

и краевыми условиями

$$\begin{aligned} \alpha_{i1} (-y'''(0) + q'(0)y(0) + q(0)y'(0)) + \alpha_{i0} (-y''(0) + q(0)y(0)) + \\ + \beta_{i1} (-y'''(1) + q'(1)y(1) + q(1)y'(1)) + \beta_{i0} (-y''(1) + \\ + q(1)y(1)) = 0 \quad (i = 1, 2), \end{aligned}$$

является самосопряженным. Легко видеть, что он дискретный. Кроме того, в пространстве  $D[A]$  оператор  $AP$  и функционалы  $y(0)$ ,  $y(1)$ ,  $y'(0)$ ,  $y'(1)$  ограничены. Поэтому, как показано в работе [1], система корневых векторов оператора  $T$  полна в  $D[A]$ . Так как  $\|y\| \leq \|y\|_A$  и  $D[A]$  плотно в  $\mathfrak{H}$ , то эта система будет полной и в  $\mathfrak{H} = L_2[0, 1]$ .

1. Кесельман Г. М. О слабом возмущении области определения самосопряженного оператора. — Вестн. Льв. политехн. ин-та, 1981, № 150, с. 45—46.
2. Лянце В. Э. О замкнутых операторах в гильбертовом пространстве. — Теория функций и функцион. анализ, 1972, вып. 16, с. 165—186.
3. Підстригач Я. С. Про один випадок ускладнення граничних умов в задачах гідропружності. — Доп. АН УРСР. Сер. А, 1975, № 3, с. 235—238.
4. Рисс Ф., Секефальви-Надь Б. Лекции по функциональному анализу. — М.: Мир, 1979. — 592 с.

Львовский политехнический институт

Получено 03.03.82

УДК 513.88

В. Э. Лянце, О. Г. Сторож

#### О РЕЗОЛВЕНТЕ ВОЗМУЩЕННОГО ОПЕРАТОРА

В настоящей статье под оператором понимается линейное отображение в гильбертовом пространстве и применяются следующие обозначения:  $D(T)$ ,  $R(T)$ ,  $Z(T)$  — область определения, область значений и ядро оператора  $T$ ;  $\mathfrak{s}(H_1, H_2)$  — множество линейных, замкнутых, плотно определенных операторов  $H_1 \rightarrow H_2$ ;  $\mathcal{B}(H_1, H_2) = \{T \in \mathfrak{s}(H_1, H_2) : D(T) = H_1\}$ ;  $\mathcal{B}_\infty(H_1, H_2)$  — множество компактных операторов из  $\mathcal{B}(H_1, H_2)$ ;  $\mathfrak{s}(H) = \mathfrak{s}(H, H)$ ;  $\mathcal{B}(H) = \mathcal{B}(H, H)$ ;  $\mathcal{B}_\infty(H) = \mathcal{B}_\infty(H, H)$ ;  $D[T]$  — гильбертово пространство, совпадающее как множество  $D(T)$  и снабженное скалярным произведением  $(\cdot | \cdot)_T$  графика замкнутого оператора  $T$ ;  $T^*$  — оператор, сопряженный к  $T$ ;  $1_H$  — единичный оператор в пространстве  $H$ .

Пусть  $H$ ,  $\mathfrak{H}_1$ ,  $\mathfrak{H}_2$  — фиксированные комплексные гильбертовы пространства;  $L$ ,  $L_0 \in \mathfrak{s}(H)$ ,  $L_0 \subset L$ ,  $W_i \in \mathcal{B}(D[L], \mathfrak{H}_i)$ ,  $i = 1, 2$ ,  $\mathfrak{H} = \mathfrak{H}_1 \oplus \mathfrak{H}_2$ ,  $W = W_1 \oplus W_2$ ,  $M = L_0^*$ ,  $M_0 = L^*$ . Предположим, что  $(\mathfrak{H}, W)$  является краевой парой для  $(L, L_0)$ , т. е. что  $R(W) = \mathfrak{H}$ ,  $Z(W) = D(L_0)$ . Известно [4], что существуют такие единственные  $V_1 \in \mathcal{B}(D[M], \mathfrak{H}_2)$ ,  $V_2 \in \mathcal{B}(D[M], \mathfrak{H}_1)$ , что для всех  $y \in D(L)$ ,  $z \in D(M)$

$$(Ly | z) - (y | Mz) = (W_1 y | V_2 z)_{\mathfrak{H}_2} - (W_2 y | V_1 z)_{\mathfrak{H}_1}. \quad (1)$$

