

## Об абстрактной формуле Планшереля и формуле обращения

1. В работах по гармоническому анализу операторов обобщенного сдвига (о. о. с.) обычно рассматривается ситуация, когда эти операторы ограничены (см., например, [1—3]). В частности, в работе [4] предложена методика получения формулы Планшереля и формулы обращения для ограниченных о. о. с., основанная на теории алгебр фон Неймана ( $W^*$ -алгебр) и теории гильбертовых алгебр [5, 6]. Однако в приложениях часто возникают неограниченные о. о. с. — особенно это касается о. о. с., связанных с дифференциальными операторами. Поэтому в настоящей работе изучаются именно неограниченные о. о. с. В пп. 2,3 предложен способ получения формулы Планшереля и формулы обращения для таких о. о. с. Он основан на использовании свойств одного специального класса  $*$ -алгебр неограниченных операторов в гильбертовом пространстве ( $EW^+$ -алгебр) и связанных с ними неограниченных гильбертовых алгебр (н. г. а.) [7].

В п. 4 построено коммутативное семейство самосопряженных о. о. с., связанных с гамильтоновой системой двух дифференциальных уравнений на полуоси (к таким системам, в частности, относится система Дирака) [8]. Для этого разработана модификация метода, с помощью которого в [9] строились о. о. с., связанные с задачей Штурма—Лиувилля как эволюционное семейство операторов для волнового уравнения (см. п. 5 настоящей работы, а также [1, 10, 3, 4]). Полученные в качестве приложений абстрактных результатов п. 3 формула Планшереля и формула обращения для этого семейства о. о. с. совпадают соответственно с равенством Парсевала и формулой обращения для указанной гамильтоновой системы. Аналогичные результаты получены в п. 5 для о. о. с., связанных с задачей Штурма—Лиувилля.

Следует отметить одну общую особенность о. о. с., рассматриваемых в пп. 4,5 — они переводят в себя некоторое линейное пространство финитных гладких функций; за счет этого с ними удается связать коммутативную н. г. а.

2 Пусть  $D$  — предгильбертово пространство со скалярным произведением  $(\cdot, \cdot)$ ,  $H$  — его пополнение. Если  $D$  снабжено такой структурой  $*$ -алгебры с умножением  $\{a, b\} \rightarrow ab$  и инволюцией  $a \rightarrow a^+$ , что: 1)  $(a, b) = (b^+, a^+)$ ,  $(ab, c) = (b, a^+c) \forall a, b, c \in D$ ; 2) множество  $D_0^2$  линейных комбинаций всевозможных произведений элементов из  $D_0 = \{a \in D \mid \text{оператор } L(a) : b \rightarrow ab \text{ непрерывен в } H\}$  плотно в  $D$ , то говорят, что  $D$  является

н. г. а. над гильбертовой алгеброй  $D_0$ . Обозначим через  $L(D_0)$  левую  $W^*$ -алгебру гильбертовой алгебры  $D_0$ , а через  $\varphi$  — канонический след на ней [5, 6].

С н. г. а. тесно связан некоторый класс  $*$ -алгебр неограниченных операторов в  $H$ , определяемых следующим образом. Снабдим множество  $\mathcal{L}(D)$  всех линейных операторов, переводящих  $D$  в себя, локально выпуклой топологией, порожденной полунормами вида  $A \rightarrow |(Aa, b)| \forall a, b \in D$ . Назовем ее  $D$ -слабой топологией. Подалгебра  $\mathfrak{A}$  в  $\mathcal{L}(D)$  с единицей  $I$  и инволюцией  $A \rightarrow A^+$  называется  $EW^+$ -алгеброй на  $D$ , если:

- 1)  $(A^+a, b) = (a, Ab)$ ,  $(I + A^+A)^{-1}$  существует и принадлежит множеству  $\mathfrak{A}_b$  всех ограниченных операторов из  $\mathfrak{A}$  (здесь  $A \in \mathfrak{A}$ ,  $a, b \in D$ );
- 2) множество  $\mathfrak{A}_b$  всех замыканий операторов из  $\mathfrak{A}_b$  образует  $W^*$ -алгебру.

