

А. ПЛЕСНЕР ]

**СПЕКТРАЛЬНЫЙ АНАЛИЗ МАКСИМАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ**

(Представлено академиком И. М. Виноградовым 9 I 1939)

Пусть  $H$ —унитарное (комплексное Гильбертово) пространство (сепарабельное или несепарабельное). Скалярное произведение двух элементов  $f$  и  $g$  из  $H$  обозначим через  $(f, g)$ , норму элемента  $h$  через  $\|h\| = \sqrt{(h, h)}$ . Пусть  $A$ —максимальный эрмитовый оператор,  $A^*$ —его сопряженный. Точки той полуплоскости, которые не являются комплексными собственными значениями оператора  $A^*$ , будем обозначать через  $\lambda$ , точки другой полуплоскости, где существует резольвента  $R_\mu = (A - \mu E)^{-1}$ , — через  $\mu$ ;  $\nu$  может означать в дальнейшем безразлично  $\lambda$  или  $\mu$ , т. е.  $\nu$  может быть произвольным комплексным числом таким, что  $\text{Im } \nu \neq 0$ . Положим,  $R_\lambda = R_\lambda^*$ . Таким образом  $R_\nu$  определено для любого  $\nu$ ; эту совокупность операторов  $R_\nu$  назовем квазирезольвентой оператора  $A$ .

Лемма 1. Имеем:

$$(R_\nu h, g) \rightarrow 0, \quad (\nu R_\nu h, f) \rightarrow 0,$$

если  $|\nu| \rightarrow \infty$ ,  $|\text{Im } \nu| > \vartheta > 0$ ,  $h$  и  $g$ —любые элементы из  $H$ , а  $f$ —элемент из области определения  $A$ .

При помощи теоремы Коши доказывается лемма 2 и теорема I (последняя с применением и леммы 1).

Лемма 2. Для любого конечного интервала  $\Delta$  имеет:

$$\left| \int_{\Delta} (R_\nu h, g) d\sigma \right| = O \left( \lg \frac{1}{|\tau|} \right); \quad \nu = \sigma + i\tau.$$

Теорема I. Если положить  $P(\sigma, \tau) = \frac{\text{sgn } \tau}{2\pi i} (R_\nu - R_{\bar{\nu}})$ , то имеет место соотношение:

$$\int_{-\infty}^{\infty} P(\sigma, \tau) h \cdot d\sigma = h. \quad (1)$$

Аддитивную функцию интервала  $E(\Delta)$ , определенную [для интервалов  $\Delta$  непрерывности функции  $(E(\Delta)h, h)$ ] формулой  $(E(\Delta)h, h) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \int_{\Delta} (P(\sigma, \tau)h, h) d\sigma$ , будем в дальнейшем называть спектральной функцией оператора  $A$ . Ее введение дает возможность получить интегральные представления для квазирезольвенты  $R_\nu$  и оператора  $A$ .

Теорема II. Для квазирезольвенты  $R_\nu$  имеем представление

$$R_\nu h = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dE(\Delta_\xi) h}{\xi - \nu}, \quad (2)$$

где  $h$  — любой элемент из  $H$ .

Теорема III. Для всех  $f$  из области определения  $A$  имеем:

$$Af = \int_{-\infty}^{\infty} \xi dE(\Delta_\xi) f; \quad (3)$$

$f$  принадлежит тогда и только тогда области определения  $A$ , если интеграл  $\int_{-\infty}^{\infty} \xi^2 (dE(\Delta_\xi) f, f)$  имеет конечное значение; в этом случае имеем:

$$(Af, Af) = \int_{-\infty}^{\infty} \xi^2 d(E(\Delta_\xi) f, f).$$

Теорема IV. Кроме очевидных свойств: 1)  $(E(\Delta)h, h) \geq 0$ , 2)  $E(\Delta) = E(\Delta_1) + E(\Delta_2)$ , если  $\Delta = \Delta_1 + \Delta_2$ , спектральная функция  $E(\Delta)$  обладает еще свойством полноты: 3)  $E(\Delta)h \rightarrow h$  ( $\|h - E(\Delta)h\| \rightarrow 0$ ), если  $\Delta = (a, b)$  и  $a \rightarrow -\infty$ ,  $b \rightarrow \infty$ .

