

Н. М. ГЮНТЕР, член-корреспондент Академии Наук СССР

**К ОБЩЕЙ ТЕОРИИ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

1. Положим, что даны область  $(\Omega)$  ограниченной меры и тело  $(C)$  областей, принадлежащих  $(\Omega)$ . Строим последовательность сеток интервалов

$$(R_1), (R_2), \dots, (R_s), \dots, \quad (1)$$

в которой  $(R_1)$ —интервал, заключающий  $(\Omega)$ , и каждая последующая сетка  $(R_s)$  получается из предыдущей делением ее интервалов плоскостями, параллельными границам  $(R_1)$ , причем таким образом, что всякий интервал последовательности (1) принадлежит телу  $(C)$ . Говоря об интервале  $(i)$ , мы сохраняем только его общую часть с  $(\Omega)$  (1).

Положим,  $(E)$ —интегрируемый ансамбль меры нуль. Обозначим через  $(\delta_s)$  ансамбль интервалов, принадлежащих  $(R_s)$  и содержащих точки  $(E)$ . Положим,  $(\Omega_s) = (\Omega - \delta_s)$ . Положим, что  $(C_s)$ —часть  $(C)$ , принадлежащая  $(\Omega_s)$ .

Положим, что средняя функция  $\nu(\omega)$  определена в каждой  $(\Omega_s)$ , в ней аддитивна и ограниченной вариации, имеет  $(C_s)$  телом непрерывности, но не ограниченной вариации в областях, содержащих точки  $(E)$ .

Если функция  $F(x)$  измерима  $(B)$ , то, понимая под интегралами интегралы Стильтьеса-Радо и предполагая, что предел существует, положим

$$\int_{(\Omega)} \nu(\omega) F(x) d\omega = \lim \int_{(\Omega_s)} \nu(\omega) F(x) d\omega, \quad s \rightarrow \infty, \quad (2)$$

говоря, что интеграл сходится абсолютно, если интеграл

$$\int_{(\Omega)} V(\omega) F(x) d\omega, \quad (3)$$

в котором  $V(\omega)$ —вариация  $\nu(\omega)$ , сходится.

Выбираем некоторую среднюю функцию  $u(\omega)$  с положительными значениями, удовлетворяющую условиям, перечисленным выше для  $\nu(\omega)$ , за весовую функцию. Назовем функцию

$$f(\omega) = \frac{1}{\omega} \int_{(\omega)} u(\omega) f(x) d\omega \quad (4)$$

средним взвешенным значением  $f(x)$ , считая, что  $f(x)$  измерима  $(B)$ ; условимся говорить, что  $f(x)$  с суммируемым квадратом, если имеет смысл интеграл:

$$\int_{(\Omega)} u(\omega) |f(x)|^2 d\omega. \quad (5)$$

Сохраняя для областей  $(\Omega_s)$  определения интеграла Hellinger'a, данные в моем мемуаре (1) и в заметке (2), условимся говорить, что  $\nu(\omega)$  класса  $(H)$ , если суммы

$$\sum_{k=1}^{h=n} \frac{|\nu(\omega_k)|^2}{u(\omega_k)} \omega_k, \quad (6)$$

в которых  $(\omega_1), \dots, (\omega_n)$ —части области  $(\Omega_s)$ , остаются ограниченными числом  $H$  независимо от выбора областей  $(\omega_k)$  и числа  $s$ .

2. Рассматривая уравнения

$$\varphi(x) = \lambda \int_{(\Omega)} k(\tau, x) \varphi(y) d\tau + f(x), \quad (1)$$

в которых ядро  $k(\tau, x)$  возможно не ограниченной вариации в  $(\Omega)$ , мы будем говорить, что уравнение—класса  $(K)$ , если соблюдены условия:

а) Как функция от  $(\tau)$   $k(\tau, x)$  определено в каждой  $(\Omega_s)$ , имеет тело  $(C_s)$  телом непрерывности, в  $(\Omega_s)$  ограниченной вариации, причем эта вариация с суммируемым квадратом в  $(\Omega_s)$ .