Определения различных объектов, связанных со следами на  $EW^+$ -алгебрах [7], мало отличаются от определений аналогичных объектов, связанных со следами на  $W^*$ -алгебрах [5, 6]. Как показано в [7], для каждой н. г. а.  $D$  над  $D_0$  существует такая минимальная  $EW^+$ -алгебра  $\mathfrak{A}$ , что  $\bar{\mathfrak{A}}_b = L(D_0)$  и множество  $\bar{\mathfrak{A}}$  замыканий всех операторов из  $\mathfrak{A}$  содержит множество замыканий всех операторов вида  $L(a)(a \in D)$ . Назовем ее левой  $EW^+$ -алгеброй н. г. а.  $D$  и обозначим через  $EL(D)$ . Скалярное произведение в  $D$  порождает на  $EL(D)$  точный нормальный полуконечный след  $\tilde{\varphi}$  (канонический след) такой, что  $EL(D) (\mathfrak{A}_\varphi^-)_b \subseteq \mathfrak{A}_\varphi^-$  (здесь  $\mathfrak{A}_\varphi^- = \{A \in EL(D) | \tilde{\varphi}(A^+A) < \infty\}$ ,  $(\mathfrak{A}_\varphi^-)_b = \mathfrak{A}_\varphi^- \cap EL(D)_b$ ) и

$$(a, b) = \tilde{\varphi}(L^+(b)L(a)), \quad a, b \in D. \quad (1)$$

Из (1) следует, что отображение  $a \rightarrow L(a)$  можно продолжить до унитарного оператора, действующего из  $H$  в  $L_2(\tilde{\varphi})$ , где  $L_2(\tilde{\varphi})$  — гильбертово пространство, построенное на  $EL(D)$  по следу  $\tilde{\varphi}$  с помощью конструкции Гельфанда—Наймарка—Сигала. Если  $H$  сепарабельно, то, используя центральное разложение  $W^*$ -алгебры  $L(D_0)$  [5, 6], можно разложить  $H$  в прямой интеграл  $H = \int_Z^\oplus H_\lambda d\rho(\lambda)$  гильбертовых пространств  $H_\lambda$ , а  $D_0$  — в прямой интеграл гильбертовых алгебр и преобразовать (1) к виду

$$(a, b) = \int_Z \tilde{\varphi}_\lambda(L_\lambda^+(b)L_\lambda(a)) d\rho(\lambda), \quad (2)$$

где  $Z$  — квазиспектр центра  $L(D_0)$ ,  $\tilde{\varphi}_\lambda$  и  $L_\lambda(\cdot)$  — компоненты соответственно следа  $\tilde{\varphi}$  и оператора  $L(\cdot)$  при центральном разложении.

Отображение  $D \ni a \rightarrow \tilde{a}(\lambda) = L_\lambda(a)$  назовем обобщенным преобразованием Фурье для н. г. а.  $D$ , меру  $\rho$ , определяемую с точностью до эквивалентности мер, — мерой Планшереля, а формулу (2) — формулой Планшереля. Так как  $L(D_0)$  имеет циклический вектор [5], то если  $D$  коммутативно, можно считать  $Z = R$ ; поскольку при этом  $L_\lambda(\cdot)$  — скаляры, то формула (2) примет вид

$$(a, b) = \int_R \tilde{a}(\lambda) \overline{\tilde{b}(\lambda)} d\rho(\lambda), \quad a, b \in D, \quad (3)$$

и мера  $\rho$  определена однозначно.

