

УДК 517.968.72

## ПРЕДСТАВЛЕНИЯ РЕШЕНИЙ ВОЛЬТЕРРОВЫХ ИНТЕГРО-ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ В ГИЛЬБЕРТОВЫХ ПРОСТРАНСТВАХ

© 2024 г. Н. А. Раутиан<sup>1, 2, \*</sup>

Представлено академиком РАН В. А. Садовничим

Поступило 16.04.2024 г.

После доработки 19.05.2024 г.

Принято к публикации 28.05.2024 г.

Проведено исследование вольтерровых интегро-дифференциальных уравнений с операторными коэффициентами в гильбертовых пространствах. На основе полученных ранее результатов установлена связь между спектрами оператор-функций, являющихся символами указанных интегро-дифференциальных уравнений и спектрами генераторов полугрупп операторов. На основе спектрального анализа генераторов полугрупп операторов и соответствующих оператор-функций получены представления решений рассматриваемых интегро-дифференциальных уравнений.

*Ключевые слова:* вольтерровы интегро-дифференциальные уравнения, линейные дифференциальные уравнения в гильбертовых пространствах, представления решений

DOI: 10.31857/S2686954324030144, EDN: YADJRU

### 1. ВВЕДЕНИЕ

Работа посвящена исследованию абстрактных вольтерровых интегро-дифференциальных уравнений с операторными коэффициентами в гильбертовых пространствах. Упомянутые абстрактные интегро-дифференциальные уравнения могут быть реализованы, как интегро-дифференциальные уравнения в частных производных, возникающие в большом числе прикладных задач.

В настоящее время существует обширная литература, посвященная исследованию вольтерровых интегро-дифференциальных уравнений и связанных с ними задач, возникающих в многочисленных приложениях (см., например, работы [1]–[14] и их библиографию).

В работе используется подход, связанный с исследованием однопараметрических полугрупп для линейных эволюционных уравнений (см., например, [1], [2], [15], [16]). Сформулированы результаты о существовании сильно не-

прерывной сжимающей полугруппы, порождаемой вольтерровым интегро-дифференциальным уравнением с операторными коэффициентами в гильбертовом пространстве. Приведена формулировка соответствующей задачи Коши для дифференциального уравнения первого порядка в расширенном гильбертовом пространстве.

На основе теорем о локализации и структуре спектра символов, а также на основе теорем о полноте и базисности Рисса из подпространств системы корневых векторов, отвечающих не вещественной части спектра в замыкании их линейной оболочки, устанавливаются представления решений начальных задач для систем операторно-дифференциальных уравнений первого порядка в расширенном гильбертовом пространстве и для абстрактных вольтерровых интегро-дифференциальных уравнений, содержащих два некоммутирующих линейных оператора.

Представленные в данной работе результаты являются продолжением и развитием исследований, опубликованных в работах [1], [2], [8]–[14]).

### 2. ОПРЕДЕЛЕНИЯ, ОБОЗНАЧЕНИЯ И ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

Пусть  $H$  – сепарабельное гильбертово пространство,  $A$  – самосопряженный положитель-

<sup>1</sup> Московский государственный университет имени М.В. Ломоносова, Москва, Россия

<sup>2</sup> Московский центр фундаментальной и прикладной математики, Москва, Россия

\*E-mail: nadezhda.rautian@math.msu.ru

ный оператор  $A^* = A \geq \kappa_0 I$  ( $\kappa_0 > 0$ ), действующий в пространстве  $H$ , имеющий компактный обратный оператор. Пусть  $B$  – самосопряженный неотрицательный оператор, действующий в пространстве  $H$  с областью определения  $D(B)$ , такой, что  $D(A) \subseteq D(B)$ , удовлетворяющий неравенствам,  $\|Bx\| \leq \kappa \|Ax\|$ ,  $0 < \kappa < 1$  для любого  $x \in D(A)$ ,  $I$  – тождественный оператор в пространстве  $H$ .