б) Если область  $(\tau)$  не имеет общих точек с  $(E)$ ,  $k(\tau, x)$  измерима  $(B)$  и с суммируемым квадратом в  $(\Omega)$ .

в) Ядро  $k(\tau, x)$  эрмитово (2).

д) Если  $K(\tau, x)$ —средняя вариация  $k(\tau, x)$ , то, если  $(x)$  принадлежит  $(\Omega_s)$ :

$$\int_{(\Omega_s)} K(\Omega_s, x) \Omega_s K(\xi, x) d\xi < B_s K(\Omega_s, x) \Omega_s, \quad (2)$$

где  $B_s$ —постоянная, стремящаяся возможно к бесконечности вместе с  $s$ .

Уравнения, рассмотренные Т. Карлеманом (3), принадлежат классу  $(K)$ , так же как и уравнение Вейля, исключенное теорией Т. Карлемана.

Чтобы подойти к уравнениям (1), мы, следуя Т. Карлеману, рассматриваем уравнение

$$\varphi(x) = \lambda \int_{(\Omega_s)} k(\tau, x) \varphi(y) d\tau + f(x), \quad (3)$$

теория которого набросана в моей заметке (2). Для уравнения (3) можно составить спектральную функцию  $\theta_s(\tau, \omega, m)$ , в которой  $(\tau)$  и  $(\omega)$ —области, принадлежащие  $(\Omega_s)$ , а  $(m)$ —интервал вещественной оси плоскости переменной  $\lambda$ ; свойства этой функции перечислены в параграфе 9 моей заметки (2). Среди этих свойств мы отметим равенство

$$\int_{(m)} \frac{\theta_s(\tau, \omega, m)}{\mu} dm = \int_{(\Omega_s)} k(\tau, z) \theta_s(\xi, \omega, m) m d\xi, \quad (4)$$

справедливое для всякого интервала  $(m)$ , не исключая интервалов, заключающих точку  $\mu=0$ , и интервалов бесконечно протяженных, и неравенство

$$\left| \int_{(\Omega_s)} h_1(x) \left( \int_{(\Omega_s)} h(y) \theta_s(\tau, \omega, m) m d\tau \right) d\omega \right| < \\ < \sqrt{\int_{(\Omega_s)} u(\omega) |h_1(x)|^2 d\omega} \sqrt{\int_{(\Omega_s)} u(\omega) |h(x)|^2 d\omega}. \quad (5)$$

3. Функция  $\theta_s(\tau, \omega, m)$  как функция от  $(m)$  определена для интервалов, концы которых не принадлежат счетному ансамблю  $(E_s)$ . Поло-

жим,  $(E_*)$ —ансамбль, содержащий точки всех  $(E_s)$ . Строим сетки интервалов

$$(r_1), (r_2), \dots, (r_n), \dots, \quad (1)$$

концы которых не принадлежат  $(E_*)$ . Образова тройки из интервалов  $(\tau_i), (\omega_j), (m_k)$ , входящих в сетки (1, 1) и (1, 3), нумеруем эти тройки в каком-нибудь порядке. Перебирая указанные тройки, можно выбрать закон изменения  $s_n$  значений  $s$  таким образом, чтобы переменная  $\theta_{s_n}(\tau_i, \omega_j, m_k)$  имела предел  $\theta(\tau_i, \omega_j, m_k)$  для каждой тройки. Пользуясь неравенствами (5, 2), можно определить функцию  $\theta(\tau, \omega, m)$  для всех  $(\tau)$  и  $(\omega)$  тела  $(C)$ , не имеющих общих точек с  $(E)$ , и для интервалов  $(m)$ , концы которых не принадлежат некоторому счетному ансамблю  $(E_0)$ . Тело  $(C)$ —тело непрерывности функции  $\theta(\tau, \omega, m)$ ; предположение, что функций  $\theta(\tau, \omega, m)$  несколько, не исключено.