3. Пусть  $Q$  — сепарабельное локально компактное топологическое пространство,  $\mu = \{\mu_{ij}\}_{i,j=1}^N$  — положительная борелевская матричная мера на  $Q$ ,  $H = L_2(Q, \mu)$  — гильбертово пространство функций со значениями  $\mathbb{C}^N$  и со скалярным произведением  $(a, b) = \int_Q \sum_{i,j=1}^N d\mu_{ij}(x) a_i(x) \overline{b_j(x)}$  ( $N$  — натуральное число). Пусть  $D$  — плотный в  $H$  линейал, а  $L(x) = \{L_i(x)\}_{i=1}^N$  — набор

функций со значениями в  $\mathcal{L}(D)$ , таких, что  $L_i^*(x) \in \mathcal{L}(D)$ ,  $L_i(x) f(s) \in D \forall$  фиксированного  $s$  и  $f \in D$  и удовлетворяющих условиям:

1)  $[L_i^t(r)]^* \{L_j(t) f(s)\} = L_i^s(r) \{L_j(t) f(s)\}$  ( $i, j = 1, \dots, N$ ;  $s, t, r \in Q$ ,  $f \in D$ , верхний индекс показывает, по какому переменному действует оператор);

2)  $\forall a \in D$  интеграл  $L(a) = \sum_{i,j=1}^N \int_Q d\mu_{ij}(x) a_i(x) L_j^*(x)$  сходится в  $D$ -слабой топологии и принадлежит  $\mathcal{L}(D)$  (сходимость  $A_n \in \mathcal{L}(D)$  к  $A \in \mathcal{L}(D)$  в  $D$ -слабой топологии означает, что  $(A_n f, g) \rightarrow (A f, g) \forall f, g \in D$ );

3)  $I$  является точкой прикосновения множества операторов  $L(D_0)$  (где  $D_0 = \{a \in D \mid L(a) \text{ — непрерывен в } H\}$  в  $D_0$ -слабой топологии).

Операторы  $L(x)$  назовем при этом левыми о. о. с. в пространстве вектор-функций. Очевидно, условия 1 и 3 являются обобщениями соответственно аксиом ассоциативности и единицы для левых о. о. с. [1]. В дальнейшем будем дополнительно предполагать, что  $Q$  снабжено инволютивным гомеоморфизмом  $x \mapsto \check{x}$  таким, что  $\mu(S) = \mu(\check{S}) \forall$  борелевского  $S \subset Q$ ,  $D$  инвариантно относительно покоординатного комплексного сопряжения и отображения  $a(x) \mapsto a^+(x) = \{a_i(\check{x})\}_{i=1}^N$ ,  $L_i(\check{x}) = L_i^+(x) = L_i^*(x) \in D$ .

Из условий 1—3 следует, что свертка  $a^*b = L(a)b$  и инволюция  $+$  задают на  $D$  структуру \*-алгебры, определяющую в  $H$  н. г. а. над  $D_0$  — будем говорить, что эта н. г. а. ассоциирована с о. о. с.  $L(x)$ .

Справедлива следующая теорема.

**Т е о р е м а 1.** *Для н. г. а.  $D$ , ассоциированной с о. о. с.  $L(x)$ , существует такая положительная борелевская мера  $\rho$  на квазиспектре  $Z$  центра  $W^*$ -алгебры  $L(D_0)$ , что для обобщенного преобразования Фурье  $a \rightarrow \tilde{a}(\lambda) = L_\lambda(a)$  справедлива формула Планшереля (2), а также формула обращения*

$$a_i(x) = \int_Z \tilde{\varphi}_\lambda((\tilde{L}_i(x) a)(\lambda)) d\rho(\lambda), \quad i = 1, \dots, N, \quad a \in D, \quad (4)$$

где  $L_\lambda(\cdot)$  и  $\tilde{\varphi}_\lambda$  — соответственно компоненты оператора  $L(\cdot)$  и канонического следа на  $EL(D)$  при центральном разложении  $L(D_0)$ . Мера  $\rho$  определяется однозначно с точностью до эквивалентности мер.

Первая часть теоремы вытекает из результатов п. 2 и определения н. г. а., ассоциированной с о. о. с. Если  $a \in D^2$  — множеству линейных комбинаций всевозможных произведений элементов из  $D$ , то левая, а значит, и правая часть равенства (1) суть  $D$ -слабо непрерывные антилинейные

формы по  $b$ . Учитывая, что интеграл  $L(b^+) = \sum_{i,j=1}^N \int_Q d\mu_{ij}(x) \overline{b_i(x)} L_j(\check{x})$

сходится  $D$ -слабо, имеем  $\sum_{i,j=1}^N \int_Q d\mu_{ij}(x) a_i(x) \overline{b_j(x)} = \sum_{i,j=1}^N \int_Q d\mu_{ij}(x) \overline{b_j(x)} \times \tilde{\varphi}(L_i(x) L(a))$ , откуда  $a_i(x) = \tilde{\varphi}(L(L_i(x) a))$ , что эквивалентно (4).

