

В. А. ЯВРЯН

О СЛЕДЕ НЕКОТОРЫХ ИНТЕГРАЛЬНЫХ
 ОПЕРАТОРОВ

1°. В пространстве $L^2(0, b)$ рассмотрим интегральный оператор

$$(Gf)(x) = \int_0^b G(x, t) f(t) dt \quad (0 \leq x \leq b). \quad (1)$$

Если оператор G имеет след и ядро $G(x, t)$ непрерывно, то, как известно

$$\sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n(G) = \int_0^b G(x, x) dx,$$

где $\lambda_n(G)$ — собственные значения оператора G . Но это равенство, вообще говоря, не имеет места даже тогда, когда ядро $G(x, t)$ непрерывно в $0 \leq x, t \leq b < \infty$.

В этой заметке рассматривается частный вид интегрального оператора, а именно

$$G(x, t) = \begin{cases} \sum_{k=1}^p u_k(x) v_k(t), & x \leq t \\ \sum_{k=1}^p u_k(t) v_k(x), & x \geq t, \end{cases} \quad (2)$$

где функции $u_k(x)$ и $v_k(x)$, $k = 1, 2, \dots, p$, принадлежат пространству $L^2(0, b)$, $b \leq \infty$.

Имеет место следующее утверждение.

Теорема 1. *Оператор G , задаваемый формулами (1) и (2), имеет след в смысле главного значения и*

$$\lim_{\epsilon \downarrow 0} \sum_{|\lambda_n(G)| > \epsilon} \lambda_n(G) = \int_0^b \sum_{k=1}^p u_k(x) v_k(x) dx. \quad (3)$$

Доказательство. Введем в рассмотрение вольтеров оператор

$$(Kf)(x) = \int_0^x \sum_{k=1}^p (u_k(t) v_k(x) - u_k(x) v_k(t)) f(t) dt \quad (0 \leq x \leq b).$$

Обозначим через K_R и K_I соответственно вещественную и мнимую части оператора K . Легко видеть, что

$$K_R f - Gf = -\frac{1}{2} \sum_{k=1}^p \left(v_k(x) \int_0^b u_k(t) f(t) dt + u_k(x) \int_0^b v_k(t) f(t) dt \right). \quad (4)$$

Пусть $\lambda_n^+(A)$ ($\lambda_n^-(A)$) — положительные (отрицательные) собственные значения оператора A , занумерованные в порядке убывания (возрастания). Так как разность $K_R - G$ является конечномерным оператором, то согласно одной теореме, доказанной в работе А. С. Маркуса ([1], стр. 115) имеем

$$\text{Sp}(K_R - G) = \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_n^+(K_R) - \lambda_n^+(G)) + \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_n^-(K_R) - \lambda_n^-(G)).$$

Отсюда, с учетом равенства (4), получаем

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_n^+(K_R) - \lambda_n^+(G)) + \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_n^-(K_R) - \lambda_n^-(G)) &= \\ &= -\sum_{k=1}^p \int_0^b u_k(t) v_k(t) dt. \end{aligned} \quad (5)$$

Так как оператор $K_R - G$ — $2p$ -мерный, то по известным неравенствам Куранта (см. [2], стр. 258)

$$\lambda_{n+2p}(G) \leq \lambda_n(K_R), \quad \lambda_{n+2p}(K_R) \leq \lambda_n(G).$$

Отсюда и из (5) легко получить, что

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(\sum_{|\lambda_n(K_R)| > \varepsilon} \lambda_n(K_R) - \sum_{|\lambda_n(G)| > \varepsilon} \lambda_n(G) \right) = -\sum_{k=0}^p \int_0^b u_k(t) v_k(t) dt. \quad (6)$$

Теперь вычислим мнимую часть оператора K . Имеем

$$\begin{aligned} (K_I f)(x) &= \frac{1}{2i} (K - K^*) f = -\frac{1}{2i} \sum_{k=1}^p \left(u_k(x) \int_0^b v_k(t) f(t) dt - v_k(x) \times \right. \\ &\quad \left. \times \int_0^b u_k(t) f(t) dt \right). \end{aligned}$$

Итак, мнимая часть оператора K конечномерна. Следовательно, по известной теореме М. Г. Крейна ([3], стр. 240)

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{|\lambda_n| > \varepsilon} \lambda_n(K_R) = 0.$$

Это равенство вместе с (6) дает требуемое соотношение (3).

Заметим, что из (5), вообще говоря, не следует (6).

