

АББАУИ ЛИАЗИД

### УНИВЕРСАЛЬНАЯ МОДЕЛЬ ДЛЯ СЕМЕЙСТВА ДВАЖДЫ ПЕРЕСТАНОВОЧНЫХ ОПЕРАТОРОВ

В теории несамосопряженных операторов наряду с треугольными моделями используется так называемая универсальная модель [1, 2]. М. С. Бродским [1] была построена универсальная модель для оператора Вольтерра. В монографии [2] рассмотрен более общий случай, когда у оператора кроме спектра в нуле имелся еще дискретный спектр  $\{\lambda_k\}$ ,  $\text{Im } \lambda_k \geq 0$ .

Данная работа содержит построение универсальной модели типа Бродского для семейства дважды перестановочных операторов.

Пусть  $0 < b_k < a_k$  и  $0 = c_k^{(1)} < c_k^{(2)} < \dots < c_k^{(N_k)} \rightarrow b_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ) — разбиение  $[0, b_k]$  и  $f(x_1, \dots, x_n)$  — скалярная функция от  $n$  переменных, где  $x_k \in [0, a_k]$ . При фиксированных переменных  $x_k$  ( $k \neq s$ ) функция  $f(x_1^0, \dots, x_s, \dots, x_n^0)$  — ступенчатая, непрерывная слева в  $[0, b_k]$ , точки разрыва которой  $c_s^{(i)}$  ( $i = 1, \dots, N_s$ ).

Пусть  $\mu_k(x_k)$  — ограниченная, неубывающая, ступенчатая непрерывная слева функция в  $[0, b_k]$ , точки разрыва которой  $c_k^{(i)}$  ( $i = 1, \dots, N_k$ ), и скачок в этой точке  $(\beta_k^{(i)})^2$ , на  $[b_k, a_k]$   $\mu_k(x_k) \equiv x_k$ .

Тогда  $L_2 \left( \prod_{i=1}^n [0, a_k]; \mu_1, \dots, \mu_n \right)$  есть совокупность скалярных функций  $f(x_1, \dots, x_n)$ ,  $x_k \in [0, a_k]$ , удовлетворяющих указанным условиям, для которых

$$\int_0^{a_1} \int_0^{a_2} \dots \int_0^{a_n} |f(x_1, \dots, x_n)|^2 d\mu_1(x_1) \dots d\mu_n(x_n) < \infty.$$

Скалярное произведение определяется следующим образом:

$$\begin{aligned} & (f(x_1, \dots, x_n), g(x_1, \dots, x_n)) = \\ & = \int_0^{a_1} \dots \int_0^{a_n} f(x_1, \dots, x_n) \overline{g(x_1, \dots, x_n)} d\mu_1(x_1) \dots d\mu_n(x_n). \end{aligned}$$

После факторизации по ядру получаем гильбертово пространство

$$L_2 \left( \prod_{k=1}^n [0; a_k]; \mu_1, \dots, \mu_n \right).$$

В этом гильбертовом пространстве определим операторы

$$\begin{aligned} (\tilde{A}_k f)(x_1, \dots, x_n) &= \alpha_k(x_k) f(x_1, \dots, x_n) + \\ &+ i \int_{x_k}^{a_k} \overbrace{f(x_1, \dots, t, \dots, x_n)}^k d\mu_k(t), \end{aligned}$$

$\alpha_k(x_k)$  на  $[0, b_k]$  есть ступенчатая, непрерывная слева функция, точки разрыва которой  $c_k^{(i)}$  ( $i = 1, \dots, N_k$ ), и скачок в этой точке  $\lambda_k^{(i)}$ , а на  $[b_k, a_k]$   $\alpha_k(x_k) \equiv 0$ .

**Теорема:** Пусть  $A_1, A_2, \dots, A_n$  — семейство линейных ограниченных операторов, действующих в гильбертовом пространстве  $H$  и удовлетворяющих следующим условиям.