Хотя обобщенное преобразование Фурье определено лишь для  $a \in D$ , а формула обращения — для  $a \in D^2$ , однако, поскольку они устанавливают унитарный изоморфизм между  $H$  и  $L_2(\tilde{\varphi})$ , их можно естественным образом доопределить для всех функций  $a(x)$  и  $\tilde{a}(\lambda)$  из этих пространств. Если операторы  $L_i(x)$  нормальны, коммутируют в смысле разложения единицы при всевозможных  $i$  и  $x$ , и  $\varphi$ -измеримы [7], то  $L_{i,\lambda}(x)$  и  $\tilde{a}(\lambda)$  — скаляры и в соответствии с замечанием в конце п. 2 формула для обобщенного преобразования Фурье и формула обращения принимают более привычный вид  $\tilde{a}(\lambda) = \sum_{i,j=1}^N \int_Q d\mu_{ij}(x) a_i(x) \overline{L_{i,\lambda}(x)}$  и  $a_i(x) = \int_R \tilde{a}(\lambda) L_{i,\lambda}(x) d\rho(\lambda)$ , а мера

Планшереля  $\rho$  определена однозначно.

4. Рассмотрим задачу на собственные значения вида

$$\mathcal{J}y' = \lambda \mathcal{P}(x)y, \quad (5)$$

$$\cos \alpha y_2(0) + \sin \alpha y_1(0) = 0, \quad (6)$$

где  $\mathcal{F} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ ,  $\mathcal{P}(x)$  — вещественная положительно определенная матрица

2-го порядка с непрерывно дифференцируемыми по  $x \in Q = [0, \infty)$  компонентами,  $\alpha, \lambda \in R$ ,  $y(x)$  — функция со значениями в  $\mathbb{C}^2$ . Известно, что к виду (5), (6) сводится широкий класс задач на собственные значения для вещественных формально самосопряженных систем 2-го порядка. С помощью замены аргумента можно добиться, чтобы  $\det \mathcal{P}(x) = 1$  [8]. Положим,  $d\mu(x) = \mathcal{P}(x) dx$  и рассмотрим в пространстве  $H = L_2(Q, \mu)$  оператор  $L'_0$ , заданный выражением  $l[y] = \mathcal{P}^{-1}(x) \mathcal{F} y'$  на множестве  $D'_0$  финитных непрерывно дифференцируемых функций, удовлетворяющих условию (6). Он симметричен и вещественен, поэтому имеет самосопряженные вещественные расширения [11]; пусть  $A$  — одно из них. Положим  $\Phi(x, \lambda) = \{\Phi_i(x, \lambda)\}_{i=1}^2 = Y(x, \lambda) a$ , где  $a = (\cos \alpha, -\sin \alpha)$ ,  $Y(x, \lambda)$  — матричное решение уравнения (5) такое, что  $Y(0, \lambda) = E$  — единичной матрице [8]. Покажем, что самосопряженные вещественные коммутирующие в смысле разложения единицы [11] операторы  $L(x) = \{L_i(x)\}_{i=1}^2 = \{\Phi_i(x, A)\}_{i=1}^2$  являются о.о.с. (см. п. 3.).