Рассмотрим следующую задачу для интегродифференциального уравнения второго порядка на положительной полуоси  $\mathbb{R}_+ = (0, \infty)$ :

$$\frac{d^2 u(t)}{dt^2} + (A + B)u(t) - \int_0^t K_1(t-s)Au(s)ds - \int_0^t K_2(t-s)Bu(s)ds = 0, \quad t \in \mathbb{R}_+, \quad (1)$$

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

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

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

где  $d\mu_i$ , ( $i = 1, 2$ ) – положительная мера, порождаемая неубывающей, непрерывной справа функцией  $\mu_i$ . Интеграл понимается в смысле Стильгеса. Будем предполагать, что функции  $\mu_i$ , ( $i = 1, 2$ ) представляют собой суммы абсолютно непрерывных функций и функций скачков (ступенчатых функций), сингулярная компонента отсутствует. Кроме того, будем считать, что выполнены условия

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

Положим

$$A_0 := \left( 1 - \int_0^{+\infty} \frac{d\mu_1(\tau)}{\tau} \right) A + \left( 1 - \int_0^{+\infty} \frac{d\mu_2(\tau)}{\tau} \right) B. \quad (5)$$

**Замечание 1.** Из свойств операторов  $A$  и  $B$  и неравенства Гайнца (см. [15], с. 177–179) следует, что оператор  $A_0$ , является обратимым, операторы  $Q_1 := A^{1/2} A_0^{-1/2}$ ,  $Q_2 := B^{1/2} A_0^{-1/2}$  – допускают ограниченное замыкание в  $H$ ,  $A_0^{-1}$  – ограниченный оператор.

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  $\|\cdot\|_\beta = \|A_0^\beta \cdot\|$ , эквивалентную норме графика оператора  $A_0^\beta$ .

**Определение 1.** Назовем вектор-функцию  $u(t)$  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 каждого значения  $t \in \mathbb{R}_+$  и начальным условиям (2).

### 3. ЗАДАЧА КОШИ В РАСШИРЕННОМ ГИЛЬБЕРТОВОМ ПРОСТРАНСТВЕ

Через  $\Omega_k$  обозначим пространства  $L^2_{\mu_k}(\mathbb{R}_+, H)$  вектор-функций на полуоси  $\mathbb{R}_+ = (0, \infty)$  со значениями в  $H$ , снабженные нормами

$$\|u\|_{\Omega_k} = \left( \int_0^{+\infty} \|u(s)\|_H^2 d\mu_k(s) \right)^{1/2}, \quad k = 1, 2,$$

соответственно. Пространства являются сепарабельными гильбертовыми (см., например, [17], стр. 148). Определим линейный оператор умножения на независимую переменную в пространстве  $\Omega_k$  ( $k = 1, 2$ ).

**Определение 2** (см. [16], стр. 31). Оператор умножения на независимую переменную  $\mathbb{T}_k : \Omega_k \rightarrow \Omega_k$  ( $k = 1, 2$ ) определяется следующим образом:

$$\mathbb{T}_k \xi(\tau) = \tau \xi(\tau), \quad \xi(\tau) \in D(\mathbb{T}_k), \quad \tau > 0, \quad (6)$$

где область определения  $D(\mathbb{T}_k)$  имеет следующий вид

$$D(\mathbb{T}_k) = \{ \xi \in \Omega_k : \tau \xi(\tau) \in \Omega_k \}. \quad (7)$$

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

$$\mathbb{B}_k v = \frac{1}{\sqrt{\tau}} Q_k v \quad k = 1, 2, \quad \tau > 0.$$

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

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

Действительно, для любых  $v \in D(\mathbb{B}_k)$ ,  $\xi(\tau) \in \Omega_k$  справедлива цепочка равенств

$$\begin{aligned} \langle \mathbb{B}_k v, \xi(\tau) \rangle_{\Omega_k} &= \left\langle \frac{1}{\sqrt{\tau}} Q_k v, \xi(\tau) \right\rangle_{\Omega_k} = \\ &= \int_0^{+\infty} \left\langle \frac{1}{\sqrt{\tau}} Q_k v, \xi(\tau) \right\rangle_H d\mu_k(\tau) = \\ &= \left\langle v, Q_k^* \int_0^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{\tau}} \xi(\tau) d\mu_k(\tau) \right\rangle_H = \left\langle v, \mathbb{B}_k^* \xi(\tau) \right\rangle_H. \end{aligned}$$