1) Операторы  $A_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ) дважды перестановочны:  $A_k A_s = A_s A_k$  и  $A_k^* A_s = A_s^* A_k^*$  при  $k \neq s$ .

2)  $A_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ) вполне несамосопряженные диссипативные операторы.

3) Вещественный спектр каждого  $A_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ) сосредоточен в нуле.

4) Резольвента  $A_k$  есть функция экспоненциального типа от  $\lambda = 1/\mu$ .

5) Невещественный спектр оператора  $A_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ) имеет предельные точки лишь на вещественной оси.

6)  $\dim H_0 = 2$ , где  $H_0 = \bigcap_{k=1}^n \overline{2 \operatorname{Im} A_k H}$ .

Тогда  $(A_1, A_2, \dots, A_n)$  унитарно эквивалентно сужению на инвариантное подпространство модельного пространства  $\dot{H}$  системы операторов  $(\dot{A}_1, \dot{A}_2, \dots, \dot{A}_n)$ , где

$$\begin{aligned} \dot{H} &= L_2 \left( \prod_{k=1}^n [0, a_k]; \mu_1, \dots, \mu_n \right) \dot{+} L_2 \left( \prod_{k=1}^n [0, a_k]; \mu_1, \dots, \mu_n \right), \\ \dot{A}_k (f(x_1, \dots, x_n); g(x_1, \dots, x_n)) &= \\ &= (\tilde{A}_k f(x_1, \dots, x_n); \tilde{A}_k g(x_1, \dots, x_n)). \end{aligned}$$

**Доказательство.** Пусть  $H_k = \bigcap_{s \neq k} 2 \operatorname{Im} A_s H = \bigcap_{m \geq 0} V A_k^m H_0$  [3], тогда  $H_k$  инвариантно относительно  $A_k$ , сужение  $A_k$  на  $H_k$  будем

обозначать через  $\tilde{A}_k$ .  $\tilde{A}_k$  обладает свойствами 2—5, кроме того

$$\dim \tilde{H}_0^{(k)} = 2, \text{ где } \tilde{H}_0^{(k)} = \frac{\tilde{A}_k - \tilde{A}_k^*}{i} H_k$$

(так как  $\tilde{H}_0^{(k)} = H_0$  [3]).

Тогда  $\tilde{A}_k$  можно включить в узел  $\theta_k$ :

$$\theta_k = (\tilde{A}_k, H_k, \Phi_k, g_1^{(k)}, g_2^{(k)}),$$

характеристическая матрица-функция которого имеет вид

$$W_{\theta_k}(\lambda) = I - i \| ((\tilde{A}_k - \lambda I)^{-1} g_\alpha^{(k)}, g_\beta^{(k)}) \|_{\alpha, \beta=1}^2.$$

Пусть  $H_k^{(2)}$  — линейная оболочка всех инвариантных подпространств, отвечающих невещественным точкам спектра  $\tilde{A}_k$ , и  $H_k^{(1)}$  — его ортогональное дополнение.  $H_k^{(2)}$  — инвариантное подпространство, тогда  $\tilde{A}_k$  можно рассматривать как сцепление операторов  $\tilde{A}_k^{(1)}$  и  $\tilde{A}_k^{(2)}$ , действующих соответственно в  $H_k^{(1)}$  и  $H_k^{(2)}$ :

$$\tilde{A}_k^{(i)} = P_k^{(i)} \tilde{A}_k \quad (i = 1, 2),$$

где  $P_k^{(i)}$  — ортопроектор на  $H_k^{(i)}$ .  $\theta_k$  можно рассматривать как произведение его проекций на  $H_k^{(1)}$  и  $H_k^{(2)}$ ,  $\theta_k^{(1)}$  и  $\theta_k^{(2)}$ , тогда

$$\theta_k^{(i)} = (\tilde{A}_k^{(i)}, H_k^{(i)}, P_k^{(i)} \Phi_k, g_{1i}^{(k)}, g_{2i}^{(k)}) \quad (i = 1, 2)$$

и  $g_{\alpha i}^{(k)} = P_k^{(i)} g_\alpha^{(k)}$  ( $\alpha = 1, 2$ ).