Пусть  $D$  — линейная оболочка множества элементов вида  $Bf$ , где  $f \in D'_0$ ,  $B \in W^*(A)$  —  $W^*$ -алгебре всех  $E_\lambda$ -существенно ограниченных функций от оператора  $A$  ( $E_\lambda$  — его разложение единицы). Покажем, что  $L_i(x) \in \mathcal{L}(D)$ ; для этого достаточно доказать, что  $L_i(x) \in \mathcal{L}(D'_0)$ . Заметим, что по крайней мере для векторов вида  $f = E_\Delta g$  ( $g \in H$ ,  $\Delta$  — конечный интервал из  $R$ ) функция  $z(x) = \{z_i(x)\}_{i=1}^2 = \{L_i(x) f\}_{i=1}^2$  со значениями в  $\mathbb{C}^2 \otimes H$  удовлетворяет дифференциально-операторному уравнению  $(\mathcal{F} \otimes E) z' = (\mathcal{P}(x) \otimes A) z$  и начальному условию  $z(0) = a \otimes f$ , что можно записать в виде смешанной задачи для системы уравнений в частных производных:

$$(\mathcal{F} \otimes \mathcal{P}(s)) du/dx = (\mathcal{P}(x) \otimes \mathcal{F}) du/ds, \quad (7)$$

$$\begin{aligned} \{u(0, s) = a \otimes f(s), \quad \cos \alpha u_2(x, 0) + \sin \alpha u_1(x, 0) = \cos \alpha u_1(x, 0) + \\ + \sin \alpha u_2(x, 0) = 0, \end{aligned} \quad (8)$$

где  $u_1(x, s) = \{L_1(x) f(s)\}_1$ ,  $u_2(x, s) = \{L_1(x) f(s)\}_2$ ,  $u_3(x, s) = \{L_2(x) f(s)\}_1$ ,  $u_4(x, s) = \{L_2(x) f(s)\}_2$ .

Таким образом, под действием операторов  $L(x)$  начальные данные переводятся в решение задачи (7), (8). Поэтому свойства операторов  $L(x)$  вытекают из свойств решения задачи (7), (8). Чтобы изучить эти последние, приведем матрицу  $\mathcal{P}(\cdot)$  к диагональному виду с помощью ортогонального преобразования

$$U(\cdot) = \begin{pmatrix} \cos \varphi(\cdot) & \sin \varphi(\cdot) \\ -\sin \varphi(\cdot) & \cos \varphi(\cdot) \end{pmatrix}; \quad \mathcal{P}(\cdot) = U^{-1}(\cdot) \Delta(\cdot) U(\cdot),$$

$$\Delta(\cdot) = \begin{pmatrix} \lambda(\cdot) & 0 \\ 0 & \lambda^{-1}(\cdot) \end{pmatrix}.$$

Поскольку  $\mathcal{F}$  коммутирует со всеми  $U(\cdot)$  и  $U'(\cdot) U^{-1}(\cdot) = \varphi'(\cdot) \mathcal{F}$ , то после замены  $v(x, s) = [U(x) \otimes U(s)] u(x, s)$  задача (7), (8) перейдет в эквивалентную задачу

$$dv/dx + (\mathcal{F} \Delta(x) \otimes \mathcal{F} \Delta(s)) dv/ds = [(\mathcal{F} \otimes E) \varphi'(x) - \varphi'(s) (\mathcal{F} \Delta(x) \otimes \Delta^{-1}(s))] v, \quad (7')$$

$$\begin{aligned} v(0, s) = b \otimes \hat{f}(s), \quad \cos \beta v_2(x, 0) + \sin \beta v_1(x, 0) = \cos \beta v_4(x, 0) + \\ + \sin \beta v_3(x, 0) = 0, \end{aligned} \quad (8')$$

где  $\hat{f}(\cdot) = U(\cdot) f(\cdot)$ ,  $\beta = \alpha + \varphi(\cdot)$ ,  $b = (\cos \beta, -\sin \beta)$ .

С помощью замены  $\omega(x, s) = \left\{ \begin{pmatrix} 1 & i\lambda^{-1}(x) \\ -i\lambda(x) & 1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 & i\lambda^{-1}(s) \\ -i\lambda(s) & 1 \end{pmatrix} \right\} v$  главной части системы (7), содержащей производные неизвестной функ-

ции по  $x$  и по  $s$ , может быть придана форма  $\partial\omega/\partial x - \left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \right] \times \times \partial\omega/\partial s$ . Соответствующая однородная смешанная задача решается в явном виде; из этого явного вида следует, что  $\omega_1(x, s) = \omega_1(s, x)$ ,  $\omega_4(x, s) = \omega_4(s, x)$ ,  $\omega_2(x, s) = \omega_3(s, x)$  и при каждом фиксированном  $x$  вектор-функции  $\{\omega_1(x, s), \omega_2(x, s)\}$  и  $\{\omega_3(x, s), \omega_4(x, s)\}$  принадлежат  $D'_0$ .