Введем гильбертово пространство

$$\mathbb{H} = H \oplus H \oplus \left( \bigoplus_{k=1}^2 \Omega_k \right),$$

снабженное нормой

$$\begin{aligned} \|(v, \xi_0, \xi_1(\tau), \xi_2(\tau))\|_{\mathbb{H}}^2 &= \|v\|_H^2 + \\ &+ \|\xi_0\|_H^2 + \sum_{k=1}^2 \|\xi_k(\tau)\|_{\Omega_k}^2, \quad \tau > 0, \end{aligned}$$

которое будем называть расширенным гильбертовым пространством.

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

$$\begin{aligned} D(\mathbb{A}) &= \{(v, \xi_0, \xi_1(\tau), \xi_2(\tau)) \in \mathbb{H} : v \in H_{1/2}, \\ &\xi_0 + \sum_{k=1}^2 \mathbb{B}_k^* \xi_k(\tau) \in H_{1/2}, \xi_k(\tau) \in D(\mathbb{T}_k), k = 1, 2\}, \end{aligned} \quad (8)$$

действующий следующим образом:

$$\begin{aligned} \mathbb{A}(v, \xi_0, \xi_1(\tau), \xi_2(\tau))^T &= \\ &= \begin{pmatrix} -A_0^{1/2} \left[ \xi_0 + \sum_{k=1}^2 \mathbb{B}_k^* \xi_k(\tau) \right], \\ A_0^{1/2} v, \mathbb{B}_k A_0^{1/2} v - \mathbb{T}_k \xi_k(\tau), k = 1, 2 \end{pmatrix}^T. \end{aligned} \quad (9)$$

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

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

**Замечание 2.** Согласно теореме 1 из работы [10], при выполнении условий (4), оператор  $\mathbb{A}$  в пространстве  $\mathbb{H}$  с плотной областью определения  $D(\mathbb{A})$ , является максимально диссипативным и, следовательно, является генератором сжимающей  $C_0$ -полугруппы  $S(t) = e^{t\mathbb{A}}$  в пространстве  $\mathbb{H}$ .

Введем 4-х компонентные векторы вида

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

$$Z_0 = (\varphi_1, A_0^{1/2} \varphi_0, \xi_{01}(\tau), \xi_{02}(\tau)) \in D(\mathbb{A}), \quad (11)$$

где функции  $\xi_{0k}(\tau)$  ( $k = 1, 2$ ) определены следующими формулами

$$\xi_{0k}(\tau) := \int_l^0 \frac{e^{s\tau}}{\sqrt{\tau}} Q_k A_0^{1/2} \frac{d\varphi(s)}{ds} ds, \quad \tau > 0, \quad k = 1, 2, \quad (12)$$

вектор-функция  $\varphi(t)$  определена условиями (2) и  $\varphi^{(1)}(t) \in C((l, 0], H_1)$ .

Рассмотрим задачу Коши для однородного уравнения

$$\frac{d}{dt} Z(t) = \mathbb{A}Z(t) \quad (13)$$

$$Z(0) = Z_0 \quad (14)$$

**Определение 3.** Вектор-функция  $Z(t) = (v(t), \xi_0(t), \xi_1(t, \tau), \xi_2(t, \tau)) \in D(\mathbb{A})$ ,  $t \in [0, +\infty)$ , принимающая значения в пространстве  $\mathbb{H}$ , называется классическим решением задачи (13), (14), если она принадлежит классу  $C^1(\mathbb{R}_+, \mathbb{H}) \cap C([0, +\infty), D(\mathbb{A}))$  при любом  $\tau > 0$  и удовлетворяет уравнению (13) и начальному условию (14).