При этом, как легко видеть;

$$W_1 M V_1^* = 0, \quad W_1 M V_2^* = -1_{\mathfrak{H}_1}, \quad W_2 M V_1^* = 1_{\mathfrak{H}_2}, \quad W_2 M V_2^* = 0. \quad (2)$$

Далее, пусть  $\Phi_i \in \mathcal{B}_\infty(H, \mathfrak{H}_i)$ ,  $i = 1, 2$ . Определим операторы  $S$ ,  $L_1$ ,  $M_1 : H \rightarrow H$  следующим образом:

$$D(S) = \{y \in D(L) : W_1 y = \Phi_1 y\}, \quad (3)$$

$$S y = Ly + \Phi_2^* W_2 y, \quad y \in D(S). \quad (4)$$

Здесь  $L_1$  — сужение  $L$  на  $Z(W_1)$ ;  $M_1$  — сужение  $M$  на  $Z(V_1)$ . Из результатов работы [4] следует, что  $S \in \mathfrak{s}(H)$ , а  $L_1$  и  $M_1$  являются взаимно сопряженными.

Мы рассматриваем  $S$  как возмущение оператора  $L_1$ , изменяющее не только закон  $L$  его действия, но и оператор краевых условий  $W_1$ , и строим

резольвенту<sup>1</sup>  $S_\lambda$  оператора  $S$  в предположении, что  $\rho(L_1) \neq \emptyset$  и что резольвента  $L_\lambda$  оператора  $L_1$  известна. Отметим, что в случае, когда возмущенный и невозмущенный операторы имеют общую область определения или общее конечномерное сужение, резольвента возмущенного оператора исследовалась во многих работах (см., например, работы [2, 3]). Более детальная библиография имеется в работе [1].

Изложим основные результаты. Прежде всего, заметим, что  $\lambda \in \rho(L_1)$  тогда и только тогда, когда  $\bar{\lambda} \in \rho(M_1)$ , и для таких  $\lambda$   $M_{\bar{\lambda}} = L_\lambda^* \in \mathcal{B}(H, D[M_1])$ . А если так, то  $V_2 M_{\bar{\lambda}} \in \mathcal{B}(H_1, \mathfrak{H}_1)$ . Поэтому при всех  $\lambda \in \rho(L_1)$  определен оператор

$$N_\lambda \stackrel{\text{def}}{=} (V_2 M_{\bar{\lambda}})^* \in \mathcal{B}(\mathfrak{H}_1, H).$$

Непосредственные вычисления показывают, что

$$N_\lambda = [L_\lambda(1 + \lambda M) + M] V_2^*. \quad (5)$$

Рассмотрим некоторые свойства оператора  $N_\lambda$ .

**Лемма 1.** Для всех  $\lambda \in \rho(L_1)$ ,  $y \in Z(L - \lambda 1_H)$

$$W_1 N_\lambda = -1_{\mathfrak{H}_1}, \quad (6)$$

$$N_\lambda W_1 y = -y. \quad (7)$$

**Доказательство.** Так как  $W_1 L_\lambda = 0$ , то выражение (6) следует из уравнений (2), (5). Предположим, что  $y \in Z(L - \lambda)$ ,  $x \in H$ . Учитывая, что  $V_1 M_{\bar{\lambda}} x = 0$  и применяя равенство (1) при  $z = M_{\bar{\lambda}} x$ , получаем  $(N_\lambda W_1 y | x) = (W_1 y | V_2 M_{\bar{\lambda}} x)_{\mathfrak{H}_1} = (Ly | M_{\bar{\lambda}} x) - (y | M M_{\bar{\lambda}} x) = (-y | x)$ , откуда следует выражение (7).