Вспомним, однако, что рассматриваемая система помимо главной части содержит также слагаемое вида  $Q(x, s)\omega$ , которое можно рассматривать как правую часть. Тем не менее стандартными рассуждениями [12] можно показать, что указанные выше свойства решения  $\omega(x, s)$  сохраняются и в общем случае. Очевидно, эти же свойства сохраняются и для решения задач (7), (8) и (7'), (8').

Из проведенных рассуждений вытекает, что множество  $D'_0$  инвариантно относительно действия операторов  $L_i(x)$  и имеет место следующее свойство симметрии:

$$\begin{aligned} \{L_1(x)f(s)\}_1 &= \{L_1(s)f(x)\}_1, \quad \{L_1(x)f(s)\}_2 = \{L_2(s)f(x)\}_1, \\ \{L_2(x)f(s)\}_2 &= \{L_2(s)f(x)\}_2. \end{aligned} \quad (9)$$

Условие ассоциативности 1 п. 3 для рассматриваемых операторов выполнено в силу того, что обе части соответствующего равенства при любых фиксированных  $s, j$  являются решениями смешанной задачи вида (7), (8), а для решений такой задачи имеет место теорема единственности [12].  $D$ -слабая сходимостъ интеграла  $L(a)$  для  $a \in D'_0$  очевидна; если же  $a = Ba'$  (где  $B \in W^*(A)$ ,  $a' \in D'_0$ ), то с учетом установленных выше соотношений симметрии имеем  $L(a) = L(a')B^*$  (черта означает инволюцию в пространстве операторов, действующих в  $H$ , порожденную комплексным сопряжением в  $H$ ), откуда вытекает  $D$ -слабая сходимостъ интеграла  $L(a)$  и его принадлежность  $\mathcal{L}(D)$ , т. е. справедливость условия 2 п. 3.

Проведенные рассуждения показывают также, что для  $a = Ba'$ , где  $a' \in D'_0$ ,  $B$  — финитная  $E_\lambda$ -существенно ограниченная функция от оператора  $A$ , оператор  $L(a)$  непрерывен в  $H$ . Кроме того, если  $a_n = E(\Delta_n)a'_n$ , где левые и правые границы интервалов  $\Delta_n$  стремятся соответственно к  $-\infty$  и к  $+\infty$  при  $n \rightarrow \infty$ , а компонентами вектор-функций  $a'_n \in D'_0$  являются  $\delta_0$ -образные последовательности, то нетрудно подсчитать, что  $L(a_n) \rightarrow \rightarrow (\mathcal{P}(0)a, f(0))I$ , т. е. выполнено условие 3 п. 3. Положим  $\tilde{x} \equiv x$  для  $x \in Q$ . Поскольку в силу вещественности оператора  $AD$  инвариантно относительно поординатного комплексного сопряжения, выполнены все условия п. 3. Поэтому из общих результатов этого пункта, вытекает

**Т е о р е м а 2.** *Оператору  $A$  соответствует единственная положительная борелевская мера  $\rho$  (спектральная мера) на  $R$  такая, что для обобщенного преобразования Фурье  $a(x) \mapsto \tilde{a}(\lambda) = \int_0^\infty \sum_{i,j=1}^2 \mathcal{P}_{ij}(x) a_i(x) \Phi_j(x, \lambda) dx$  имеют место формула Планшереля (3) и формула обращения  $a_i(x) = = \int_{-\infty}^\infty \Phi_i(x, \lambda) \tilde{a}(\lambda) d\rho(\lambda)$ .*