В работе [14] (теорема 3) доказана теорема о существовании и единственности классического решения  $Z(t)$  задачи (13), (14), определенного формулой (10), 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  $t \in (l, 0]$ , причем  $\varphi(t) \in H_1$  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 (13), (14) удовлетворяют условиям (11), (12). Также получена оценка нормы решения задачи (13), (14) в пространстве  $\mathbb{H}$  и оценка энергетической нормы решения задачи (1), (2) в пространстве  $H$ .

4. СПЕКТРАЛЬНЫЙ АНАЛИЗ  
ОПЕРАТОРА  $\mathbb{A}$

Применяя преобразование Лапласа к уравнению (1) с однородными начальными условиями (2)  $\varphi_0 = \varphi_1 = 0, \varphi(t) = 0, t \in [l, 0], -\infty < l < 0$ , получаем следующее уравнение

$$L(\lambda)\hat{u}(\lambda) = 0.$$

Здесь вектор-функция  $\hat{u}(\lambda)$  – преобразование Лапласа решения задачи (1), (2), а оператор-функция  $L(\lambda)$  является символом уравнения (1) и имеет следующий вид

$$L(\lambda) = \lambda^2 I + A + B - \widehat{K}_1(\lambda)A - \widehat{K}_2(\lambda)B, \quad (15)$$

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

$$\widehat{K}_i(\lambda) = \int_0^{+\infty} \frac{d\mu_i(\tau)}{\lambda + \tau}, \quad i = 1, 2, \quad (16)$$

$I$  – тождественный оператор в пространстве  $H$ .

Рассмотрим гильбертово пространство  $\mathbb{H}_0 = H \oplus \left(\oplus_{k=1}^2 \Omega_k\right)$  и оператор  $\mathbb{T} : \mathbb{H}_0 \rightarrow \mathbb{H}_0$ ,  $\mathbb{T} = \text{diag}(0, \mathbb{T}_1, \mathbb{T}_2)$ . Обозначим  $\sigma(\mathbb{A}), \sigma(\mathbb{T}), \sigma(L)$  – спектры операторов  $\mathbb{A}$ ,  $\mathbb{T}$  и оператор-функции  $L(\lambda)$ , соответственно.

Согласно теореме 4 из работы [10] и теоремам 5 и 6 из работы [11], если выполнено условие (4), то спектр оператор-функции  $L(\lambda)$  и спектр оператора  $\mathbb{A}$  лежит в открытой левой полуплоскости  $\{\lambda \in \mathbb{C} : \text{Re} \lambda < 0\}$ , при этом  $\sigma(\mathbb{A}) \setminus \sigma(-\mathbb{T}) \subseteq \sigma(L)$ , невещественный спектр оператор-функции  $L(\lambda)$  совпадает с невещественным спектром оператора  $\mathbb{A}$ , симметричен относительно вещественной оси, состоит из изолированных точек конечной алгебраической кратности, не имеющих конечных точек накопления.

Уточним локализацию вещественной части спектра оператор-функции  $L(\lambda)$  в левой полуплоскости в случае, когда носитель меры  $d\mu_k(\tau)$ , ( $k = 1, 2$ ) принадлежит полуоси  $[d_1, +\infty)$ ,  $0 < d_1 < +\infty$ . Введем следующие обозначения:  $\omega^2 = ((A + B)f, f), f \in D(A), \|f\| = 1$ ,  $\tau(f) = (Af, f) / ((A + B)f, f), 0 \leq \inf \tau \leq \sup \tau \leq 1$ . В указанных обозначениях форму  $(L(\lambda)f, f)$ , где  $f \in D(A), \|f\| = 1$ , можно переписать в следующем виде  $(L(\lambda)f, f) = \lambda^2 + \omega^2 - \tau \widehat{K}_1(\lambda) - (1 - \tau)\widehat{K}_2(\lambda), \tau \in [0, 1]$ . После деления уравнения  $(L(\lambda)f, f) = 0$  на  $\omega^2$  получаем следующее уравнение:

$$\frac{\lambda^2}{\omega^2} + 1 = \tau \widehat{K}_1(\lambda) + (1 - \tau)\widehat{K}_2(\lambda), \quad \tau \in [0, 1]. \quad (17)$$

