

УДК 517.948

В. А. ЗОЛОТАРЕВ

**УНИВЕРСАЛЬНЫЕ МОДЕЛИ ЛИНЕЙНЫХ ОПЕРАТОРОВ
С ЗАДАННЫМИ ОГРАНИЧЕНИЯМИ НА РОСТ
РЕЗОЛЬВЕНТЫ**

В данной статье методами теории полугрупп построены универсальные модельные представления диссипативных операторов со спектром в нуле и заданными ограничениями на рост резольвенты.

1. Рассмотрим диссипативный локальный узел [1, 2]

$$\Delta = (A, H, \varphi, E, I_E), \quad (1)$$

узловое соотношение которого имеет вид

$$\frac{1}{t} (A - A^*) = (2A_t) = \varphi^* \varphi \geq 0. \quad (2)$$

Для вполне несамосопряженности [1, 2] диссипативного оператора A необходимо и достаточно, чтобы не существовало инвариантного относительно A подпространства, на котором индуцировался бы самосопряженный оператор. Пусть $\text{Ker}^* A = 0$ (что и будет предполагаться в дальнейшем), тогда существует в широком смысле, т. е. вообще говоря, неограниченный оператор A^{-1} с плотной в H областью определения $D(A^{-1}) = AH$. Резольвентой Фредгольма [3] оператора A называется функция

$$A(\lambda) = A(I - \lambda A)^{-1} = (A^{-1} - \lambda I)^{-1} = R_\lambda(A^{-1}).$$

Рассмотрим полугруппу T_t , порождаемую задачей Коши:

$$T_t f = f(t): \begin{cases} iA \frac{d}{dt} f(t) = f(t); \\ f(0) = f. \end{cases} \quad (3)$$

Из (3) следует, что для $f \in \bar{D}(A^{-1})$ имеет место

$$\frac{d}{dt} \|f(t)\|^2 = -2 \langle A_t f'(t), f'(t) \rangle \leq 0, \quad (4)$$

т. е. полугруппа T_t является сжимающей $\|T_t\| \leq 1$ и

$$\langle (I - T_t^* T_t) f, f \rangle = 2 \int_0^t \langle A_t f'(s), f'(s) \rangle ds. \quad (5)$$

Положительность ограниченной невозрастающей функции $\|f(t)\|^2$ означает, что существует предел

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \|f(t)\|^2 = \langle Kf, f \rangle,$$

где оператор K является сильным пределом неотрицательных оператор-функций

$$K = s - \lim_{t \rightarrow \infty} T_t^* T_t, \quad (0 \leq K \leq I). \quad (6)$$

Поэтому

$$\int_0^{\infty} \langle A_t T_t' f, T_t' f \rangle dt = \frac{1}{2} \langle (I - K) f, f \rangle,$$

и значит

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \|A_t' T_t' f\|^2 = \lim_{t \rightarrow \infty} \langle A_t T_t' f, T_t' f \rangle = 0 \quad (7)$$

$f \in D(A^{-1})$. Используя узловое соотношение (2), получим, что

$$\int_0^{\infty} \|\varphi T_t' f\|^2 dt = \|Bf\|^2, \quad (8)$$

где $B^2 = I - K$, $0 \leq B \leq I$, $f \in D(A^{-1})$. Из определения оператора K (6) заключаем, что полугруппа T_t является изометрической в метрике $\langle Kf, g \rangle$, так как $T_t^* K T_t = K$, и значит $A^* K = K A$.

Теорема 1. *Предположим, что в гильбертовом пространстве H задана сжимающая полугруппа T_t (3), инфинитизимальным оператором которой является $(iA)^{-1}$, причем A — ограниченный диссипативный оператор такой, что $\text{Ker } A^* = 0$. Пусть для каждого $f \in H$ вектор-функция $f(t) = T_t f$ имеет предел*

$$s - \lim_{t \rightarrow \infty} f(t) = f_{\infty} \quad (9)$$

тогда

$$s - \lim_{t \rightarrow \infty} T_t = 0. \quad (10)$$

Теорема 2. *Предположим, что вполне несамосопряженный ограниченный диссипативный оператор A такой, что $(iA)^{-1}$, является инфинитизимальным оператором полугруппы T_t (3). Тогда*

$$\int_0^{\infty} |F_t(f, g)|^2 dt < \infty, \quad (11)$$

где функция $F_t(f, g)$ имеет вид $F_t(f, g) = \langle T_t f, g \rangle$, либо $F_t(f, g) = \langle T_t' f, g \rangle$, причем $f \in D(A^{-1})$,

$$a \quad g = \sum_{0 < s < n} (A^*)^s A_1 h_s \quad (\forall h_s \in H, \forall n \in \mathbb{Z}_+).$$

1. Ограниченный линейный оператор A в H будем относить к классу Λ^{exp} [2], если:

1) A — диссипативен, $A_I \geq 0$;

2) резольвента Фредгольма $A(\lambda) = A(I - \lambda A)^{-1}$ является целой функцией экспоненциального типа*.