В случае максимального, но не гипермаксимального оператора спектральная функция не обладает свойством ортогональности; поэтому мы введем в рассмотрение как отклонение от ортогональности оператор  $D(\delta, \Delta) = E(\delta\Delta) - E(\Delta)E(\delta)$  и назовем его отклонением максимального оператора  $A$  или соответствующей спектральной функции  $E(\Delta)$ . Как известно, отклонение  $D(\delta, \Delta)$  будет тогда и только тогда тождественно равно нулю, если  $A$  — гипермаксимальный оператор.

Теорема V.  $(D(\delta, \Delta)h, h)$  является аддитивной и абсолютно непрерывной функцией интервала  $\delta$ , соответственно  $\Delta$ , если закрепить интервал  $\Delta$ , соответственно  $\delta$ , так, что

$$(D(\delta, \Delta)h, h) = \int_{\delta}^{\infty} \Phi(\xi, \Delta; h) d\xi = \int_{\Delta} \Psi(\delta, \eta; h) d\eta, \quad (4)$$

причем  $\Phi(\sigma, \Delta; h)$  и  $\Psi(\delta, \sigma; h)$  суть граничные функции аналитических функций  $\Phi(\lambda, \Delta; h)$  и  $\Psi(\delta, \mu; h)$  в  $\lambda$ - и  $\mu$ -полуплоскостях, с ограниченным средним значением, т. е.  $(\lambda = \sigma + i\tau, \mu = \sigma - i\tau)$ :

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\Phi(\lambda, \Delta; h)| d\sigma < \kappa(\Delta; h), \quad \int_{-\infty}^{\infty} |\Psi(\delta, \mu; h)| d\sigma < \kappa(\delta; h). \quad (5)$$

Теорема VI. Если функция интервала  $E(\Delta)$  обладает свойствами 1), 2), 3) из теоремы IV, а ее отклонение  $E(\delta\Delta) - E(\Delta)E(\delta)$  свойствами, указанными в теореме V, то  $E(\Delta)$  является спектральной функцией максимального оператора.

Важное свойство отклонения  $D(\delta, \Delta)$  (его положительность) дает

Теорема VII. Если  $G(\sigma)$  — ограниченная и измеримая функция, то

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} G(\xi) \overline{G(\eta)} d\xi d\eta (D(\delta_\xi, \Delta_\eta)h, h) &= \int_{-\infty}^{\infty} G(\xi) d\xi \int_{-\infty}^{\infty} \overline{G(\eta)} \Psi(\delta_\xi, \eta; h) d\eta = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \overline{G(\eta)} d\eta \int_{-\infty}^{\infty} G(\xi) \Phi(\xi, \Delta_\eta; h) d\xi \geq 0. \end{aligned} \quad (6)$$

Пусть  $\mu_0 = -\varepsilon i$  ( $\varepsilon = \operatorname{sgn} \operatorname{Im} \lambda$ ) и  $T$ —подпространство  $H$ , состоящее из совокупности всех собственных элементов  $g$  оператора  $A^*$  для собственного значения  $\mu_0 = -\varepsilon i$ , для которых следовательно  $A^*g + \varepsilon ig = 0$ . В пространстве  $T$  можно выбрать ортогональную и нормированную систему  $g_\alpha$  (возможно несчетную)  $(g_\alpha, g_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ , которая порождает все пространство  $T$ . Элементы  $E(\Delta)g_\alpha$  при переменном  $\Delta$  порождают подпространство  $H_\alpha$ , являющееся инвариантным по отношению оператора  $A$ . Два пространства  $H_\alpha$  и  $H_\beta$  ортогональны друг другу. Совокупность всех элементов из  $H$ , ортогональных ко всем  $H_\alpha$ , образует в свою очередь инвариантное подпространство  $H_0$ . Имеем поэтому разложение основного пространства на инвариантные ортогональные подпространства

$$H = H_0 + \sum_{\alpha} H_{\alpha}. \quad (7)$$

Любой элемент  $h$  из  $H$  разлагается при этом:

$$h = h_0 + \sum_{\alpha} h_{\alpha}; \quad h_0 \subset H_0, \quad h_{\alpha} \subset H_{\alpha}, \quad (7')$$

причем  $h_{\alpha}$  отлично от нуля не более чем для счетного числа индексов  $\alpha$ . Обозначим через  $A_{\alpha}$ , соотв.  $A_0$ , оператор  $A_0$ , если его рассматривать только на  $H_{\alpha}$ , соотв.  $H_0$ . Все эти операторы—максимальные эрмитовые операторы,  $A_0$ —даже гипермаксимальный оператор. Для  $A_{\alpha}$  пространство  $T_{\alpha}$  собственных элементов  $A_{\alpha}^*$  для  $\mu_0 = -\varepsilon i$  состоит из элементов  $eg_{\alpha}^{(1)}$ .