Определим расположение вещественных корней уравнения (17). Рассмотрим уравнение

$$\tau \widehat{K}_1(x) + (1 - \tau)\widehat{K}_2(x) = 1, \quad \tau \in [0, 1]. \quad (18)$$

В работе [11] (теорема 7) установлено, что, если выполнены условия (4) и носитель меры  $d\mu_k(\tau)$ , ( $k = 1, 2$ ) принадлежит полуоси  $[d_1, +\infty)$ ,  $0 < d_1 < +\infty$ , тогда вещественный корень  $x_1(\tau)$  уравнения (17), принадлежащий интервалу  $(-d_1, 0)$ , удовлетворяет неравенству  $x_1(\tau) < x_0(\tau) < \tilde{x}_0 < 0$ , где  $\tilde{x}_0 := \max\{x_0(\tau'), x_0(\tau'')\}$ ,  $x_0(\tau)$  – вещественный корень уравнения (18), принадлежащий интервалу  $(-d_1, 0)$ ,

$$\tau' := \left\| (A + B)^{1/2} A^{-1/2} \right\|^{-2}, \quad \tau'' := \left\| A^{1/2} (A + B)^{-1/2} \right\|^2.$$

Если, кроме того, носитель меры  $d\mu_k(\tau)$ ,  $k = 1, 2$  принадлежит отрезку  $[d_1, d_2]$ ,  $0 < d_1 < d_2 < +\infty$ , то уравнения (17) и (18) не имеют корней на полуинтервале  $(-\infty, -d_2]$ .

Перейдем теперь к описанию локализации невещественной части спектра оператор-функции  $L(\lambda)$  и оператора  $\mathbb{A}$ .

В работе [13] (теорема 3, теорема 4) установлено, что если выполнено условие (4) и носитель меры  $d\mu_k(\tau)$ , ( $k = 1, 2$ ) принадлежит отрезку  $[d_1, d_2]$ ,  $0 < d_1 < d_2 < +\infty$ , то невещественная часть спектра оператора  $\mathbb{A}$  принадлежит множеству

$$\Omega := \{\lambda \in \mathbb{C} : \alpha_1 \leq \text{Re} \lambda \leq \alpha_2\}, \quad (19)$$

где

$$\alpha_1 = -\frac{1}{2} \sup_{\|f\|=1} \left[ \frac{K_1(0)(Af, f) + K_2(0)(Bf, f)}{((A + B)f, f)} \right], \quad (20)$$

$$f \in D(A),$$

$$\alpha_2 = -\frac{1}{2} \inf_{\|f\|=1} \left[ \int_{d_1}^{d_2} \frac{(Af, f)d\mu_1(\tau)}{((A + B)f, f) + \tau^2} + \int_{d_1}^{d_2} \frac{(Bf, f)d\mu_2(\tau)}{((A + B)f, f) + \tau^2} \right], \quad f \in D(A), \quad (21)$$

и существует такое  $\varepsilon_1 > 0$ , что для всех  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_1)$  оператор функция  $(\lambda \mathbb{A}^{-1} - \mathbb{I})^{-1}$  ограничена в области  $\Gamma_\varepsilon = \{\lambda \in \mathbb{C} \mid |\lambda| \geq \varepsilon^{-1}, |\arg \lambda \pm \pi / 2| \geq \varepsilon\}$ .

Перейдем к описанию подпространств расширенного гильбертова пространства  $\mathbb{H}$ , отвечающих вещественной и не вещественной части спектра оператора  $\mathbb{A}$ , в случае, когда носители мер  $d\mu_k(\tau)$ ,  $k = 1, 2$  принадлежит отрезку  $[d_1, d_2]$ ,  $0 < d_1 < d_2 < +\infty$ . В этом случае, согласно Теореме 4 из работы [10] и приведенным выше рассуждениям, множество  $\bigcup_{k=1}^2 \sigma(-\mathbb{T}_k) = \bigcup_{k=1}^2 \text{supp}(-d\mu_k)$

