$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \sin kt \, dt \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Частичная  $n$ -я сумма этого ряда может быть преобразована так:

$$\begin{aligned} S_n(x) &= \frac{a_0}{2} + \sum_1^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx) = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) dt + \sum_1^n \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) (\cos kt \cos kx + \sin kt \sin kx) dt = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_1^n \cos k(t-x) \right\} f(t) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(t-x) f(t) dt, \quad (2) \end{aligned}$$

где (см. § 8.2, (16))

$$D_n(x) = \frac{1}{2} + \sum_1^n \cos kx = \frac{1}{2} \frac{\sin\left(n + \frac{1}{2}\right)x}{\sin \frac{x}{2}}. \quad (3)$$

Мы получили компактное выражение для  $n$ -й суммы Фурье функции  $f(x)$ :

$$S_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(t-x) f(t) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(u) f(x+u) du. \quad (4)$$

В последнем равенстве мы воспользовались периодичностью подынтегральной функции.

Интеграл (4) называется *интегралом Дирихле порядка  $n$* , а полином  $D_n(x)$  — *ядром Дирихле порядка  $n$* . Заметим, что при любом  $x$  и  $n = 0, 1, 2, \dots$

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(t-x) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_1^n \cos k(t-x) \right\} dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} dt = 1, \quad (5)$$

потому что

$$\int_0^{2\pi} \cos k(t-x) dt = \int_0^{2\pi} \cos kt dt = 0 \quad (k = 1, 2, \dots).$$

В последнем равенстве использована периодичность (период  $2\pi$ ) функции  $\cos kt$  и тот факт, что она ортогональна на отрезке  $[0, 2\pi]$  к функции, тождественно равной единице.

В левбеговой теории две функции из  $L^*$ , равные почти всюду, **имеют** один и тот же ряд Фурье, т. е. одни и те же соответствующие коэффициенты Фурье.

Всякий ряд вида

$$\frac{a_0}{2} + \sum_1^\infty (\alpha_k \cos kx + \beta_k \sin kx), \quad (6)$$

где  $\alpha_k, \beta_k$  — постоянные числа (коэффициенты ряда), называется *тригонометрическим рядом*.

Тригонометрический ряд становится рядом Фурье только тогда, когда существует функция  $f \in L^*$ , коэффициентами Фурье которой являются соответственно числа  $a_k, b_k$  ( $a_k = \alpha_k, b_k = \beta_k$ ). Например, если установлено, что ряд (6) сходится в смысле среднего квадратического на  $[0, 2\pi]$  к некоторой функции  $f \in L_2^*$  (или  $L_2^*$ ), то он есть ряд Фурье этой функции (см. следствие леммы 1, § 14.6).

Произведение двух четных или двух нечетных функций есть функция четная, в то время как произведение четной на нечетную функцию есть функция нечетная. Поэтому, если функция  $f \in L^*$  (или  $L^*$ ) — четная, то ее ряд Фурье имеет вид

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} a_k \cos kx \quad \left( a_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \cos kt dt \right),$$

потому что ее коэффициенты  $b_k = 0$ , а если она нечетная, то ее ряд Фурье имеет вид

$$f(x) \sim \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin kx \quad \left( b_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(t) \sin kt dt \right),$$

потому что тогда ее коэффициенты  $a_k = 0$ .

Если коэффициенты  $a_k, b_k$  суммы Фурье  $n$ -го порядка функции  $f(x)$  периода  $2\pi$  вычислить приближенно по формуле прямоугольников (см. § 10.6), разделяя период на  $2n + 1$  равных частей точками

$$x_k = \frac{2\pi k}{2n + 1} \quad (k = 0, 1, \dots, 2n), \quad (7)$$

то получим сумму

$$S_n(f, x) = \frac{a_0^{(n)}}{2} + \sum_1^n (a_k^{(n)} \cos kx + b_k^{(n)} \sin kx),$$

$$a_k^{(n)} = \frac{2}{2n + 1} \sum_{j=0}^{2n} f(x_j) \cos kx_j \quad (k = 0, 1, \dots, n),$$

$$b_k^{(n)} = \frac{2}{2n + 1} \sum_{j=0}^{2n} f(x_j) \sin kx_j \quad (k = 0, 1, \dots, n),$$

замечательную тем, что она есть тригонометрический полином порядка  $n$ , интерполирующий  $f$  в узлах (7). Таким образом,

$$f(x_j) = S_n(f, x_j) \quad (j = 0, 1, \dots, 2n).$$

Легко проверить это утверждение, если учесть, что

$$\frac{2}{2n+1} \sum_{j=0}^{2n} \cos kx_j \cos lx_j = \delta_{kl},$$

$$\frac{2}{2n+1} \sum_{j=0}^{2n} \sin kx_j \sin lx_j = \delta_{kl},$$

$$\frac{2}{2n+1} \sum_{j=0}^{2n} \sin kx_j \cos lx_j = 0 \quad (k, l = 0, 1, \dots, n).$$

### § 15.3. Формулы для остатка ряда Фурье

Для функции  $f \in L'^*$  (вообще  $L^*$ ) из формул (4) и (5) предыдущего параграфа следует, что

$$\begin{aligned} S_n(x) - f(x) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(u) [f(x+u) - f(x)] du = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} D_n(u) \Delta_u f(x) du, \end{aligned} \quad (1)$$

где

$$\Delta_u f(x) = f(x+u) - f(x) \quad (2)$$

(разность  $f$  в точке  $x$  с шагом  $u$ ).

В этих преобразованиях мы воспользовались периодичностью подынтегральной функции.

Равенство (1) дает выражение для остаточного члена ряда Фурье. Выяснение вопроса, сходится или нет ряд Фурье функции  $f$  в данной точке  $x$  к ее значению  $f(x)$ , и связанные с этим вопросом оценки сходимости сводятся к исследованию поведения интеграла (1) при  $n \rightarrow \infty$ .

Зададим положительное число  $\eta$ , удовлетворяющее неравенствам  $0 < \eta \leq \pi$ , и введем для удобства две функции

$$\mu(u) = \begin{cases} \frac{1}{u}, & |u| < \eta, \\ 0, & \eta \leq |u| \leq \pi, \end{cases} \quad (3)$$

$$\nu(u) = \begin{cases} 0, & |u| < \eta, \\ \frac{1}{u}, & \eta \leq |u| \leq \pi. \end{cases} \quad (4)$$