

УДК 517.968.72

## СПЕКТРАЛЬНЫЕ СВОЙСТВА ГЕНЕРАТОРА ПОЛУГРУППЫ, ПОРОЖДАЕМОЙ ВОЛЬТЕРРОВЫМ ИНТЕГРО-ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫМ УРАВНЕНИЕМ

© 2023 г. В. В. Власов, Н. А. Раутиан

Изучены спектральные свойства линейного оператора, являющегося генератором полугруппы, порождаемой вольтерровым интегро-дифференциальным уравнением в гильбертовом пространстве. Такие интегро-дифференциальные уравнения могут быть реализованы как интегро-дифференциальные с частными производными, возникающие в теории вязкоупругости, в теории распространения тепла в средах с памятью, а также имеют много других важных приложений. Установленные результаты о базисности Рисса корневых векторов генератора полугруппы могут быть использованы при изучении свойств решений интегро-дифференциальных уравнений.

DOI: 10.31857/S0374064123020139, EDN: PVYKCS

**Введение.** В статье изучаются спектральные свойства линейного оператора  $\mathbb{A}$ , являющегося генератором полугруппы, порождаемой интегро-дифференциальным уравнением с неограниченными операторными коэффициентами в сепарабельном гильбертовом пространстве. Указанные интегро-дифференциальные уравнения являются операторными моделями задач теории вязкоупругости, теории распространения тепла в средах с памятью и имеют много важных приложений (см. [1–5]). В предлагаемой статье продолжается исследование вещественной и не вещественной частей спектра оператора  $\mathbb{A}$  и устанавливается базисность Рисса корневых векторов в подпространстве, отвечающем не вещественной части его спектра.

**1. Определения. Постановка задачи.** Пусть  $H$  – сепарабельное гильбертово пространство и  $A$  – положительный самосопряжённый оператор,  $A^* = A \geq \varkappa_0 I$ ,  $\varkappa_0 > 0$ , имеющий компактный обратный оператор в  $H$ ,  $I$  – тождественный оператор в пространстве  $H$ . Пусть  $B$  – неотрицательный самосопряжённый оператор в пространстве  $H$  с областью определения  $D(B)$  такой, что  $D(A) \subseteq D(B)$  и  $\|Bx\| \leq \varkappa \|Ax\|$ ,  $0 < \varkappa < 1$ , для любого  $x \in D(A)$ .

Рассмотрим следующую задачу для интегро-дифференциального уравнения на положительной полуоси  $\mathbb{R}_+ = (0, \infty)$ :

$$\frac{d^2 u(t)}{dt^2} + (A + B)u(t) - \int_l^t K_1(t-s)Au(s) ds - \int_l^t K_2(t-s)Bu(s) ds = 0, \quad t \in \mathbb{R}_+, \quad (1)$$

$$u(+0) = \varphi_0, \quad u^{(1)}(+0) = \varphi_1, \quad u(t) = \varphi(t), \quad t \in [l, 0], \quad -\infty \leq l < 0, \quad (2)$$

где  $\varphi(0) = \varphi_0$ ,  $\varphi^{(1)}(0) = \varphi_1$ . Предположим, что ядра интегральных операторов  $K_i(t)$ ,  $i = 1, 2$ , допускают представление

$$K_i(t) = \int_0^{+\infty} e^{-t\tau} d\mu_i(\tau), \quad i = 1, 2, \quad (3)$$

где положительные меры  $d\mu_i$ ,  $i = 1, 2$ , порождены неубывающими непрерывными справа функциями  $\mu_i$ . Интеграл (3) понимается в смысле Стильтеса. При этом предполагается, что функции  $\mu_i$ ,  $i = 1, 2$ , представляют собой сумму абсолютно непрерывной функции и функции