принадлежат спектру оператора  $\mathbb{A}$ . Кроме того, согласно Теореме 7 из работы [11], вещественная часть спектра оператор-функции  $L(\lambda)$  принадлежит интервалу  $(-d_2, \tilde{x}_0)$ , где точка  $\tilde{x}_0$  принадлежит интервалу  $(-d_1, 0)$ . Следовательно, вещественная часть спектра оператора  $\mathbb{A}$  принадлежит множеству  $[-d_2, \tilde{x}_0)$ . Кроме того, из отсутствия конечных точек накопления не вещественной части спектра оператора  $\mathbb{A}$  следует существование такого числа  $\delta > 0$ , что внутри контура  $\Gamma = \{\lambda = x + iy \in \mathbb{C} \mid x \in [-d_2 - \delta, \tilde{x}_0 + \delta], y = \pm\delta\}$  нет не вещественных точек спектра оператора  $\mathbb{A}$ .

Обозначим  $\mathbb{Q}_1$  проектор Рисса (см. [18], Гл. 1, § 2.)

$$\mathbb{Q}_1 := -\frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} (\mathbb{A} - \lambda \mathbb{I})^{-1} d\lambda. \quad (22)$$

Положим  $\mathbb{Q}_2 := \mathbb{I} - \mathbb{Q}_1$ . Рассмотрим следующие подпространства  $\mathbb{H}_i := \mathbb{Q}_i \mathbb{H}$ ,  $i = 1, 2$ . Подпространство  $\mathbb{H}_1$ , отвечает вещественной части спектра оператора  $\mathbb{A}$ . Обозначим  $\mathbb{A}_k := \mathbb{Q}_k \mathbb{A} \mathbb{Q}_k$ ,  $k = 1, 2$ , – сужение оператора  $\mathbb{A}$  на подпространство  $\mathbb{H}_k$ , которое является диссипативным оператором.

Для того, чтобы сформулировать теорему о базисности Рисса системы спектральных подпространств оператора  $\mathbb{A}$ , отвечающих не вещественной части его спектра, в пространстве  $\mathbb{H}_2$ , напомним необходимые определения из монографий [18] и [19].

**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 (ба-

зисом 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 [20], через  $\mathfrak{R}$  обозначим множество таких неубывающих функций  $v(r)$ , определенных при достаточно больших вещественных  $r$ , что для каждой функции  $v(r) \in \mathfrak{R}$  существует постоянная  $a > 1$ , для которой  $v(ar) \geq 2v(r)$  при достаточно больших  $r$ . Пусть  $\mathfrak{I}$  – множество неубывающих функций  $v(r)$ , обладающих свойством: для каждого  $\varepsilon > 0$  найдется такое  $\delta > 0$ , что  $v(r + \delta r) \leq (1 + \varepsilon)v(r)$ . Обозначим  $N(t)$  – число собственных значений оператора  $(A + B)^{1/2}$  (с учетом кратности), меньших  $t$  ( $t > 0$ ).

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

$$N(t) \in \mathfrak{R} \cap \mathfrak{I}, \quad t \rightarrow +\infty, \quad \overline{\lim}_{t \rightarrow +\infty} (N(t)t^{-1}) < \infty.$$

Тогда существует такая последовательность положительных чисел  $t_k$ :

$$\begin{aligned} \{t_k\}_{k=1}^{\infty}, t_{-k} = -t_k, t_k < t_{k+1} (k \in \mathbb{Z}), \\ t_k \rightarrow \pm\infty (k \rightarrow \pm\infty) (t_0 = 0), \end{aligned}$$

что система спектральных подпространств  $\{W_k\}_{k=1}^{\infty}$  оператора  $\mathbb{A}$ , отвечающих прямоугольникам

$$\begin{aligned} \pi_k = \{\lambda \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R} : \alpha_1 \leq \text{Re}\lambda \leq \alpha_2, \\ t_{k-1} < \text{Im}\lambda \leq t_k\}, \quad k \in \mathbb{Z}, \end{aligned} \quad (23)$$

где  $\alpha_1$  и  $\alpha_2$  определяются формулами (20), (21), является базисом эквивалентным ортогональному в подпространстве  $\mathbb{H}_2$ .