Рассмотрим следующий важный пример операторов класса. Пусть

$$L_r^2(0, l) = \left\{ f(x) = (f^1(x), \dots, f^r(x)); \int_0^l \langle f(x), f(x) \rangle dx < \infty \right\} \quad (12)$$

($0 < l < \infty$, $r < \infty$). Введем в $L_r^2(0, l)$ диссипативный оператор

$$(A_l f)(x) = \left(i \int_x^l f^1(t) dt, \dots, i \int_x^l f^r(t) dt \right). \quad (13)$$

Включим A_l (13) в диссипативный локальный узел (1):

$$\Delta_l = (A_l, L_r^2(0, l), \varphi_l, l_r^2, I_{l^2}). \quad (14)$$

Нетрудно показать, что резольвента Фредгольма $A_l(\lambda)$ является целой функцией экспоненциального типа, т. е. $A_l \in \Lambda^{\text{exp}}$. Полу-группа T_t (3), инфинитезимальным оператором которой является оператор $(iA_l)^{-1}$, имеет вид

$$(\tilde{T}_t f)(x) = \chi_{[0, l]}(x) f(x + t), \quad (15)$$

где $\chi_{[0, l]}(x)$ — характеристическая функция множества $[0, l]$.

III. Учитывая сжимаемость полугруппы T_t (3), легко установить, что

$$iA(\lambda) = \int_0^{\infty} e^{i\lambda t} T_t dt, \quad (\text{Im } \lambda > 0). \quad (16)$$

Используя теорему 2, получим

$$i \langle A(\lambda) f, g \rangle = \int_0^{\infty} e^{i\lambda t} \langle T_t f, g \rangle dt, \quad (\text{Im } \lambda > 0), \quad (17)$$

где f и g принадлежат соответствующим плотным множествам в H . Из теоремы 2 следует $\langle T_t f, g \rangle \in L^2$, что позволяет в силу теоремы Планшереля утверждать, что $\langle A(x) f, g \rangle \in L^2(-\infty, \infty)$, ($x \in \mathbb{R}$). Поэтому из теоремы Винера — Пели заключаем, что $\langle T_t f, g \rangle = 0$ при $t > l$, начиная с некоторого l , ($0 < l < \infty$). Следовательно, билинейный аналог формулы (8) имеет вид

$$\int_0^l \langle \varphi T_t' f, \varphi T_t' g \rangle dt = \langle f, g \rangle. \quad (18)$$

* Оператор-функция $A(\lambda)$ называется функцией экспоненциального типа, если $\|A(\lambda)\| \leq A \exp a|\lambda|$, ($A, a \in \mathbb{R}$).

Используя разложение $\Phi T_t f$ по стандартному ортонормированному базису в $E = l_r^2$ и учитывая теорему 2, приходим к следующему утверждению, которое было методами характеристических функций получено Л. Исаевым [2, 4].

Теорема 3. *Простой диссипативный локальный узел $\Delta(1)$ (где $E = l_r^2$), основной оператор которого принадлежит L^{exp} , унитарно-эквивалентен сужению узла $\Delta_l(14)$ на одно из инвариантных относительно оператора A_l подпространств, причем l совпадает с типом резольвенты Фредгольма $A(\lambda)$.*

IV. Предположим, что оператор-функция $A(\lambda)$ не является целой функцией экспоненциального типа. Обозначим через Δ_∞ локальный узел, который совпадает с узлом $\Delta_l(14)$, когда $l = \infty$. При этом оператор $A_\infty = A_l|_{l=\infty}$ неограничен в $L_r^2(\bar{0}, \infty)$, область определения его

$$D(A_\infty) = \{f \in L_r^2(\bar{0}, \infty); A_\infty f \in L_r^2(\bar{0}, \infty)\}$$

плотна $L_r^2(0, \infty)$. С помощью аналогичных рассуждений приходим к следующему утверждению.

Теорема 4. *Предположим, что основной оператор A простого диссипативного узла $\Delta(1)(E = l_r^2)$ таков, что $\text{Ker } A^* = \{0\}$, а сжимающая полугруппа $T_t(3)$ обладает тем свойством, что для каждого $f \in H$ вектор-функция $f(t) = T_t f$ имеет предельные значения $f_\infty(9)$. Тогда узел Δ унитарно-эквивалентен сужению узла Δ_∞ на одно из инвариантных подпространств относительно оператора A_∞ , на котором A_∞ индуцирует ограниченный оператор.*

V. Используя известную формулу

$$\frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_0^\infty e^{i\lambda t} t^{\alpha-1} dt = (-i\lambda)^\alpha, (\text{Im } \lambda > 0, \alpha > 0),$$

можно определить степени A^α , ($0 < \alpha < 1$) диссипативного оператора A

$$A^\alpha = \frac{i\pi\alpha}{\Gamma(\frac{\alpha}{2})} \int_0^\infty T_t t^{\alpha-1} dt, (0 < \alpha < 1), \quad (19)$$

где T_t — полугруппа (3). Без труда устанавливается сильная сходимость интеграла (19). Легко видеть, что для A^α имеет место:

а) $A^{\alpha+\beta} = A^\alpha \cdot A^\beta$, ($0 < \alpha + \beta < 1$); б) $s - \lim_{\alpha \downarrow 0} A^\alpha = I$; в) $s - \lim_{\alpha \uparrow 1} A^\alpha = A$.