**Лемма 2.** Для всех  $\lambda \in \rho(L_1)$

$$R(N_\lambda) = Z(L - \lambda 1_H). \quad (8)$$

**Доказательство.** Включение  $Z(L - \lambda 1_H) \subset R(N_\lambda)$  вытекает из выражения (7). С другой стороны ясно, что  $(L - \lambda) N_\lambda = V_2^* + L M V_2^*$ . Но из результатов п. 7 работы [3] следует, что правая часть последнего равенства равна нулю, следовательно,  $R(N_\lambda) \subset Z(L - \lambda 1_H)$ .

Рассмотрим операторы, определяемые следующим образом:

$$U(\lambda) = \begin{pmatrix} 1_{\mathfrak{H}_1} & 0 \\ W_2 N_\lambda & 1_{\mathfrak{H}_2} \end{pmatrix}, \quad Q(\lambda) = \begin{pmatrix} \Phi_1 N_\lambda & \Phi_1 L_\lambda \Phi_2^* \\ W_2 N_\lambda & W_2 L_\lambda \Phi_2^* \end{pmatrix},$$

$$K(\lambda) = \begin{pmatrix} \Phi_1 N_\lambda & \Phi_1 L_\lambda \Phi_2^* \\ -W_2 N_\lambda \Phi_1 N_\lambda & W_2(1_{\mathfrak{H}_2} - N_\lambda \Phi_1) L_\lambda \Phi_2^* \end{pmatrix}.$$

Нетрудно показать, что при всех  $\lambda \in \rho(L_1)$

$$U(\lambda), \quad U(\lambda)^{-1}, \quad Q(\lambda), \quad K(\lambda) \in \mathcal{B}(\mathfrak{H}),$$

$$1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda) = U(\lambda) [1_{\mathfrak{H}} + K(\lambda)]. \quad (9)$$

Как видно из изложенных результатов,  $1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)$  можно интерпретировать как бесконечномерный аналог матрицы Ароншайна — Вайнштейна [1].

**Лемма 3.** Пусть  $\lambda \in \rho(L_1)$ . Отображение  $(h_1, h_2) \mapsto Y$ , где  $h_i \in \mathfrak{H}_i$ ,  $i = 1, 2$ ,

$$Y = N_\lambda h_1 + L_\lambda \Phi^* h_2, \quad (10)$$

является взаимно однозначным отображением  $Z(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda))$  на  $Z(S - \lambda 1_H)$ , обратное к которому определяется соотношениями

$$h_i = -W_i y, \quad i = 1, 2. \quad (11)$$

<sup>1</sup> Для всякого  $T \in \mathfrak{s}(H)$  полагаем:  $\rho(T)$ ,  $\sigma(T)$  — резольвентное множество и спектр оператора  $T$ ;  $T_\lambda = (T - \lambda 1_H)^{-1}$ ,  $\lambda \in \rho(T)$ , кроме того, будем писать  $L_\lambda$ ,  $M_\lambda$  вместо  $L_{1\lambda}$ ,  $M_{1\lambda}$ .

В частности,  $\lambda$  является собственным значением оператора  $S$  тогда и только тогда, когда  $Z(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)) \neq \{0\}$ .

Доказательство. Пусть  $(S - \lambda 1_H)Y = 0$ , т. е.

$$(W_1 - \Phi_1)Y = 0, \quad (L - \lambda 1_H)Y = -\Phi_2^* W_2 Y.$$

Положим  $h_2 = -W_2 Y$ . Из леммы 2 следует, что существует  $h_1 \in \mathfrak{H}_1$ , такое, что  $Y = N_\lambda h_1 + L_\lambda \Phi_2^* h_2$ , причем соотношение (6) показывает, что  $W_1 Y = -h_1$ . Таким образом,

$$(W_1 - \Phi_1)[N_\lambda h_1 + L_\lambda \Phi_2^* h_2] = 0,$$

$$W_2 [N_\lambda h_1 + L_\lambda \Phi_2^* h_2] = -h_2,$$

т. е.  $[1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)](h_1, h_2) = 0$ .