2^е. В предположении, что функции $q(x)$ и $\rho(x) \geq 0$, $\rho(x) \not\equiv 0$ являются суммируемыми функциями в любом конечном интервале на положительной полуоси, рассмотрим краевую задачу

$$-y'' + q(x)y = \lambda \rho(x)y, \quad (7)$$

$$W(y, \varphi)|_{x=0} = 0, \quad \lim_{x \rightarrow \infty} W(y, \psi) = 0. \quad (8)$$

Здесь $\varphi(x)$ и $\psi(x)$ — произвольные вещественные решения однородного уравнения $-y'' + q(x)y = 0$, а $W(y, z)$ — вронскиан функций y и z . Любое самосопряженное расширение, порожденное дифференциальным выражением $-y'' + q(x)y$ и разделенными граничными условиями, имеет вышеуказанный вид.

Предположим, что имеет место случай круга Вейля, т. е. любые решения уравнения (7) принадлежат $L^2_\rho(0, \infty)$.

Если $\lambda = 0$ не является собственным значением задачи (7), (8), то, как доказано М. Г. Крейном (см. [4]), существует след обратного оператора в смысле главного значения. С помощью теоремы 1 можно вычислить этот след.

Теорема 2. Если $\{\lambda_n\}_{n=1}^\infty$ — собственные значения задачи (7), (8), занумерованные в порядке возрастания модулей, то

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \sum_{|\lambda_n| < r} \frac{1}{\lambda_n} = \int_0^\infty \varphi(x) \psi(x) \rho(x) dx.$$

Доказательство. Краевая задача (7), (8) эквивалентна следующему интегральному уравнению:

$$y(x) = \lambda \int_0^\infty G(x, t) \rho(t) y(t) dt,$$

где

$$G(x, t) = \begin{cases} \varphi(x) \psi(t), & x \leq t \\ \varphi(t) \psi(x), & x \geq t. \end{cases}$$

После обозначений

$$\varphi(x) \sqrt{\rho(x)} = u(x), \quad \psi(x) \sqrt{\rho(x)} = v(x), \quad y(x) \sqrt{\rho(x)} = z(x)$$

это интегральное уравнение перейдет в уравнение

$$z(x) = \lambda \int_0^\infty G_1(x, t) z(t) dt,$$

где

$$G_1(x, t) = \begin{cases} u(x) v(t), & x \leq t \\ u(t) v(x), & x \geq t. \end{cases}$$

Следовательно, согласно теореме 1

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \sum_{|\lambda_n| < r} \frac{1}{\lambda_n} \int_0^{\infty} u(x) v(x) dx = \int_0^{\infty} \varphi(x) \psi(x) \rho(x) dx.$$

Автор выражает благодарность М. Г. Крейну за ценное обсуждение.

Институт математики
АН Армянской ССР

Посутпила 27.III.1976

Վ. Ա. ՅԱՎՐՅԱՆ. Որոշ ինտեգրալ օպերատորների հետքի մասին (ամփոփում)

Աշխատանքում (1) և (2) առնչություններով որոշված ինտեգրալ օպերատորի «գլխավոր իմաստով» հետքի համար ապացուցվում է (3) բանաձևը, որտեղ $\{\lambda_n(G)\}_{n=1}^{\infty}$ — G օպերատորի սեփական արժեքներն են: Նման բանաձև է ապացուցվում նաև (7), (8) Շտուրմ-Լիուվիլի օպերատորի համար Վելլի շրջանի դեպքում (տես բերում 2):

V. A. JAVRIAN. *On the trace of some integral operators (summary)*

The formula (3) is proved, where $\lambda_n(G)$ are the eigenvalues of the operator G given by (1) and (2). For the Sturm--Liouville operators an analogous formula is proved.

Л И Т Е Р А Т У Р А

1. А. С. Маркус. Собственные и сингулярные числа суммы и произведения линейных операторов, УМН, 19, вып. 4 (118), 1964, 93—123.
2. Ф. Рисс, Б. Секефальви-Надь. Лекция по функциональному анализу, М., ИИЛ, 1954.
3. И. Ц. Гохберг, М. Г. Крейн. Введение в теорию линейных несамопряженных операторов, М., Изд. Наука, 1965.
4. М. Г. Крейн. О неопределенном случае краевой задачи Штурма-Лиувилля в интервале $(0, \infty)$. Изв. АН СССР, серия матем., 16, 1952, 292—324.