Из (19) следует, что

$$\arg \langle A^\alpha h, h \rangle \in (0, \pi\alpha), \quad (20)$$

кроме того, используя формулу (16), легко установить, что

$$A^\alpha = e^{\frac{\pi i (\alpha + 1)}{2}} \frac{\sin \pi \alpha}{\alpha} \int_0^{\infty} y^{-\alpha} A (I - iyA)^{-1} dy, \quad (0 < \alpha < 1).$$

Нетрудно видеть, что для оператора A_l будем иметь

$$(A_l^\alpha f)(x) = \frac{e^{\pi i \alpha}}{\Gamma(\alpha)} \int_x^l f^{(n)}(y), \dots, f(y) (y-x)^{\alpha-1} dy, \quad (21)$$

где $f(x) \in L_r^2(0, l)$. Из (20) следует, что при $\alpha > 1$ операторы A_l^α — не диссипативны. Отметим, что мнимая компонента (A_l^α) , оператора A_l^α (21), $(0 < \alpha < 1)$ «невырождена» и $(A_l^\alpha), L_r^2(0, l) = L_r^2(0, l)$. Элементарные вычисления показывают, что резольвента Фредгольма оператора A_l^α (21) имеет вид

$$A_l^\alpha(\lambda) f = e^{\frac{\pi i \alpha}{2}} \int_x^l f(t) E_{1/\alpha} \left((t-x)^\alpha \lambda e^{\frac{\pi i \alpha}{2}}, \frac{1}{x} \right) (t-x)^{\alpha-1} dt, \quad (22)$$

где

$$E_p(z, \mu) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^k}{\Gamma(\mu + \frac{k}{\rho})}$$

— целая функция типа Миттаг-Леффлера [5] конечного порядка ρ . Из (22) следует, что порядок роста резольвенты Фредгольма $A_l^\alpha(\lambda)$ равен $\rho = 1/\alpha$, а тип, отвечающий порядку ρ , равен $\tau = l$. Воспользуемся следующим аналогом теоремы Винера-Пели.

Теорема 5 [5]. *Класс целых функций $f(z)$ порядка $\rho > 1$ и типа $\leq \sigma$, удовлетворяющих условию*

$$\int_0^{\infty} |f(te^{-i\theta})|^2 t^\omega dt < \infty; \quad \left(\frac{\pi}{2} \alpha \leq |\theta| \leq \pi \right),$$

($-1 < \omega < 1$), совпадает с классом функций, имеющих представление

$$f(z) = \int_0^{\tau} E_p(zx^\alpha, \mu) \varphi(x) x^{\mu-1} dx,$$

где $\varphi(x) \in L^2(\bar{0}, \sigma)$, $2\mu\rho = 1 + \rho + \omega$. Функция $\varphi(x)$ единственным образом определяется формулой

$$\frac{\alpha i}{2\pi} \left\{ e^{\frac{i\pi\mu}{2}} \int_0^{\infty} f(e^{-\frac{\pi i\alpha}{2} t\alpha}) e^{itx} t^{\mu-1} dt + e^{\frac{i\pi\mu}{2}} \int_0^{\infty} f(e^{\frac{i\pi\alpha}{2} t\alpha}) e^{-itx} t^{\mu-1} dt \right\} = \begin{cases} \varphi(x), & x \in (0, l); \\ 0, & x \notin (0, l). \end{cases}$$

Теорема 6. Предположим, что для линейного вполне несамо-сопряженного ограниченного оператора, действующего в гильбертовом пространстве H , имеют место:

1) $\arg \langle Af, f \rangle \in (0, \pi\alpha)$, $(0 < \alpha < 1)$;

2) резольвента Фредгольма $A(\lambda)$ имеет порядок роста $\rho = \frac{1}{\alpha}$ и тип $\tau = l$.

Тогда существует инвариантное относительно оператора подпространство в $L^2(0, l)$, на котором A_i^α (21) индуцирует оператор, унитарно эквивалентный A .

Список литературы

1. Лившиц М. С., Янцевич А. А. Теория операторных узлов в гильбертовых пространствах. — Х.: Изд-во Харьк. ун-та, 1971. — 160 с.
2. Бродский М. С. Треугольные и жордановы представления линейных операторов. — М.: Наука, 1969. — 287 с.
3. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Теория вольтерровых операторов в гильбертовом пространстве и ее приложения. — М.: Наука, 1967. — 507 с.
4. Исаев Л. Е. К теории характеристических функций операторных узлов. — Укр. мат. журн., 1968, 20, № 2, с. 253 — 257.
5. Джрбашян М. М. Интегральные преобразования и представления функций в комплексной области. — М.: Наука, 1966. — 627 с.

Поступила в редколлегию 02.07.84.