Оператор  $\tilde{A}_k^{(1)}$  вполне несамосопряженный, диссипативный, его спектр сосредоточен в нуле и его резольвента — функция экспоненциального типа от  $\lambda = \frac{1}{\mu}$  (тип функции —  $\sigma_k$ ); тогда из результатов, полученных в [1], вытекает, что  $A_k^{(1)}$  унитарно эквивалентен сужению на инвариантное подпространство  $G_k^{(1)}$  модельного пространства  $L_2[0, l_k] \dot{+} L_2[0, l_k]$  оператора

$$J_k^{(1)}(f, g) = \left( i \int_x^{l_k} f(t) dt, i \int_x^{l_k} g(t) dt \right), \quad (l_k = \sigma_k).$$

С другой стороны,  $\tilde{A}_k^{(2)}$  вполне несамосопряженный диссипативный оператор, у которого спектр чисто невещественный с предельными точками лишь на вещественной оси; тогда из результатов, полученных в [2],  $\tilde{A}_k^{(2)}$  унитарно эквивалентен сужению на инвариантное подпространство  $G_k^{(2)}$  модельного пространства

$$l_2([0, b_k]; \mu_k^{(2)}) \dot{+} l_2([0, b_k]; \mu_k^{(2)})$$

оператора  $J_k^{(2)}$ .

Модельное пространство и модельный оператор определяются следующим образом. Пусть  $0 = c_k^{(0)} < c_k^{(1)} < \dots < c_k^{(N_k)} \rightarrow b_k$  — разбиение  $[0, b_k]$  и  $\mu_k^{(2)}$  — ограниченная, неубывающая, непрерывная слева, ступенчатая со скачками в точках  $c_k^{(i)}$  и скачок в точке  $c_k^{(i)}$  есть  $(\beta_k^{(i)})^2$ , где

$\lambda_k^{(i)} = \alpha_k^{(i)} + i \frac{(\beta_k^{(i)})^2}{2}$  — последовательность невещественных точек спектра  $\tilde{A}_k^{(2)}$ ;  $L_2([0, b_k]; \mu_k^{(2)})$  есть совокупность ступенчатых функций, точки разрыва которых совпадают с точками  $c_k^{(i)}$ , удовлетворяющими условию  $\int_0^{b_k} |f(x)|^2 d\mu_k^{(2)}(x) < \infty$  со скалярным произведением

$$(f(x), g(x)) = \int_0^{b_k} f(x) \overline{g(x)} d\mu_k^{(2)}(x).$$

$L_2([0, b_k]; \mu_k^{(2)})$  получается после факторизации по ядру

$$\tilde{J}_k^{(2)} f(x) = \alpha_k^{(2)}(x) f(x) + i \int_x^{b_k} f(t) d\mu_k^{(2)}(t);$$

$\alpha_k^{(2)}(x)$  — ступенчатая функция со скачками в  $c_k^{(i)}$ , равными  $\lambda_k^{(i)}$ .

Тогда

$$J_k^{(2)} \{f(x), g(x)\} = \{\tilde{J}_k^{(2)} f(x); \tilde{J}_k^{(2)} g(x)\}.$$