4. Можно доказать, что, когда  $h(x)$  и  $g(x)$ —функции с суммируемым квадратом, интеграл

$$\theta(h, g, m) = \int_{(\omega)} g(x) \left( \int_{(\omega)} h(y) \theta(\tau, \omega, m) d\tau \right) d\omega \quad (1)$$

имеет смысл; что в интеграле (1) можно менять порядок интегрирования; что

$$|\theta(h, g, m)| m < \sqrt{\int_{(\omega)} u(\omega) |g(x)|^2 d\omega} \sqrt{\int_{(\omega)} u(\omega) |h(x)|^2 d\omega} \quad (2)$$

и что высказанные утверждения остаются в силе и тогда, когда мера  $(m)$  бесконечно велика; их можно даже обобщить, вводя непрерывную функцию  $\varphi(\mu)$ , ограниченную в промежутке  $(-\infty, +\infty)$ , установив, что интеграл

$$\int_{(\omega)} g(x) \left( \int_{(\omega)} h(y) \left( \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \theta(\tau, \omega, m) \varphi(\mu) dm \right) d\tau \right) d\omega \quad (3)$$

имеет смысл и что можно менять порядок интегрирования; знаком

$$\int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \theta(h, g, m) \varphi(\mu) dm \quad (4)$$

мы обозначаем предел  $\theta(h, g, m) m$ , где  $(m) = (\mu', \mu'')$ , когда  $\mu' \rightarrow -\infty$ ,  $\mu'' \rightarrow +\infty$ ; наконец имеем равенство

$$\int_{(m)} \frac{\theta(\tau, \omega, m)}{\mu} dm = \int_{(\omega)} k(\tau, z) \theta(\xi, \omega, m) m d\xi, \quad (5)$$

которое остается справедливым и тогда, когда  $(m)$  содержит точку  $\mu = 0$ . При этом

$$\int_{(\omega)} h(y) \left[ \int_{(m)} \frac{\theta(\tau, \omega, m)}{\mu} dm \right] d\tau = \int_{(m)} \frac{\theta(h, \omega, m)}{\mu} dm; \quad (6)$$

но теорема, установленная для (1), перестает быть справедливой, когда  $\varphi(\mu) = \frac{1}{\mu}$  и  $(m)$  содержит точку  $\mu = 0$ .

5. Обозначая через  $(m_e)$  геометрическое место точек вещественной оси плоскости  $\lambda$ , не принадлежащих интервалу  $(m)$  конечной меры, и полагая

$$\theta(\tau, \omega, m_e) m_e = \delta(\tau, \omega) - \theta(\tau, \omega, m) m, \quad (1)$$

где  $\delta(\tau, x)$ —функция, равная нулю или  $\frac{1}{\tau}$ , смотря по тому, вне  $(\tau)$  точка  $(x)$  или внутри, можно доказать, что (5, 4) справедливо для  $(m_e)$  и что, если  $h(x)$  с суммируемым квадратом, то справедливо тождество

$$h(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} \left( \int_{(\underline{x})} h(y) \theta(\tau, \omega, m) d\tau \right) d\omega, \quad (2)$$

в котором правая часть—интеграл, взятый на целой оси.

6. Условившись говорить, что  $\theta(\tau, \omega, m)$  замкнута, если

$$\delta(\tau, \omega) = \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \theta(\tau, \omega, m) dm, \quad (1)$$

можно установить, что когда  $\theta(\tau, \omega, m)$  замкнута, то для всякой  $h(x)$  с суммируемым квадратом

$$h(\omega) = \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \left( \int_{(\underline{x})} h(y) \theta(\tau, \omega, m) d\tau \right) dm. \quad (2)$$

Пользуясь (5, 4) и исходя от тождества (2, 5), можно доказать, что, если даже  $\theta(\tau, \omega, m)$  не замкнута,

$$\begin{aligned} \int_{(\underline{x})} u(\omega) k(\tau, x) h(x) d\omega &= \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \frac{1}{\mu} \left( \int_{(\underline{x})} h(x) \theta(\tau, \omega, m) d\omega \right) dm, \quad k(\tau, \omega) = \\ &= \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \frac{\theta(\tau, \omega, m)}{\mu} dm. \end{aligned} \quad (3)$$