Построим сейчас оператор  $K$ , который окажется изометрически эквивалентным с каждым из операторов  $A_{\alpha}$  и в некотором смысле является их каноническим представлением. Рассмотрим совокупность аналитических функций  $F(\lambda)$  в  $\lambda$ -полуплоскости, удовлетворяющих условию  $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{|F(\lambda)|^2}{1+\sigma^2} d\sigma < \infty$ ,  $\lambda = \sigma + i\tau$ . Пусть  $F(\sigma)$ —граничная функция  $F(\lambda)$  при  $\tau \rightarrow 0$ . Совокупность функции  $F(\sigma)$  будет унитарным пространством  $M$ , если мы введем скалярное произведение двух элементов  $F(\sigma)$  и  $G(\sigma)$  из этой совокупности формулой

$$(F, G) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{F(\sigma)\overline{G(\sigma)} d\sigma}{1+\sigma^2}. \quad (8)$$

Оператор  $K$  в пространстве  $M$  определим через

$$KF(\sigma) = \sigma F(\sigma), \quad (9)$$

причем  $K$  определено для таких и только таких  $F(\sigma)$ , для которых и  $\sigma F(\sigma)$  принадлежат к  $M$ .

**Теорема VIII.** *Существует такое изометрическое отображение подпространства  $H_{\alpha}$  на  $M$ , при котором  $g_{\alpha}$  переходит в  $F(\sigma) = 1$ , что оператор  $A_{\alpha}$  в  $H_{\alpha}$  индуцирует в  $M$  оператор  $K$ . Оператор  $A_{\alpha}$  следовательно изометрично эквивалентен оператору  $K$ , и таким образом все  $A_{\alpha}$  изометрично эквивалентны друг другу.*

Заметим, что в разложении (7) элемента  $h$  из  $H$  элементу  $h_{\alpha}$  соответствует в изометрическом отображении  $H_{\alpha}$  на  $M$  функция  $F_{\alpha}(\sigma)$ ; таким образом каждому элементу  $h$  из  $H$  поставлена в соответствие не более чем счетная совокупность функций  $F_{\alpha}(\sigma)$ . Используя эти функции  $F_{\alpha}(\sigma)$ , можно дать явное выражение для отклонения  $D(\delta, \Delta)$ .

Теорема IX. Пусть  $h$  и  $g$ —два элемента из  $H$ ,  $F_\alpha(\sigma)$  и  $G_\alpha(\sigma)$ —соответствующие им функции из  $M$ . Тогда имеем:

$$(D(\delta, \Delta)h, g) = \\ = - \sum_{\alpha} \frac{1}{2\pi i \varepsilon} \int_{\delta} \int_{\Delta} \frac{F_{\alpha}(\xi) \bar{G}_{\alpha}(\eta)}{(\xi + \varepsilon i)(\eta - \varepsilon i)} \frac{d\xi d\eta}{\xi - \eta} + \frac{1}{2} \sum_{\alpha} \int_{\delta \Delta} \frac{F_{\alpha}(\xi) \bar{G}_{\alpha}(\xi) d\xi}{1 + \xi^2}, \quad (10)$$

причем, если  $\delta$  и  $\Delta$  имеют общие внутренние точки, интегралы в первой сумме нужно понимать как главные значения Коши.

На основе приведенных результатов, являющихся обобщением и дальнейшим развитием исследований Carleman'a (2), может быть построена общая теория функций максимального оператора, изложение которой мы дадим в следующей заметке.

Математический институт им. В. А. Стеклова.  
Академия Наук СССР.  
Москва.

Поступило  
10 I 1939.

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> J. Neumann, Math. Ann., **102** (1929). <sup>2</sup> T. Carleman, Sur les équations intégrales singulières à noyau réel et symétrique, Uppsala (1923).