

М. Г. КРЕЙН

О КРАЕВОЙ ЗАДАЧЕ ШТУРМА — ЛИУВИЛЛЯ В ИНТЕРВАЛЕ  
 $(0, \infty)$  И ОБ ОДНОМ КЛАССЕ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 27 VI 1950)

Хорошо известно, что между теорией бесконечных якобиевых матриц (степенной проблемой моментов) и краевой задачей Штурма — Лиувилля в интервале  $(0, \infty)$  имеется очень много аналогий. Эти аналогии, на наш взгляд, далеко не исчерпаны.

В этой заметке будет рассмотрено нагруженное интегральное уравнение, которое при одном выборе функции распределения  $\sigma(x)$  ( $0 \leq x < \infty$ ) может соответствовать краевой задаче, определяемой оператором Штурма — Лиувилля с индексом дефекта  $(1, 1)$ , а при другом (когда  $\sigma(x)$  есть чистая функция скачков со скачками в целых точках  $0, 1, 2, \dots$ ) — „краевой задаче“, определяемой бесконечной якобиевой матрицей с индексом дефекта  $(1, 1)$ .

Мы покажем, что теоретико-функциональные методы <sup>(1)</sup>, развитые нами при изучении абстрактных эрмитовых операторов <sup>(2)</sup>, оказываются полезными при изучении одномерных краевых задач классического типа и связанных с ними интегральных уравнений.

1. Пусть  $\sigma(x) = \sigma(x - 0)$  ( $0 \leq x < \infty, \sigma(\infty) \leq \infty$ ) — некоторая неубывающая функция, а  $L_{\sigma}^{(2)}$  — пространство всех  $\sigma$ -измеримых функций  $f(x)$  ( $0 \leq x < \infty$ ), для которых интеграл от  $|f(x)|^2 d\sigma(x)$  по всему интервалу  $(0, \infty)$  имеет конечное значение.

Мы исследуем интегральное уравнение

$$\varphi(x) = \lambda \int_0^{\infty} K(x, s) \varphi(s) d\sigma(s) \quad (0 \leq x < \infty), \quad (1)$$

в котором ядро  $K(x, s)$  имеет специальную структуру

$$K(x, s) = \begin{cases} \psi(x) \chi(s) & (x \leq s), \\ \psi(s) \chi(x) & (x \geq s), \end{cases} \quad (2)$$

где  $\psi(x)$  и  $\chi(x)$  — две какие-либо вещественные функции из  $L_{\sigma}^{(2)}$ .  
Положим

$$V(x, s) = \psi(s) \chi(x) - \psi(x) \chi(s) \quad (0 \leq x, s < \infty)$$

и введем в рассмотрение функции  $\psi(x; \lambda)$  и  $\chi(x; \lambda)$ , определяемые из уравнений Вольтерра

$$\psi(x; \lambda) = \psi(x) + \lambda \int_0^x V(x, s) \psi(s; \lambda) d\sigma(s),$$

$$\chi(x; \lambda) = \chi(x) + \lambda \int_0^x V(x, s) \chi(s; \lambda) d\sigma(s).$$

Легко показать, что при любом комплексном  $\lambda$  функции  $\psi(x; \lambda)$  и  $\chi(x; \lambda)$  принадлежат  $L_q^{(2)}$ .

С помощью этих функций образуем целые функции от  $\lambda$ :

$$D_0(\lambda) = 1 - \lambda \int_0^\infty \psi(s; \lambda) \chi(s) d\sigma(s), \quad D_1(\lambda) = -\lambda \int_0^\infty \psi(s; \lambda) \psi(s) d\sigma(s),$$

$$E_0(\lambda) = \lambda \int_0^\infty \chi(s; \lambda) \chi(s) d\sigma(s), \quad E_1(\lambda) = 1 + \lambda \int_0^\infty \chi(s; \lambda) \psi(s) d\sigma(s).$$

Легко показать (см. (3)), что функция  $D_0(\lambda)$  является детерминантом Фредгольма уравнения (1).

**Теорема 1.** При любом вещественном  $\alpha$  функция

$$F_\alpha(\lambda) = \frac{\cos \alpha E_0(\lambda) + \sin \alpha E_1(\lambda)}{\cos \alpha D_0(\lambda) + \sin \alpha D_1(\lambda)}$$

отображает верхнюю полуплоскость  $\operatorname{Im} \lambda \geq 0$  на свою часть.