Доказательство теоремы 1 приведено в работе [12].

### 5. ТЕОРЕМА О ПРЕДСТАВЛЕНИИ РЕШЕНИЙ

Представим вектор  $Z_0$  начальных условий задачи (13), (14) в виде  $Z_0 = Z_{01} + Z_{02}$ , где  $Z_{0k} \in \mathbb{H}_k$ ,  $k = 0, 1$ . Основным результатом данной работы является следующая теорема.

**Теорема 2** (Представление решений). Пусть выполнены условия теоремы 1. Тогда суще-

стает такая последовательность целых чисел  $\{n_k\}_{k=-\infty}^{k=\infty}$ ,  $n_k \rightarrow \pm\infty (k \rightarrow \pm\infty)$ , что решение  $Z(t) = (v(t), \xi_0(t), \xi_1(t, \tau), \xi_2(t, \tau)) \in D(\mathbb{A})$  задачи Коши (13), (14) представимо в следующем виде:

$$Z(t) = e^{t\mathbb{A}_1} Z_{01} + \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \left( \sum_{n=n_k}^{n_{k+1}} \sum_{j=1}^{j_n} \sum_{s=0}^{s_{nj}} c_{njs} \times \right. \\ \left. \times \left( \frac{t^s}{s!} \xi_{nj0} + \frac{t^{s-1}}{(s-1)!} \xi_{nj1} + t \xi_{nj(s-1)} + \xi_{njs} \right) e^{\lambda_n t} \right), \quad (24)$$

где  $\lambda_n$  ( $\lambda_{-n} = \bar{\lambda}_n$ ) – собственные значения оператора  $\mathbb{A}_2$ , которые, при  $n \in [n_k, n_{k+1})$ , принадлежат прямоугольнику  $\pi_k$ , определенному формулой (23),  $j_n$  – число собственных векторов, отвечающих собственному значению  $\lambda_n$ ,  $(\xi_{nj0}, \xi_{nj1}, \dots, \xi_{njs})$  – цепочки собственных и присоединенных векторов  $\xi_{njs} \in \mathbb{H}_2$  оператора  $\mathbb{A}_2$ , соответствующих собственному значению  $\lambda_n$ ,  $s_{nj}$  – максимальная длина производной цепочки,

отвечающей вектору  $\xi_{nj0}$ ,  $\sum_{j=1}^{j_n} s_{nj} = p_n$  – алгебраическая кратность собственного значения  $\lambda_n$ , вектор-функция  $e^{t\mathbb{A}_1} Z_{01}$  для любого сколь угодно малого  $\delta > 0$  удовлетворяет следующему неравенству

$$\|e^{t\mathbb{A}_1} Z_{01}\|_{\mathbb{H}_1} \leq C(\delta) \|Z_{01}\|_{\mathbb{H}_1} e^{(\bar{x}_0 + \delta)t}, \quad \text{с константой}$$

$C(\delta)$ , не зависящей от вектора  $Z_{01}$ . Ряд в представлении (24) сходится безусловно (т.е. не зависит от порядка суммирования по  $k$ ) при каждом  $t \geq 0$ .

Кроме того вектор-функция  $u(t) = \int_0^t v(s) ds + \varphi_0$  является решением задачи (1), (2).

#### ИСТОЧНИК ФИНАНСИРОВАНИЯ

Статья опубликована при финансовой поддержке Минобрнауки России в рамках реализации программы Московского центра фундаментальной и прикладной математики по соглашению № 075-15-2022-284.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Kopachevsky N.D., Krein S.G.* Operator Approach to Linear Problems of Hydrodynamics. Vol. 2: Nonself-adjoint Problems for Viscous Fluids // Operator Theory: Advances and Applications (Birkhauser Verlag, Basel/Switzerland). 2003. V. 146. 444 p.
2. *Amendola G., Fabrizio M., Golden J.M.* Thermodynamics of Materials with memory. Theory and applications. New-York – Dordrecht – Heidelberg – London: Springer, 2012. 576 p.