скачков, сингулярная компонента отсутствует. Дополнительно будем предполагать выполнение следующих условий:

$$\int_0^{+\infty} \frac{d\mu_i(\tau)}{\tau} < 1, \quad i = 1, 2. \tag{4}$$

**Определение 1.** Вектор-функция  $u(t)$  называется *классическим* решением задачи (1), (2), если  $u(t) \in C^2(\mathbb{R}_+, H)$ ,  $Au(t), Bu(t) \in C(\mathbb{R}_+, H)$  и  $u(t)$  удовлетворяет уравнению (1) для любого  $t \in \mathbb{R}_+$  и начальным условиям (2). Через  $\Omega_k$  обозначим пространства  $L^2_{\mu_k}(\mathbb{R}_+, H)$  вектор-функций на полуоси  $\mathbb{R}_+ = (0, \infty)$ , принимающих значения в пространстве  $H$ , для которых выполнено условие

$$\|\xi\|_{\Omega_k} = \left( \int_0^{+\infty} \|\xi(s)\|_H^2 d\mu_k(s) \right)^{1/2} < +\infty.$$

Эти пространства являются сепарабельными гильбертовыми пространствами (см. [6, с. 142]).

**Замечание 1.** Формально достаточно определить элементы  $\xi(s)$  пространства  $L^2_{\mu_k}(\mathbb{R}_+, H)$  на подмножестве  $\bigcup_{k=1}^2 \text{supp } d\mu_k \subset \mathbb{R}_+$ .

Положим

$$A_0 := \left( 1 - \int_0^{+\infty} \frac{d\mu_1(\tau)}{\tau} \right) A + \left( 1 - \int_0^{+\infty} \frac{d\mu_2(\tau)}{\tau} \right) B, \quad Q_1 := A^{1/2} A_0^{-1/2}, \quad Q_2 := B^{1/2} A_0^{-1/2}.$$

**Замечание 2.** Из самосопряжённости операторов  $A$  и  $B$  и условия (4) следует, что оператор  $A_0$  является самосопряжённым и положительным. Из свойств операторов  $A$  и  $B$  и неравенства Гайнца (см. [7, гл. 1, теорема 7.1]) вытекает, что оператор  $A_0$  обратим, а операторы  $Q_1 := A^{1/2} A_0^{-1/2}$ ,  $Q_2 := B^{1/2} A_0^{-1/2}$ ,  $A_0^{-1}$  являются ограниченными в пространстве  $H$ .

Превратим область определения  $D(A_0^\beta)$  оператора  $A_0^\beta$ ,  $\beta > 0$ , в гильбертово пространство  $H_\beta$ , введя на  $D(A_0^\beta)$  норму, эквивалентную норме графика оператора  $A_0^\beta$ .

Рассмотрим линейные операторы  $\mathbb{T}_k \xi(\tau) = \tau \xi(\tau)$  в пространстве  $\Omega_k$ ,  $k = 1, 2$ , с областями определения  $D(\mathbb{T}_k) = \{\xi \in \Omega_k : \tau \xi(\tau) \in \Omega_k\}$ .

Введём линейные операторы  $\mathbb{B}_k : H \rightarrow \Omega_k$ ,  $k = 1, 2$ , действующие следующим образом:

$$\mathbb{B}_k v = \frac{1}{\sqrt{\tau}} Q_k v, \quad k = 1, 2, \quad \tau \in \text{supp } d\mu_k,$$

тогда сопряжённые операторы имеют вид  $\mathbb{B}_k^* : \Omega_k \rightarrow H$ ,  $k = 1, 2$ ,

$$\mathbb{B}_k^* \xi(\tau) = Q_k^* \int_0^\infty \frac{1}{\sqrt{\tau}} \xi(\tau) d\mu_k(\tau), \quad k = 1, 2.$$

**Замечание 3.** Пусть выполнены условия (4), тогда операторы  $\mathbb{B}_k : H \rightarrow \Omega_k$  и  $\mathbb{B}_k^* : \Omega_k \rightarrow H$ ,  $k = 1, 2$ , являются ограниченными.

Введём гильбертово пространство  $\mathbb{H} = H \oplus H \oplus \left( \bigoplus_{k=1}^2 \Omega_k \right)$ , снабжённое нормой

$$\|(v, \xi_0, \xi_1(\tau), \xi_2(\tau))\|_{\mathbb{H}}^2 = \|v\|_H^2 + \|\xi_0\|_H^2 + \sum_{k=1}^2 \|\xi_k(\tau)\|_{\Omega_k}^2, \quad \tau \in \bigcup_{k=1}^2 \text{supp } d\mu_k,$$

которое будем называть *расширенным гильбертовым пространством*.