При сцеплении операторов  $J_k^{(1)}$  и  $J_k^{(2)}$  получим модельное пространство

$$L_2([0, a_k]; \mu_k) \dot{+} L_2([0, a_k]; \mu_k)$$

и оператор  $J_k$ , действующий в нем,  $a_k = b_k + l_k$ . Функции из  $L_2([0, a_k]; \mu_k)$  являются ступенчатыми функциями на  $[0, b_k]$  со скачками лишь в точках  $c_k^{(i)}$ ;  $\mu_k(x)$  на  $[0, b_k]$  совпадает с  $\mu_k^{(2)}$  и на  $[b_k, a_k]$   $\mu_k(x) \equiv x$ .  $L_2([0, a_k]; \mu_k)$  получается после факторизации по ядру множества таких функций (ступенчатых на  $[0, b_k]$ ), которые удовлетворяют

$$\int_0^{a_k} |f(x)|^2 d\mu_k(x) < \infty$$

со скалярным произведением

$$(f(x), g(x)) = \int_0^{a_k} f(x) \overline{g(x)} d\mu_k(x).$$

Модельный оператор определим таким образом:

$$J_k \{f(x), g(x)\} = \{\alpha_k(x) f(x) + \\ + i \int_x^{a_k} f(t) d\mu_k(t); \alpha_k(x) g(x) + i \int_x^{a_k} g(t) d\mu_k(t)\},$$

$\alpha_k(x)$  на  $[0, b_k]$  совпадает с  $\alpha_k^{(2)}(x)$  и на  $[b_k, a_k]$   $\alpha_k(x) \equiv 0$ .

С другой стороны,  $\tilde{A}_k$  — сцепление  $\tilde{A}_k^{(1)}$  и  $\tilde{A}_k^{(2)}$ , которые унитарно эквивалентны соответственно сужениям операторов  $J_k^{(1)}$  и  $J_k^{(2)}$  на инвариантные подпространства. Тогда  $\tilde{A}_k$  унитарно эквивалентен сужению оператора  $J_k$  на инвариантное подпространство  $G_k$  пространства

$$L_2([0, a_k]; \mu_k) \dot{+} L_2([0, a_k]; \mu_k),$$

т. е. существует унитарный оператор  $U_k: H_k \rightarrow G_k$  такой, что  $U_k \tilde{A}_k = J_k U_k$ .

Рассмотрим пространство

$$\dot{H} = L_2(D; \mu_1, \dots, \mu_n) \dot{+} L_2(D; \mu_1, \dots, \mu_n),$$

где  $D = [0, a_1] \otimes [0, a_2] \otimes \dots \otimes [0, a_n]$ .  $G_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ) можно рассматривать как подпространство  $\dot{H}$ , и  $J_k$  можно тривиально расширить в  $\dot{H}$ .

Таким образом,

$$\begin{aligned} \dot{A}_k \{f(x_1, \dots, x_n); g(x_1, \dots, x_n)\} = \\ = \{\alpha_k(x_k) f(x_1, \dots, x_n) + i \int_{x_k}^{a_k} \underbrace{f(x_1, \dots, t, \dots, x_n)}_k d\mu_k(t); \\ \alpha_k(x_k) g(x_1, \dots, x_n) + i \int_{x_k}^{a_k} \underbrace{g(x_1, \dots, t, \dots, x_n)}_k d\mu_k(t)\}. \end{aligned}$$

Пусть

$$\begin{aligned} H_1 \vee H_2 \vee \dots \vee H_n = (H_1 \ominus H_0) \oplus (H_2 \ominus H_0) \oplus \dots \oplus \\ \oplus (H_n \ominus H_0) \oplus H_0, \end{aligned}$$

в этом пространстве определим оператор

$$U(h_1 + h_2 + \dots + h_n + h_0) = U_1 h_1 + U_2 h_2 + \dots + U_n h_n + U_0 h_0$$

(на  $H_0 = \bigcap_{k=1}^n \overline{2 \operatorname{Im} A_k H}$ ,  $U_k$  совпадают и  $U_k h_0 = U_0 h_0$ ),  $U$ , очевидно,

является изометрическим оператором.