7. Условимся говорить, что функция  $h(x)$  класса  $(U)$ , если: а) она с суммируемым квадратом, б) если интеграл

$$\int_{(\underline{x})} k(\tau, x) h(y) d\tau \quad (1)$$

имеет смысл и с) если  $(e_n^{(s)})$ —ансамбль точек, в которых

$$\left| \int_{(\underline{x}-\underline{x}_s)} k(\tau, x) h(y) d\tau \right| > n, \quad (2)$$

то ансамбли  $(e_n^{(\sigma)})$ ,  $\sigma > s$ , содержатся в  $(e_n^{(s)})$ , когда  $n$  достаточно велико. Условие с) соблюдено, если (1) сходится абсолютно и для уравнения Г. Вейля.

Если функция  $h(x)$  класса  $(U)$ , то

$$\frac{1}{\omega} \int_{(\omega)} u(\omega) \left( \int_{(\underline{x})} k(\tau, x) h(y) d\tau \right) d\omega = \int_{(\underline{x})} k(\tau, \omega) h(y) d\tau = \int_{(\underline{x})} \overline{k(\omega, \tau)} h(y) d\tau. \quad (3)$$

8. Если решение  $\varphi(x)$  уравнения (1, 2) принадлежит классу  $(U)$ , то этому уравнению можно дать вид

$$\varphi(\omega) = \lambda \int_{(\underline{x})} \overline{k(\omega, y)} \varphi(\tau) d\tau + f(\omega). \quad (1)$$

Если  $f(x)$  с суммируемым квадратом, то функция

$$\varphi(\omega) = f(\omega) + \lambda \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \frac{1}{\mu - \lambda} \theta(f, \omega, m) dm \quad (2)$$

удовлетворяет уравнению (1). Если кроме спектральной функции  $\theta(\tau, \omega, m)$  есть другая  $\theta_1(\tau, \omega, m)$ , то, какова бы ни была  $f(x)$  с суммируемым квадратом, функция

$$\psi(\omega) = \lambda \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \frac{1}{\mu - \lambda} [\theta(f, \omega, m) - \theta_1(f, \omega, m)] dm \quad (3)$$

удовлетворяет однородному уравнению

$$\psi(\omega) = \lambda \int_{(\underline{\omega})} \overline{k(\omega, y)} \psi(\tau) d\tau. \quad (4)$$

Если  $\theta(\tau, \omega, m)$  не замкнута и

$$\varphi(\omega) = f(\omega) - \int_{(-\infty)}^{(+\infty)} \theta(f, \omega, m) dm, \quad (5)$$

то для всякой  $f(x)$  с суммируемым квадратом

$$\int_{(\underline{\omega})} \overline{k(\omega, y)} \varphi(\tau) d\tau = 0. \quad (6)$$

Если  $\mu_k$  — точка ансамбля ( $E_0$ ), если  $(m) = (\mu', \mu'')$  содержит  $\mu_k$  и если

$$\theta(\tau, f, m) m \rightarrow \varphi_k(\tau, f), \quad \mu' \rightarrow \mu_k, \quad \mu'' \rightarrow \mu_k, \quad (7)$$

причем предел всегда существует, то

$$\varphi_k(\tau, f) = \mu_k \int_{(\underline{\mu})} \overline{k(\tau, z)} \varphi_k(\xi, f) d\xi \quad (8)$$

Поступило  
28 XII 1938.

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> N. Günther, Sur quelques applications de la théorie des fonctions de domaines à la théorie des équations intégrales, Recueil mathématique, 142 (44). <sup>2</sup> N. Günther, ДАН, XXI, № 5 (1938). <sup>3</sup> T. Carleman, Sur les équations intégrales singulières à noyau réel et symétrique. Uppsala, Univ. Arskrift (1923).