Аналогично доказывается, что для всякого  $h = (h_1, h_2) \in Z(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda))$  элемент  $Y$ , определяемый согласно формуле (10), принадлежит  $Z(S - \lambda 1_H)$  и что  $h_1, h_2$  выражаются через  $Y$  в соответствии с выражениями (11).

**Теорема.** Пусть  $\lambda \in \rho(L_1)$ .  $\lambda \in \rho(S)$  тогда и только тогда, когда  $Z(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)) = \{0\}$ . В этом случае для всех  $f \in H$

$$S_\lambda f = L_\lambda f - (N_\lambda, L_\lambda \Phi_2^*) [1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)]^{-1} (\Phi_1, W_2) L_\lambda f. \quad (12)$$

Доказательство. Пусть  $\lambda \in \rho(L_1) \cap \rho(S)$ . Тогда в силу леммы  $Z(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)) = \{0\}$ . Наоборот, пусть  $\lambda \in \rho(L_1)$  и  $Z(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda)) = \{0\}$ . Учитывая компактность оператора  $K(\lambda)$  и соотношение (9), убеждаемся, что  $(1 + Q(\lambda))^{-1} \in \mathcal{B}(\mathfrak{H})$ . Кроме того, из леммы 3 следует, что решение уравнения  $(S - \lambda 1_H)y = f$ , если оно существует, является единственным. Но непосредственная проверка показывает, что оно существует для всех  $f \in H$  и совпадает с правой частью (12). Теперь уже ясно, что  $\lambda \in \rho(S)$  и справедливо равенство (12).

**Следствие.** Для всех  $\lambda \in \rho(L_1) \cap \rho(S)$

$$S_\lambda - L_\lambda \in \mathcal{B}_\infty(H).$$

Доказательство. Как было показано в процессе доказательства теоремы, при рассматриваемых  $\lambda(1_{\mathfrak{H}} + Q(\lambda))^{-1}$ , а следовательно, и  $(1_{\mathfrak{H}} + K(\lambda))^{-1}$  принадлежит  $\mathcal{B}(\mathfrak{H})$ . Пусть  $X(\lambda) = (1_{\mathfrak{H}} + K(\lambda))^{-1} - 1_{\mathfrak{H}}$ . Из тождества  $X(\lambda) = -[1_{\mathfrak{H}} + X(\lambda)]K(\lambda)$  следует компактность оператора  $X(\lambda)$ . Учитывая это и подставляя в выражение (12)  $(1_{\mathfrak{H}} + X(\lambda))U(\lambda)^{-1}$  вместо  $(1_{\mathfrak{H}} + K(\lambda))^{-1}$ , видим, что  $S_\lambda - L_\lambda \in \mathcal{B}_\infty(H)$ .

Аналогично доказывается, что если  $\Phi_1, \Phi_2$  — ядерные операторы, то таким же является  $S_\lambda - L_\lambda$ . Поэтому абсолютно непрерывные части операторов  $S$  и  $L_1$  в случае их самосопряженности унитарно эквивалентны. В общем случае доказанное следствие дает возможность заключить, что существенные спектры операторов  $S$  и  $L_1$  совпадают.

1. Като Т. Теория возмущений.— М.: Мир, 1972.— 740 с.
2. Лянце В. Э. Элементы функционального анализа.— Львов: Вища школа, 1976.— 102 с.
3. Лянце В. Э. О некоторых соотношениях между замкнутыми операторами.— Докл. АН СССР, 1972, 204, № 3, с. 542—545.
4. Лянце В. Е., Сторож О. Г. Умови взаємної спряженості деяких замкнутих операторів в термінах абстрактних граничних операторів.— Доп. АН УРСР. Сер. А., 1980, № 6, с. 29—32.

Львовский университет,  
Институт прикладных проблем  
механики и математики АН УССР, Львов

Получено 22.02.82