Пусть  $\mathcal{G}$  — линейная замкнутая оболочка элементов вида

$$\dot{A}_2^r \dot{A}_3^r \dots \dot{A}_n^r g_1 + \dot{A}_1^p \dot{A}_3^p \dots \dot{A}_n^p g_2 + \dots + \dot{A}_1^s \dot{A}_2^s \dots \dot{A}_{n-1}^s g_n,$$

где  $r_i \geq 0$ ,  $p_i \geq 0$ ,  $s_i \geq 0$ ,  $g_k \in G_k$  ( $i = 1, \dots, n$ ;  $k = 1, \dots, n$ ).

$G$  инвариантно относительно каждого  $A_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ).  
 Определим оператор  $\tilde{U}$  на векторах вида  $A_1^{m_1} \dots A_n^{m_n} h_0$ ,  $m_i \geq 0$ ,  $h_0 \in H_0$ :

$$\tilde{U}(A_1^{m_1} A_2^{m_2} \dots A_n^{m_n} h_0) = \dot{A}_1^{m_1} \dot{A}_2^{m_2} \dots \dot{A}_n^{m_n} \tilde{h}_0, \quad \tilde{h}_0 = U_0 h_0,$$

$\tilde{U}$  — изометрический оператор. В самом деле,

$$\begin{aligned} & (A_1^{m_1} A_2^{m_2} \dots A_n^{m_n} h_0, A_1^{s_1} A_2^{s_2} \dots A_n^{s_n} g_0) = \\ & = ((A_1^*)^{s_1} A_1^{m_1} h_0, (A_2^*)^{m_2} \dots (A_n^*)^{m_n} A_2^{s_2} \dots A_n^{s_n} g_0). \end{aligned}$$

Так как  $(A_1^*)^{s_1} A_1^{m_1} h_0 \in H_1$  и  $(A_2^*)^{m_2} \dots (A_n^*)^{m_n} A_2^{s_2} \dots A_n^{s_n} g_0 \in L_2$ , где

$$L_k = \bigvee_{m_k, \dots, m_n \geq 0} A_k^{m_k} \dots A_n^{m_n} H_0, \quad L_k \perp H_s \ominus H_0 \quad (s < k),$$

$$\text{то } (A_1^*)^{s_1} A_1^{m_1} h_0 = \sum_{\gamma_1=1}^2 ((A_1^*)^{s_1} A_1^{m_1} h_0, g_{\gamma_1}) g_{\gamma_1} + h_1 \quad [3].$$

Здесь  $\{g_1, g_2\}$  — ортонормированный базис в  $H_0$ , тогда

$$\begin{aligned} & (A_1^{m_1} \dots A_n^{m_n} h_0, A_1^{s_1} \dots A_n^{s_n} g_0) = \\ & = \sum_{\gamma_1=1}^2 ((A_1^*)^{s_1} A_1^{m_1} h_0, g_{\gamma_1}) (g_{\gamma_1}, (A_2^*)^{m_2} \dots (A_n^*)^{m_n} A_2^{s_2} \dots A_n^{s_n} g_0). \end{aligned}$$

Повторяя эту процедуру  $n-1$  раз, получаем [3]

$$\begin{aligned} & (A_1^{m_1} \dots A_n^{m_n} h_0, A_1^{s_1} \dots A_n^{s_n} g_0) = \\ & = \sum_{\gamma_1, \dots, \gamma_{n-1}=1}^2 (A_1^{m_1} h_0, A_1^{s_1} g_{\gamma_1}) (A_2^{m_2} g_{\gamma_1}, A_2^{s_2} g_{\gamma_2}) \dots (A_n^{m_n} g_{\gamma_{n-1}}, A_n^{s_n} g_0). \end{aligned}$$

