

Г. П. САФРОНОВА

**ОБ ОДНОМ СПОСОБЕ СУММИРОВАНИЯ НЕСОБСТВЕННЫХ  
ИНТЕГРАЛОВ**

(Представлено академиком В. И. Смирновым 19 IV 1951)

В статье (1) мы рассмотрели некоторый метод суммирования рядов, названный нами методом ( $J$ ). Здесь мы переносим этот метод в теорию суммирования несобственных интегралов и, в частности, применяем его к интегралу Фурье.

Пусть при любом конечном  $A$  будет  $F(u) \in L([0, A])$ . Положим

$$\varphi(u, \lambda) = \begin{cases} \frac{2}{\lambda^3} (\lambda - u)^3 - \frac{1}{\lambda^3} (\lambda - 2u)^3, & 0 \leq u \leq \frac{\lambda}{2}, \\ \frac{2}{\lambda^3} (\lambda - u)^3, & \frac{\lambda}{2} \leq u \leq \lambda, \end{cases}$$
$$J(\lambda) = \int_0^{\lambda} \varphi(u, \lambda) F(u) du, \quad (1)$$

и будем говорить, что интеграл

$$\int_0^{\infty} F(u) du \quad (2)$$

суммируется методом ( $J$ ) к значению  $I$ , если

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} J(\lambda) = I.$$

Если, в частности, принять за интеграл (2) интеграл Фурье

$$\int_0^{\infty} du \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos u(t-x) dt,$$

где  $f(t) \in L(-\infty, +\infty)$ , то интеграл (1) примет вид

$$J_{\lambda}(x) = \frac{96}{\pi \lambda^3} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \frac{\sin^4 \lambda \frac{t-x}{4}}{(t-x)^4} dt.$$

**Теорема 1.** Метод ( $J$ ) равносильен\* методу ( $C, 3$ ).

\* Интересно отметить, что в теории рядов метод ( $J$ ) не слабее ( $C, 3$ ), но не равносильен ему.

Положим

$$C(\lambda) = \int_0^{\lambda} \left(1 - \frac{u}{\lambda}\right)^3 F(u) du.$$

Тогда

$$J(\lambda) = 2C(\lambda) - C\left(\frac{\lambda}{2}\right). \quad (3)$$

Если интеграл (2) суммируется методом (C, 3) к значению  $I$ , то очевидно, что и

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} J(\lambda) = I,$$

и, стало быть, метод ( $J$ ) не слабее метода (C, 3).

Для доказательства обратного утверждения заметим, что из (3) вытекает

$$C(\lambda) = \sum_{i=1}^{\infty} \frac{1}{2^i} J\left(\frac{\lambda}{2^{i-1}}\right). \quad (4)$$

Пусть теперь существует

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} J(\lambda) = I.$$

Нетрудно убедиться, что  $J(\lambda)$  ограниченная функция. Поэтому ряд (4) сходится равномерно относительно  $\lambda$ . Переходя в нем к пределу при  $\lambda \rightarrow \infty$ , получим

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} C(\lambda) = I.$$

Отсюда, между прочим, вытекает, что интеграл Фурье функции  $f(t)$  суммируется методом ( $J$ ) к значению  $f(x)$  во всякой точке  $x$ , в которой  $f(t)$  служит производной своего неопределенного интеграла. Этот результат, однако, содержится и в следующей теореме, в которой уже не предполагается, что  $f(t) \in L(-\infty, +\infty)$ .

**Теорема 2.** Пусть

$$\frac{f(t)}{1+t^4} \in L(-\infty, +\infty).$$

Тогда во всякой точке  $x$ , в которой  $f(t)$  служит производной своего неопределенного интеграла, будет

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} J_{\lambda}(x) = f(x).$$

Легко убедиться, что имеет место равенство

$$J_{\lambda}(x) - f(x) = \frac{96}{\pi\lambda^3} \int_{-\infty}^{\infty} [f(t) - f(x)] \frac{\sin^4 \lambda \frac{t-x}{4}}{(t-x)^4} dt.$$