5. Пусть

$$\begin{cases} l[y] = -y'' + q(x)y = \lambda y, \\ y'(0) = hy(0) \end{cases} \quad (10)$$

— задача на собственные значения для дифференциального выражения Штурма—Лиувилля, где  $x \in Q = [0, \infty)$ ,  $\lambda, h \in R$ ,  $q(x)$  — вещественная локально интегрируемая функция. Обозначим через  $A$  минимальный оператор в пространстве  $H = L_2(0, \infty)$ , порожденный выражением  $l[y]$  на множестве  $D'_0$  финитных функций, имеющих абсолютно непрерывную производную и удовлетворяющих краевому условию из (10). Не ограничивая общности, можно считать, что  $A$  — существенно самосопряжен; в противном случае все его самосопряженные расширения имеют чисто дискретный

спектр [11] и доказательство равенства Парсеваля и формулы обращения труда не составляет. Пусть  $\varphi(x, \lambda)$  — такое решение задачи (10), что  $\varphi(0, \lambda) = 1$ .

Рассмотрим семейство, самосопряженных, вещественных вообще говоря, неограниченных операторов  $L(x) = \varphi(x, A)$ , коммутирующих в смысле разложения единицы. Пусть  $M$  — линейная оболочка элементов вида  $f = E_{\Delta} g$ , где  $g \in H$ ,  $E_{\lambda}$  — разложение единицы оператора  $A$ ,  $\Delta$  — конечный интервал вещественной оси. Для  $f \in M$  функция  $L(x)f = z(x)$  удовлетворяет дифференциально-операторной задаче Коши

$$l[z] = -z'' + q(x)z = Az, \quad z(0) = f, \quad z'(0) = hf, \quad (11)$$

которую можно переписать в виде смешанной задачи для уравнения в частных производных (обозначив  $z(x)$  через  $u(x, s)$ ,  $f$  — через  $f(s)$ ):

$$-\partial^2 u / \partial x^2 + q(x)u(x, s) = -\partial^2 u / \partial s^2 + q(s)u(x, s), \quad (12)$$

$$u(0, s) = f(s), \quad \partial u / \partial x(0, s) = hf(s), \quad \partial u / \partial s(x, 0) = hu(x, 0). \quad (13)$$

Известно [1], что решение этой задачи можно представить в виде

$$u(x, s) = \frac{1}{2} [f(x+s) + f(|x-s|)] + \int_{|x-s|}^{x+s} \omega(x, s, \xi) f(\xi) d\xi = L(x)f(s), \quad (14)$$

где  $\omega$  — функция Римана задачи (12), (13). Из этой формулы, задающей закон действия операторов  $L(x)$ , и из свойств функции Римана вытекает, что множество  $D'_0$  инвариантно относительно действия о. о. с. Более того, относительно о. о. с. инвариантно и множество  $D = \left\{ \sum_i A_i f_i \mid f_i \in D'_0, A_i \in W^*(A) \right\}$ , где  $W^*(A)$  —  $W^*$ -алгебра всех  $E_{\lambda}$ -существенно ограниченных функций от оператора  $A$ . Из вещественности оператора  $A$  вытекает инвариантность  $D$  относительно комплексного сопряжения.

1. Для  $a \in D'_0$   $D$ -слабая сходимост интеграла  $L(a)$  доказывается непосредственно. Если же  $a = Ba_1$ , где  $a_1 \in D'_0$ ,  $B \in W^*(A)$ , то с использованием вытекающего из (14) соотношения  $(L(x)a)(s) = (L(s)a)(x)$  несложно показать, что  $L(a)b = L(a_1)B^*b$  для  $b \in D$  и, таким образом, этот случай сводится к предыдущему.

2. Как показано в [1], имеет место соотношение  $L_s(r)(L(s)f)(x) = L_x(s)(L(r)f)(x)$  — ассоциативность о. о. с. (индекс внизу показывает, по какой переменной действует оператор). Учитывая также коммутируемость о. о. с. на  $D$ , их самосопряженность и изученные выше свойства, можно убедиться, что соотношение ассоциативности о. о. с. принимает вид  $L(L(a)b)c = L(a)L(b)c$  или  $(a*b)*c = a*(b*c)$ , где  $a, b, c \in D$ .