Учитывая, что  $A_k^{m_k} g_{\gamma_k}$  и  $A_k^{s_k} g_{\gamma_{k-1}} \in H_k$ , имеем

$$\begin{aligned} & (A_1^{m_1} \dots A_n^{m_n} h_0, A_1^{s_1} \dots A_n^{s_n} g_0) = \\ & = \sum_{\gamma_1, \dots, \gamma_{n-1}=1}^2 (U_1 A_1^{m_1} U_1^{-1} U_1 h_0, U_1 A_1^{s_1} U_1^{-1} U_1 g_{\gamma_1}) \otimes \dots \otimes \\ & \otimes (U_n A_n^{m_n} U_n^{-1} U_n g_{\gamma_{n-1}}, U_n A_n^{s_n} U_n^{-1} U_n g_0) = \\ & = \sum_{\gamma_1, \dots, \gamma_{n-1}=1}^2 (\dot{A}_1^{m_1} \tilde{h}_0, \dot{A}_1^{s_1} \tilde{g}_{\gamma_1}) \dots (\dot{A}_n^{m_n} \tilde{g}_{\gamma_{n-1}}, \dot{A}_n^{s_n} \tilde{g}_0), \end{aligned}$$

где  $\tilde{g}_\alpha = U_0 g_\alpha$  ( $\alpha = 0, 1, 2$ ),  $h_0 = U_0 h_0$ .

С другой стороны,

$$\begin{aligned} & (\dot{A}_1^{m_1} \dots \dot{A}_n^{m_n} \tilde{h}_0, \dot{A}_1^{s_1} \dots \dot{A}_n^{s_n} g_0) = \\ & = \sum_{\gamma_1, \dots, \gamma_{n-1}=1}^2 (\dot{A}_1^{m_1} \tilde{h}_0, \dot{A}_1^{s_1} g_{\gamma_1}) \dots (\dot{A}_n^{m_n} \tilde{g}_{\gamma_{n-1}}, \dot{A}_n^{s_n} \tilde{g}_0), \end{aligned}$$

где  $\{\tilde{g}_1, \tilde{g}_2\}$  — ортогональный базис в  $H_0$ :

$$\dot{H}_0 = \prod_{k=1}^n \overline{2 \operatorname{Im} \dot{A}_k \dot{H}}.$$

Окончательно

$$(A_1^{m_1} \dots A_n^{m_n} h_0, A_1^{s_1} \dots A_n^{s_n} g_0) = (\dot{A}_1^{m_1} \dots \dot{A}_n^{m_n} \tilde{h}_0, \dot{A}_1^{s_1} \dots \dot{A}_n^{s_n} \tilde{g}_0),$$

где  $\tilde{h} = U_0 h_0$ ,  $\tilde{g}_0 = U_0 g_0$ .

Расширяя  $\tilde{U}$  по линейности и непрерывности, получаем унитарный оператор  $\tilde{U}$ :

$$\tilde{U} : \bigvee_{m_1, \dots, m_n \geq 0} A_1^{m_1} \dots A_n^{m_n} H_0 = H \rightarrow \bigvee_{m_1, \dots, m_n \geq 0} \dot{A}_1^{m_1} \dots \dot{A}_n^{m_n} \dot{H}_0 = G,$$

причем  $\tilde{U} A_k = \dot{A}_k \tilde{U}$  ( $k = 1, 2, \dots, n$ ).

**Список литературы:** Бродский М. С. Треугольные и жордановы представления линейных операторов. — М.: Наука, 1969. — 287 с. 2. Лифшиц М. С., Янцевич А. А. Теория операторных узлов в гильбертовых пространствах. — Х.: Вища школа. Изд-во при Харьк. ун-те, 1971. — 160 с. 3. Золотарев В. А. О треугольных моделях систем дважды перестановочных операторов. — Докл. АН АрмССР, 1976, № 3, с. 136—140. 4. Ваксман Л. Л. Гармонический анализ многопараметрических полугрупп сжатий. — Математика, 1981, № 1Б1055, с. 9—16. 5. Янцевич А. А. Применение теории операторных узлов к исследованию нестационарных случайных процессов и последовательностей. — Материалы Всесоюз. симпоз. по статистике случайных процессов. К., 1973. с. 229—232.

Поступила в редколлегию 20.03.83.