Ограничимся рассмотрением интеграла от  $x$  до  $+\infty$ , ибо интеграл по промежутку  $(-\infty, x)$  аналогичен. Тогда дело сведется к доказательству стремления к нулю интеграла

$$I(\lambda) = \frac{96}{\pi\lambda^3} \int_0^{\infty} [f(x+t) - f(x)] \frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4} dt.$$

Положим

$$\psi(h) = \int_0^h [f(x+t) - f(x)] dt.$$

Возьмем  $\varepsilon > 0$  и найдем такое  $\delta > 0$ , чтобы при  $0 < h \leq \delta$  было

$$|\psi(h)| \leq \varepsilon h. \quad (5)$$

Возьмем столь большое  $\lambda$ , чтобы оказалось

$$\frac{2\pi}{\lambda} < \delta, \quad (6)$$

и разобьем  $I(\lambda)$  на три интеграла по схеме

$$I(\lambda) = \int_0^\infty = \int_0^{2\pi/\lambda} + \int_{2\pi/\lambda}^\delta + \int_\delta^\infty = I_1 + I_2 + I_3.$$

Для оценки интеграла  $I_1$  заметим, что функция  $\frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4}$  неотрицательна и убывает в промежутке  $[0, 2\pi/\lambda]$ . Тогда, в силу условий (5), (6), окажется

$$|I_1| \leq \frac{96}{\pi\lambda^3} \varepsilon \int_0^{2\pi/\lambda} \frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4} dt < \varepsilon.$$

Оценим  $I_2$ . Интегрирование по частям дает

$$I_2 = \frac{96}{\pi\lambda^3} \left[ \psi(t) \frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4} \right]_{2\pi/\lambda}^\delta - \frac{96}{\pi\lambda^3} \int_{2\pi/\lambda}^\delta \psi(t) \left( \frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4} \right)' dt.$$

Но

$$\frac{96}{\pi\lambda^3} \left| \left[ \psi(t) \frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4} \right]_{2\pi/\lambda}^\delta \right| \leq \frac{96}{\pi\lambda^3} \left( \frac{\varepsilon}{\delta^3} + \frac{\lambda^3}{8\pi^3} \varepsilon \right) < \varepsilon.$$

Произведя замену переменной в интеграле

$$I_2' = \frac{96}{\pi\lambda^3} \int_{2\pi/\lambda}^\delta \psi(t) \left( \frac{\sin^4(\lambda t/4)}{t^4} \right)' dt$$

и используя неравенства

$$\left| \psi\left(\frac{4u}{\lambda}\right) \right| \leq \varepsilon \frac{4u}{\lambda}; \quad \left| \left( \frac{\sin^4 u}{u^4} \right)' \right| \leq \frac{4(u+1)}{u^5},$$

получим

$$|I_2'| \leq \frac{6\varepsilon}{\pi} \int_{\pi/2}^{\lambda\delta/4} \frac{u+1}{u^4} du \leq N\varepsilon \quad \left( N = \frac{6}{\pi} \int_{\pi/2}^\infty \frac{u+1}{u^4} du \right).$$

Таким образом,

$$|I_2| \leq (N+1)\varepsilon.$$

Интеграл  $I_3$  оценивается следующим образом:

$$|I_3| \leq \frac{96}{\pi\lambda^3} \left[ \int_\delta^\infty \frac{|f(x+t)|}{t^4} dt + |f(x)| \int_\delta^\infty \frac{dt}{t^4} \right] < \varepsilon$$

при  $\lambda > \lambda_0$

Окончательно, если  $\lambda > \lambda_0$  и удовлетворяет условию (6), то

$$|J_\lambda(x) - f(x)| \leq 2(N+3)\epsilon,$$

что и доказывает теорему.

В заключение я приношу глубокую благодарность руководителю моей работы проф. И. П. Натансону.

Поступило  
14 IV 1951

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> Г. П. Сафронова, ДАН, 73, № 2, 277 (1950).    <sup>2</sup> И. П. Натансон, Теория функций вещественной переменной, 1950, стр. 243.