Рассмотрим линейный оператор  $\mathbb{A}$  в пространстве  $\mathbb{H}$  с областью определения

$$D(\mathbb{A}) = \left\{ (v, \xi_0, \xi_1(\tau), \xi_2(\tau)) \in \mathbb{H} : v \in H_{1/2}, \xi_0 + \sum_{k=1}^2 \mathbb{B}_k^* \xi_k(\tau) \in H_{1/2}, \xi_k(\tau) \in D(\mathbb{T}_k), k = 1, 2 \right\},$$

действующий по правилу

$$\mathbb{A}(v, \xi_0, \xi_1(\tau), \xi_2(\tau))^T = \left( -A_0^{1/2} \left[ \xi_0 + \sum_{k=1}^2 \mathbb{B}_k^* \xi_k(\tau) \right], A_0^{1/2} v, \mathbb{B}_k A_0^{1/2} v - \mathbb{T}_k \xi_k(\tau), k = 1, 2 \right)^T,$$

где через  $^T$  обозначена операция транспонирования матрицы.

Таким образом, оператор  $\mathbb{A}$  можно записать в виде произведения операторных матриц

$$\mathbb{A} = \begin{pmatrix} A_0^{1/2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & I & 0 & 0 \\ 0 & 0 & I & 0 \\ 0 & 0 & 0 & I \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & -I & -\mathbb{B}_1^* & -\mathbb{B}_2^* \\ I & 0 & 0 & 0 \\ \mathbb{B}_1 & 0 & -\mathbb{T}_1 & 0 \\ \mathbb{B}_2 & 0 & 0 & -\mathbb{T}_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_0^{1/2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & I & 0 & 0 \\ 0 & 0 & I & 0 \\ 0 & 0 & 0 & I \end{pmatrix}.$$

Введём четырёхкомпонентные векторы вида

$$Z(t) = (v(t), \xi_0(t), \xi_1(t, \tau), \xi_2(t, \tau)) \in D(\mathbb{A}), \quad Z_0 = (v_0, \xi_{00}, \xi_{10}(\tau), \xi_{20}(\tau)) \in D(\mathbb{A})$$

и рассмотрим задачу Коши для однородного уравнения в пространстве  $\mathbb{H}$

$$\frac{d}{dt} Z(t) = \mathbb{A} Z(t), \quad (5)$$

$$Z(0) = Z_0. \quad (6)$$

**Определение 2.** Вектор-функция  $Z(t) = (v(t), \xi_0(t), \xi_1(t, \tau), \xi_2(t, \tau)) \in \mathbb{H}$ , принимающая значения из гильбертова пространства  $\mathbb{H}$ , называется *классическим решением* задачи (5), (6), если она принадлежит классу  $C^1(\mathbb{R}_+, D(\mathbb{A})) \cap C([0, +\infty), D(\mathbb{A}))$  по переменной  $t$  для любого  $\tau \in \bigcup_{k=1}^2 \text{supp } d\mu_k$ , удовлетворяет уравнению (5) и начальному условию (6).

В работе [8] показано, что при выполнении условий (4) оператор  $\mathbb{A}$  в пространстве  $\mathbb{H}$  с плотной областью определения  $D(\mathbb{A})$  максимально диссипативный и, следовательно, является генератором сжимающей  $C_0$ -полугруппы  $S(t) = e^{t\mathbb{A}}$  в пространстве  $\mathbb{H}$ .

В статье [9] доказана теорема о существовании и единственности классического решения  $Z(t) = (v(t), \xi_0(t), \xi_1(t, \tau), \xi_2(t, \tau))$  задачи (5), (6), где  $v(t) = u'(t)$ ,  $\xi_0(t) = A_0^{1/2} u(t)$ ,  $u(t)$  – классическое решение задачи (1), (2), в предположениях, что данные задачи (1), (2) удовлетворяют следующим условиям:  $\varphi_0 \in H_1$ ,  $\varphi_1 \in H_1$ , вектор-функция  $\varphi(t)$  задана при  $t \in (l, 0]$ , причём  $\varphi(t) \in H_1$  и  $\varphi'(t) \in H_1$  при  $t \in (l, 0]$ ,  $\varphi(t) \in C((l, 0], H_1)$ ,  $\varphi^{(1)}(t) \in C((l, 0], H_1)$ ,  $\varphi(0) = \varphi_0$ ,  $\varphi^{(1)}(0) = \varphi_1$ , кроме того,  $\lim_{t \rightarrow l} [A\varphi(t)] = 0$ ,  $-\infty \leq l < 0$ , а данные задачи (5), (6)