Кроме того, имеет место следующее тождество:

$$E_1(\lambda) D_0(\lambda) - E_0(\lambda) D_1(\lambda) \equiv 1. \quad (3)$$

В силу теоремы Н. Г. Чеботарева (см. (4), главы IV, V) о мероморфных функциях, отображающих верхнюю полуплоскость на свою часть, можно утверждать, что все нули числителя и знаменателя функции  $F_\alpha(\lambda)$  вещественны, просты и перенежаютяются.

Кроме того, функция  $F_\alpha(\lambda)$  допускает абсолютно сходящееся разложение \*

$$F_\alpha(\lambda) = C_\alpha + m_\alpha \lambda + \sum_j \left( \frac{\rho_j}{\lambda_{j\alpha} - \lambda} - \frac{\rho_j}{\lambda_{j\alpha}} \right), \quad (4)$$

где  $-\infty < C_\alpha < \infty$ ,  $m_\alpha \geq 0$ ,  $\rho_j > 0$ .

2. Обозначим через  $(N)$  класс целых функций  $f(z)$ , удовлетворяющих двум условиям:

$$\lim_{|z| \rightarrow \infty} \frac{\log |f(z)|}{|z|} < \infty, \quad \int_{-\infty}^{\infty} \frac{|\log |f(\lambda)||}{1 + \lambda^2} d\lambda < \infty.$$

**Теорема 2.** Каждая из функций  $D_0(\lambda)$ ,  $D_1(\lambda)$ ,  $E_0(\lambda)$ ,  $E_1(\lambda)$  принадлежит классу  $(N)$ .

\* Если  $\alpha \equiv \pi/2 \pmod{\pi}$ , то одно из  $\lambda_{j\alpha}$  равно нулю и тогда, разумеется, в сумме (4) следует опустить соответствующий член  $\rho_j / \lambda_{j\alpha}$ . При весьма общих предположениях относительно функций  $\psi$  и  $\chi$  можно показать, что  $m_\alpha = 0$ . Это, например, всегда имеет место, если уравнение (1) соответствует некоторой краевой задаче Штурма — Лиувилля (см. п. 4).

Приведем доказательство этой теоремы.

В разложении (4) положим  $\alpha = \pi/2$ , а затем  $\alpha = 0$  и из полученного таким образом первого равенства вычтем второе.

Учитывая (3), найдем, что функция  $D_0^{-1}(\lambda) D_1^{-1}(\lambda)$  разлагается в сумму элементарных дробей с поправочными членами по Коши. На основании теоремы автора (см. (1), теорему 4) можно будет утверждать, что целая функция  $D_0(\lambda) D_1(\lambda)$  принадлежит классу  $(N)$ , а отсюда уже нетрудно получить, что и каждая из функций  $D_0(\lambda)$ ,  $D_1(\lambda)$  в отдельности принадлежит классу  $(N)$ . Рассмотрение функции  $F_\alpha^{-1}(\lambda)$  приводит к тому же выводу и для функций  $E_0(\lambda)$  и  $E_1(\lambda)$ .

3. Можно также показать, что имеет место сходящееся разложение

$$\frac{1}{D_0(\lambda)} = c_0 + c_1 \lambda + \lambda^2 \sum \frac{x_j}{\lambda_j^2 (\lambda_j - \lambda)}, \quad (5)$$

где  $\lambda_j = \lambda_{j0}$  суть нули детерминанта Фредгольма.

Теорема 3. Если для интегрального уравнения (1) выполняется условие:

$$\sum_{\lambda_j < 0} \frac{1}{V|\lambda_j|} < \infty, \quad (6)$$

то детерминант  $D_0(\lambda^2)$  принадлежит классу  $(N)$  и, следовательно, (см. (1)) существует конечный предел

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \frac{n^2}{\lambda_n} = l.$$

Для получения этой теоремы следует на основании (5) разложить  $D_0^{-1}(z^2)$  в сумму элементарных дробей и затем воспользоваться теоремой 5 нашей статьи (1). Кстати, заметим, что приведенное в (1) доказательство теоремы 5 ошибочно, но основная идея доказательства правильна, и оно легко исправимо \*.