3. *Георгиевский Д.В.* Модели теории вязкоупругости. М.: ЛЕНАНД, 2023. 144 с.
4. *Локишин А.А., Суворова Ю.В.* Математическая теория распространения волн в средах с памятью. М.: Изд-во МГУ, 1982. 152 с.
5. *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.
6. *Санчес-Паленсия Э.* Неоднородные среды и теория колебаний. М.: Мир, 1984.
7. *Работнов Ю.Н.* Элементы наследственной механики твердых тел. М.: Наука, 1977. 384 с.
8. *Skubachevskii A.L.* Boundary-value problems for elliptic functional-differential equations and their applications // Russian Mathematical Surveys. 2016. V. 71. № 5. P. 801–906.
9. *Shataev A.S., Shumilova I.V.* Spectrum of one-dimensional natural vibrations of layered medium consisting of elastic material and viscous incompressible fluid // Moscow University Mathematics Bulletin. 2020. V. 75. № 4. P. 172–176.
10. *Rautian N.A.* On the Properties of Semigroups Generated by Volterra Integro-Differential Equations with Kernels Representable by Stieltjes Integrals // Differential Equations. 2021. V. 57. № 9. P. 1231–1248.
11. *Rautian N.A.* Studying Volterra Integro-Differential Equations by Methods of the Theory of Operator Semigroups // Differential Equations. 2021. V. 57. № 12. P. 1665–1684.
12. *Rautian N.A., Vlasov V.V.* Spectral Analysis of the Generators for Semigroups Associated with Volterra Integro-Differential Equations // Lobachevskii Journal of Mathematics. 2023. V. 44. № 3. P. 926–935.
13. *Vlasov V.V., Rautian N.A.* Application of Semigroup Theory to the Study of Volterra Integro-Differential Equations // Differential Equations. 2022. V. 58. № 4. P. 571–575.
14. *Vlasov V.V., Rautian N.A.* Well-Posed Solvability of Volterra Integro-Differential Equations in Hilbert Spaces // Differential Equations. 2022. V. 58. № 10. P. 1410–1426.
15. *Крейн С.Г.* Линейные дифференциальные уравнения в банаховых пространствах. М.: Наука, 1967. 464 с.
16. *Engel K.J., Nagel R.* One-Parameter Semigroups for Linear Evolution Equations. New York: Springer-Verlag, 2000. 586 p.
17. *Гельфанд И.М., Виленкин Н.Я.* Некоторые применения гармонического анализа. Оснащенные гильбертовы пространства. М.: Физ.-мат. лит., 1961.
18. *Маркус А.С.* Введение в спектральную теорию полиномиальных операторных пучков. Кишинев: Штиница, 1986.
19. *Гохберг И.Ц., Крейн М.Г.* Введение в теорию линейных несамосопряженных операторов в гильбертовом пространстве. М.: Наука, 1965.
20. *Радзиевский Г.В.* Асимптотика распределения характеристических чисел оператор-функций, аналитических в угле // Математический сборник. – 1980. Т. 112. № 3. С. 396–420.

# REPRESENTATIONS OF THE SOLUTIONS FOR VOLTERRA INTEGRO-DIFFERENTIAL EQUATIONS IN HILBERT SPACES

**N. A. Rautian<sup>a, b</sup>**

<sup>a</sup>*Lomonosov Moscow State University, Moscow, Russian Federation*

<sup>b</sup>*Moscow Center for Fundamental and Applied Mathematics, Moscow, Russian Federation*

Presented by Academician of the RAS V.A. Sadovnichii

Volterra integro-differential equations with operator coefficients in Hilbert spaces were studied. The relationship has been established between the spectra of operator functions that are the symbols of the specified integro-differential equations and the spectra of generators of semigroups. Representations of solutions for considered integro-differential equations are obtained on the basis of spectral analysis of generators of operator semigroups and corresponding operator-functions.

*Keywords:* Volterra integro-differential equations, linear differential equations in Hilbert spaces, representations of the solutions