удовлетворяют условию  $Z_0 = (\varphi_1, A_0^{1/2} \varphi_0, \xi_{01}(\tau), \xi_{02}(\tau)) \in D(\mathbb{A})$ , где функции  $\xi_{0k}(\tau)$ ,  $k = 1, 2$ , заданы формулами

$$\xi_{0k}(\tau) := \int_l^0 \frac{e^{s\tau}}{\sqrt{\tau}} Q_k A_0^{1/2} \frac{d\varphi(s)}{ds} ds, \quad \tau > 0, \quad k = 1, 2.$$

Также получены оценка нормы решения задачи (5), (6) в пространстве  $\mathbb{H}$  и оценка энергетической нормы решения задачи (1), (2) в пространстве  $H$ .

**2. Спектральный анализ оператора  $\mathbb{A}$ .** Применяя преобразование Лапласа к уравнению (1) с начальными условиями

$$u(+0) = 0, \quad u^{(1)}(+0) = 0, \quad u(t) = 0, \quad t < 0,$$

получаем уравнение  $L(\lambda)\hat{u}(\lambda) = 0$ , где  $\hat{u}(\lambda)$  – преобразование Лапласа функции  $u(t)$ , оператор-функция  $L(\lambda)$  является символом уравнения (1) и имеет вид

$$L(\lambda) = \lambda^2 I + A + B - \hat{K}_1(\lambda)A - \hat{K}_2(\lambda)B,$$

$\hat{K}_i(\lambda)$ ,  $i = 1, 2$ , – преобразования Лапласа ядер  $K_i(t)$ ,  $i = 1, 2$ , имеющие представления

$$\hat{K}_i(\lambda) = \int_0^{+\infty} \frac{d\mu_i(\tau)}{\lambda + \tau}, \quad i = 1, 2.$$

**Определение 3.** Множество значений  $\lambda \in \mathbb{C}$  называется *резольвентным множеством*  $R(L)$  оператор-функции  $L(\lambda)$ , если для любого  $\lambda \in R(L)$  оператор-функция  $L^{-1}(\lambda)$  существует и ограничена. Множество  $\sigma(L) = \mathbb{C} \setminus R(L)$  называется *спектром оператор-функции*  $L(\lambda)$ .

**Теорема 1.** Пусть выполнены условия (4) и  $\text{supp } d\mu_k \subset (d, +\infty)$ , где  $d > 0$ ,  $k = 1, 2$ . Тогда спектр оператор-функции  $L(\lambda)$  и спектр оператора  $\mathbb{A}$  лежат в открытой левой полуплоскости  $\{\lambda \in \mathbb{C} : \text{Re } \lambda < 0\}$ , при этом не вещественный спектр оператор-функции  $L(\lambda)$  совпадает с не вещественным спектром оператора  $\mathbb{A}$ , симметричен относительно вещественной оси, состоит из изолированных точек конечной алгебраической кратности, не имеющих конечных точек накопления.

Доказательство теоремы 1 содержится в статье [10]. Условия (4) являются существенными для устойчивости задачи (1), (2). Определим локализацию не вещественной части спектра оператора  $\mathbb{A}$  и оператор-функции  $L(\lambda)$  в случае, когда меры  $d\mu_k(\tau)$ ,  $k = 1, 2$ , имеют компактный носитель.