4. Рассмотрим уравнение

$$\varphi'' + q(x)\varphi + \lambda\varphi(x)\varphi = 0, \quad (7)$$

где  $\varphi(x) \geq 0$  и  $q(x)$  ( $0 \leq x < \infty$ ) — вещественные функции, измеримые и интегрируемые в каждом конечном интервале  $(0, a)$ .

Обозначим через  $\sigma(x)$  первообразную функцию для  $q(x)$  ( $0 \leq x < \infty$ ).

Если при некотором невещественном  $\lambda$  уравнение имеет два линейно независимых решения из  $L_\sigma^{(2)}$ , то, по теореме Г. Вейля (5-7), это же будет иметь место для любого комплексного  $\lambda$ . Этот случай для уравнения (7) называется „случаем вырождения“.

Чтобы получить самосопряженную краевую задачу для уравнения (7) в случае вырождения, необходимо задаться некоторым граничным условием в точке 0:

$$\cos \alpha \varphi(0) + \sin \alpha \varphi'(0) = 0 \quad (8)$$

\* Воспользуемся также случаем и заметим, что для того, чтобы доказательство теоремы 2 в (1) сохранило правильность во всех частях, необходимо его вести не в отношении  $f(z)$ , о которой идет речь в теореме 1, а в отношении функции  $f(i+z)$ . Доказав теорему 1 для функции  $f(i+z)$ , мы тем самым докажем ее и для функции  $f(z)$ .

и некоторым „граничным условием“ в точке  $\infty$ , которое можно записать так:

$$\lim_{x \rightarrow \infty} [\chi(x)y'(x) - \chi'(x)y(x)] = 0; \quad (9)$$

здесь  $\chi(x)$  — какое-либо решение уравнения (7) при  $\lambda = 0$ , не удовлетворяющее условию (8).

Получающаяся при этом краевая проблема оказывается эквивалентной интегральному уравнению (1), в котором  $d\sigma = \rho dx$ , а ядро  $K(x, s)$  определяется по формуле (2), где функция  $\chi(x)$  та же, что и в граничном условии (9), а  $\psi(x)$  есть решение уравнения (7) при  $\lambda = 0$ , удовлетворяющее условию (8) и нормированное так, что  $\chi(x)\psi'(x) - \chi'(x)\psi(x) \equiv 1$  (см. (5-7)).

**Теорема 4.** Если для уравнения (7) имеет место случай вырождения

$$\int_0^\infty \rho(x) dx = \infty, \quad (10)$$

то всякая самосопряженная краевая задача, отвечающая уравнению (7), имеет бесконечное число отрицательных характеристических чисел ( $0 > \lambda_1 > \lambda_2 > \lambda_3 \dots$ , причем

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{V|\lambda_n|} = \infty. \quad (11)$$

В самом деле, если бы вместо (11) имело место (6), то, по теореме 3, можно было бы утверждать, что  $n^2/\lambda_n \rightarrow l < \infty$  при  $n \rightarrow +\infty$ , а это, как нетрудно показать, противоречит (10).

Если при достаточно большом  $C > 0$ , начиная с некоторого места  $q(x) < C\rho(x)$ , то всякая краевая задача, отвечающая уравнению (7), может иметь только конечное число отрицательных характеристических чисел. Поэтому в этом случае при выполнении условия (10) уравнение (7) не вырождается. Этот признак невырождаемости уравнения (7) (при более частных предположениях относительно функции  $\rho(x)$ ) был установлен Г. Вейлем (5-7).

Поступило  
12 VI 1950

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> М. Г. Крейн, Изв. АН СССР, сер. матем., **2**, 309 (1947). <sup>2</sup> М. Г. Крейн, Украинск. матем. журн., № 2, 1 (1949). <sup>3</sup> Ф. Р. Гантмахер и М. Г. Крейн, Тр. Одесск. ун-та, Математика, **1**, 39 (1935). <sup>4</sup> Н. Г. Чеботарев и Н. Н. Мейман, Тр. Матем. ин-та АН СССР, **27**, 1 (1949). <sup>5</sup> Н. Вейль, Math. Ann., **68**, 220 (1910). <sup>6</sup> Е. С. Titchmarsh, Eigenfunction Expansions Associated with Second Order Differential Equations, Oxford, 1946. <sup>7</sup> Б. М. Левитан, Разложение по собственным функциям, 1950.