3. Из изложенного в 1 вытекает, что в веденное выше множество  $M$  содержится в множестве  $D_0$  таких элементов  $a \in D$ , для которых оператор  $L(a)$  непрерывен. Кроме того, если  $a_n = E(\Delta_n)f_n$ , где границы интервала  $\Delta_n$  стремятся соответственно к  $-\infty$  и  $+\infty$  при  $n \rightarrow \infty$ , а  $f_n$  —  $\delta_0$ -образная последовательность функций из  $D'_0$ , то, как нетрудно видеть,  $L(a_n) \rightarrow \varphi(0, A) = I$ .

Проведенные рассуждения показывают, что с оператором  $A$  можно связать н. г. а.  $D$ , ассоциированную с коммутативными о. о. с.  $L(x)$ . Отсюда и из результатов п. 3 вытекает, что оператору  $A$  соответствует единственная положительная борелевская мера  $\rho$  (спектральная мера) на  $R$  такая,

что для обобщенного преобразования Фурье  $a(x) \mapsto \tilde{a}(\lambda) = \int_0^{\infty} a(x)\varphi(x, \lambda) dx$

имеет место формула (3) и формула обращения  $a(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{a}(\lambda)\varphi(x, \lambda) d\rho(\lambda)$ .

Отметим, что приведенное утверждение допускает обобщение на случай, когда уравнение (10) заменяется несколько более общим уравнением вида  $(p(x)y')' + q(x)y = \lambda r(x)y$  (где  $p(x)$  и  $r(x)$  — непрерывные поло-

жительные функции на  $[0, \infty)$ ). Кроме того, с помощью подстановки задаче (10) можно придать вид (5), (6), однако с вырожденной матрицей  $\mathcal{P}(x)$ ; поэтому к ней непосредственно неприменима теорема 2.

1. Левитан Б. М. Теория операторов обобщенного сдвига.— М. : Наука, 1973.— 312 с.
2. Березанский Ю. М., Каложный А. А. Гиперкомплексные системы с локально-компактным базисом.— Киев, 1982.— 58 с.— Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 82.40). (Англ. пер.: Selecta Math. Sovietica.— 1985.— 4, № 2.— Р. 151—200).
3. Вайнерман Л. И. Двойственность алгебр с инволюцией и операторы обобщенного сдвига // Итоги науки и техники. Мат. анализ / ВИНТИ.— 1986.— 24.— С. 165—205.
4. Вайнерман Л. И., Литвинов Г. Л. Формула Планшереля и формула обращения для операторов обобщенного сдвига // Докл. АН СССР.— 1981.— 251, № 4.— С. 792—795.
5. Dixmier J. Les algebres d'operateurs dans l'espace hilbertien.— Paris: Gauthier — Villars, 1969.— 367 p.
6. Наймарк М. А. Нормированные кольца.— М. : Наука, 1968.— 664 с.
7. Inoue A. On a class of unbounded operator algebras. I // Pacif. J. Math.— I.— 1976.— 65, N 1.— Р. 77—95; II.— 1976.— 66, N 2.— Р. 411—431; III.— 1977.— 69, N 1.— Р. 105—115.
8. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Теория вольтерровых операторов в гильбертовом пространстве и ее приложения.— М. : Наука, 1967.— 508 с.
9. Повзнер А. Я. Об уравнениях типа Штурма—Лиувилля на полуоси // Докл. АН СССР.— 1944.— 43, № 9.— С. 387—391.
10. Березанский Ю. М. О гиперкомплексных системах, построенных по уравнению Штурма—Лиувилля на полуоси // Там же.— 1953.— 91, № 6.— С. 1245—1248.
11. Ахиезер Н. И., Глазман И. М. Теория линейных операторов в гильбертовом пространстве.— М. : Наука, 1966.— 543 с.
12. Берс Л., Джон Ф., Шехтер М. Уравнения с частными производными.— М. : Мир, 1966.— 351 с.