**Теорема 2.** Пусть выполнены условия (4) и носитель меры  $d\mu_k(\tau)$ ,  $k = 1, 2$ , принадлежит отрезку  $[d_1, d_2]$ ,  $0 < d_1 < d_2 < +\infty$ . Тогда не вещественная часть спектра оператора  $\mathbb{A}$  и оператор-функции  $L(\lambda)$  принадлежит множеству

$$\Omega := \{\lambda \in \mathbb{C} : \alpha_1 \leq \text{Re } \lambda \leq \alpha_2\},$$

где

$$\alpha_1 = -\frac{1}{2} \sup_{\|f\|=1} \left[ \frac{K_1(0)(Af, f) + K_2(0)(Bf, f)}{((A + B)f, f)} \right], \quad f \in D(A), \tag{7}$$

$$\alpha_2 = -\frac{1}{2} \inf_{\|f\|=1} \left[ \int_{d_1}^{d_2} \frac{(Af, f) d\mu_1(\tau)}{((A + B)f, f) + \tau^2} + \int_{d_1}^{d_2} \frac{(Bf, f) d\mu_2(\tau)}{((A + B)f, f) + \tau^2} \right], \quad f \in D(A). \tag{8}$$

Доказательство теоремы 2 приведено в статье [11].

Пусть носители мер  $d\mu_k(\tau)$ ,  $k = 1, 2$ , принадлежат отрезку  $[d_1, d_2]$ ,  $0 < d_1 < d_2 < +\infty$ . Тогда на основании представлений (23), (35) из работы [8] и теоремы 7 из [11] заключаем, что вещественная часть спектра оператора  $\mathbb{A}$  принадлежит множеству  $[-d_2, \tilde{x}_0)$ , где точка  $\tilde{x}_0$  принадлежит интервалу  $(-d_1, 0)$ . Кроме того, из утверждения теоремы 7 следует существование такого числа  $\delta > 0$ , что внутри контура  $\Gamma = \{x + iy \in \mathbb{C} : x \in [-d_2 - \delta, \tilde{x}_0 + \delta], y = \pm \delta\}$  нет не вещественных точек спектра оператора  $\mathbb{A}$ .

Обозначим через  $\mathbb{Q}$  проектор Рисса:  $\mathbb{Q} = -1/(2\pi i) \int_{\Gamma} (\mathbb{A} - \lambda \mathbb{I})^{-1} d\lambda$ .

Рассмотрим подпространства  $\mathbb{H}_1 := \mathbb{Q}\mathbb{H}$ ,  $\mathbb{H}_2 := (\mathbb{I} - \mathbb{Q})\mathbb{H}$ . Подпространство  $\mathbb{H}_1$  отвечает вещественной части спектра оператора  $\mathbb{A}$ .

**3. Базисность Рисса из подпространств.** Приведём хорошо известные определения из монографий [12] и [13].

**Определение 4.** Последовательность  $\{\mathcal{H}_k\}_{k=1}^{\infty}$  ненулевых подпространств  $\mathcal{H}_k \subset \mathcal{H}$  называется *базисом* (из подпространств) пространства  $\mathcal{H}$ , если любой вектор  $x \in \mathcal{H}$  разлагается единственным образом в ряд вида  $x = \sum_{k=1}^{\infty} x_k$ , где  $x_k \in \mathcal{H}_k$ ,  $k \in \mathbb{N}$ , сходящийся по норме пространства  $\mathcal{H}$ .

**Определение 5.** Базис из подпространств  $\{\mathcal{H}_k\}_{k=1}^{\infty}$  называется *эквивалентным ортогональному базису* (базисом Рисса) в пространстве  $\mathcal{H}$ , если существует ограниченный и ограниченно обратимый оператор  $\mathcal{A}$  такой, что система подпространств  $\{\mathcal{A}\mathcal{H}_k\}_{k=1}^{\infty}$  является ортогональным базисом в пространстве  $\mathcal{H}$ .

Следуя [14], через  $\mathfrak{R}$  обозначим множество таких неубывающих функций  $\nu(r)$ , определённых при достаточно больших вещественных  $r$ , что для каждой функции  $\nu(r) \in \mathfrak{R}$  существует постоянная  $a > 1$ , для которой  $\nu(ar) \geq 2\nu(r)$  при достаточно больших  $r$ . Пусть  $\mathfrak{S}$  – множество неубывающих функций  $\nu(r)$ , обладающих свойством: для каждого  $\varepsilon > 0$  найдётся такое число  $\delta > 0$ , что  $\nu(r + \delta r) \leq (1 + \varepsilon)\nu(r)$ .

Обозначим через  $N(t)$  число собственных значений оператора  $(A + B)^{1/2}$  (с учётом кратности), меньших  $t$  ( $t > 0$ ).

Основным результатом данной работы является следующая

**Теорема 3** (о базисности Рисса из подпространств). Пусть выполнено условие (4), носители мер  $d\mu_k(\tau)$ ,  $k = 1, 2$ , принадлежат отрезку  $[d_1, d_2]$ ,  $0 < d_1 < d_2 < +\infty$ , и выполнены условия

$$N(t) \in \mathfrak{R} \cap \mathfrak{S}, \quad t \rightarrow +\infty, \quad \lim_{t \rightarrow +\infty} (N(t)t^{-1}) < \infty.$$

Тогда существует такая последовательность положительных чисел  $t_k$

$$\{t_k\}_{k=1}^{\infty}, \quad t_{-k} = -t_k, \quad t_k < t_{k+1}, \quad k \in \mathbb{Z}; \quad t_k \rightarrow \pm\infty, \quad k \rightarrow \pm\infty, \quad t_0 = 0,$$

что система корневых подпространств  $\{W_k\}_{k=1}^{\infty}$  оператора  $\mathbb{A}$ , соответствующих прямоугольникам  $\pi_k = \{\lambda \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R} : \alpha_1 \leq \operatorname{Re} \lambda \leq \alpha_2, t_{k-1} < \operatorname{Im} \lambda \leq t_k\}$ ,  $k \in \mathbb{Z}$ , где  $\alpha_1$  и  $\alpha_2$  определяются формулами (7), (8), является базисом, эквивалентным ортогональному в подпространстве  $\mathbb{H}_2$ .

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Ильюшин А.А., Победря Б.Е. Основы математической теории термовязкоупругости. М., 1970.
2. Christensen R.M. Theory of Viscoelasticity. An Introduction. New York; London, 1971.
3. Amendola G., Fabrizio M., Golden J.M. Thermodynamics of Materials with Memory. Theory and Applications. New-York; Dordrecht; Heidelberg; London, 2012.
4. Gurtin M.E., Pipkin A.C. General theory of heat conduction with finite wave speed // Arch. Rat. Mech. Anal. 1968. V. 31. P. 113–126.
5. Власов В.В., Раутиан Н.А. Спектральный анализ функционально-дифференциальных уравнений. М., 2016.
6. Гельфанд И.М., Виленкин Н.Я. Некоторые применения гармонического анализа. Оснащённые гильбертовы пространства. М., 1961.
7. Крейн С.Г. Линейные дифференциальные уравнения в банаховых пространствах. М., 1967.
8. Раутиан Н.А. О свойствах полугрупп, порождаемых вольтерровыми интегро-дифференциальными уравнениями с ядрами, представимыми интегралами Стильтьеса // Дифференц. уравнения. 2021. Т. 57. № 9. С. 1255–1272.
9. Власов В.В., Раутиан Н.А. Корректная разрешимость вольтерровых интегро-дифференциальных уравнений в гильбертовых пространствах // Дифференц. уравнения. 2022. Т. 58. № 10. С. 1410–1426.
10. Rautian N.A. On the properties of the generators of semigroups associated with Volterra integro-differential equations // Differ. Equat. 2021. V. 57. № 12. P. 1652–1664.
11. Rautian N.A. Studying Volterra integro-differential equations by methods of the theory of operator semigroups // Differ. Equat. 2021. V. 57. № 12. P. 1665–1684.
12. Гохберг И.Ц., Крейн М.Г. Введение в теорию линейных несамосопряжённых операторов в гильбертовом пространстве. М., 1967.
13. Маркус А.С. Введение в спектральную теорию полиномиальных операторных пучков. Кишинёв, 1986.
14. Радзиевский Г.В. Асимптотика распределения характеристических чисел оператор-функций, аналитических в угле // Мат. сб. 1980. Т. 112. № 3. С. 396–420.

Московский государственный университет  
имени М.В. Ломоносова,  
Московский центр фундаментальной  
и прикладной математики

Поступила в редакцию 15.12.2022 г.  
После доработки 15.12.2022 г.  
Принята к публикации 22.12.2022 г.