

УДК 517.432

Самосопряженная дилатация операторного узла диссипативного оператора

Ю. Л. Кудряшов

Таврический национальный университет им. В. И. Вернадского,
Симферополь 95007. E-mail: m_katya_10_89@mail.ru

Аннотация. В статье на основе понятия операторного узла для ограниченных операторов вводится понятие операторного узла для произвольных диссипативных операторов с непустым множеством регулярных точек. С помощью операторов такого узла строится спектральное представление самосопряженной дилатации для неограниченного диссипативного плотно заданного оператора. Полученные результаты могут быть использованы для построения дилатаций конкретных операторов, их функциональных моделей и обобщенных собственных функций.

Ключевые слова: дилатация, диссипативный неограниченный оператор, операторный узел.

1. Введение

В случае сжатий в [1] и [6] было введено понятие операторного узла следующим образом. Множество линейных ограниченных операторов, действующих из гильбертова пространства H_1 в гильбертово пространство H_2 обозначим $L(H_1, H_2)$, если $H_1 = H_2$, то $L(H_1)$.

Определение 1. Совокупность гильбертовых пространств $\mathcal{G}, \mathcal{G}_-, \mathcal{G}_+$ и операторов $T \in L(\mathcal{G})$, $\|T\| \leq 1$, $\alpha \in L(\mathcal{G}, \mathcal{G}_-)$, $\beta \in L(\mathcal{G}_+, \mathcal{G}_-)$, $\gamma \in L(\mathcal{G}_+, \mathcal{G})$ называется операторным узлом $\Delta = (T, \alpha, \beta, \gamma, \mathcal{G}, \mathcal{G}_+, \mathcal{G}_-)$, если выполняются следующие условия:

$$\begin{aligned}\alpha \alpha^* + \beta \beta^* &= I_{\mathcal{G}_-}, & T T^* + \gamma \gamma^* &= I_{\mathcal{G}}, \\ T \alpha^* + \gamma \beta^* &= 0, & \alpha^* \alpha + T^* T &= I_{\mathcal{G}}, \\ \beta^* \beta + \gamma^* \gamma &= I_{\mathcal{G}_+}, & \beta^* \alpha + \gamma^* T &= 0.\end{aligned}$$

Оператор T называется основным оператором узла Δ , α и γ называются каналовыми, а β — деформирующим оператором узла Δ .

С помощью узла Δ в [1] и [6] строится унитарная дилатация оператора сжатия. В данной работе вводится понятие операторного узла для диссипативного оператора, вообще говоря, неограниченного. Понятие узла дает больше возможностей для построения дилатаций конкретных операторов [3] за счет выбора операторов узла.

Заметим, что понятие операторного узла для построения симметрической дилатации диссипативного оператора было введено в [6].

2. Предварительные сведения

Пусть A — диссипативный, необязательно ограниченный оператор с плотной областью определения, действующий в гильбертовом пространстве \mathcal{G} , и $-i \in \rho(A)$.

Рассмотрим вспомогательные операторы

$$B = i R_{-i} - i R_{-i}^* - 2 R_{-i}^* R_{-i},$$

$$\tilde{B} = i R_{-i} - i R_{-i}^* - 2 R_{-i} R_{-i}^*, \text{ где } R_{-i} = (A + i I)^{-1},$$

$$T = I - 2 i R_{-i}.$$

Определение 2. Совокупность гильбертовых пространств \mathcal{G} , E_- , E_+ и операторов $A : \mathcal{G} \rightarrow \mathcal{G}$, $\varphi \in L(\mathcal{G}, E_+)$, $\psi \in L(E_-, \mathcal{G})$, $\phi \in L(E_-, E_+)$ называется операторным узлом

$$\Theta = (A, \varphi, \phi, \psi, \mathcal{G}, E_+, E_-),$$

если выполняются следующие условия:

$$B = \varphi^* \varphi, \quad (1)$$

$$\tilde{B} = \psi \psi^*, \quad (2)$$

$$T \varphi^* = \psi \phi^*, \quad (3)$$

$$\phi^* \varphi = \psi^* T, \quad (4)$$

$$\varphi \varphi^* + \phi \phi^* = I_{E_+}, \quad (5)$$

$$\phi^* \phi + \psi^* \psi = I_{E_-}. \quad (6)$$

Оператор A называется основным оператором узла Θ , φ и ψ — каналовыми, а ϕ — деформирующим оператором узла Θ .

Всякий диссипативный оператор с $-i \in \rho(A)$ может быть включен в операторный узел Θ , если положить

$$\varphi = \sqrt{B}, \quad \psi = \sqrt{\tilde{B}}, \quad \phi = T^*, \quad E_- = E_+ = \mathcal{G} \text{ (или } E_- = \overline{\psi \mathcal{G}}, \quad E_+ = \overline{\varphi \mathcal{G}}). \quad (7)$$

Возможны и другие способы включения оператора A в узел [1].

Определение 3. Оператор \tilde{A} , действующий в гильбертовом пространстве \tilde{H} называется дилатацией оператора A , действующего в гильбертовом пространстве \mathcal{G} , если $\mathcal{G} \subset \tilde{H}$ и $P_H(\tilde{A} - \lambda I)^{-1}|_H = (A - \lambda I)^{-1}$ при любых λ , принадлежащих некоторой области $\text{Im } \lambda < -a$, ($a > 0$) [1].

Определение 4. Оператор \tilde{A} называется дилатацией узла Θ , если \tilde{A} является дилатацией основного оператора узла при любых φ , ψ , и ϕ из узла Θ .

3. Построение самосопряженной дилатации

Рассмотрим линейное многообразие вектор — функций $h(t)$ со значениями в гильбертовом пространстве E и $t \in [a, b]$. Обозначим $L_2(a, b; E)$ гильбертово пространство, полученное в результате замыкания данного линейного многообразия вектор — функций по норме

$$\|h\|_{L_2(a, b; E)}^2 = \int_a^b \|h(t)\|_E^2 dt < \infty.$$

Рассмотрим пространства $H_- = L_2((-\infty, 0); E_-)$, $H_+ = L_2((0, \infty); E_+)$, где E_- и E_+ — из узла Θ . Введем пространство $H = H_- \oplus \mathcal{G} \oplus H_+$ со скалярным произведением

$$(h, \tilde{h})_H = (h_-, \tilde{h}_-)_{H_-} + (h_0, \tilde{h}_0)_{\mathcal{G}} + (h_+, \tilde{h}_+)_{H_+},$$

где $h = (h_-, h_0, h_+)$, $\tilde{h} = (\tilde{h}_-, \tilde{h}_0, \tilde{h}_+)$.

Построим в пространстве H оператор S следующим образом.

Вектор $h = (h_-, h_0, h_+) \in D(S)$ тогда и только тогда, когда

$$1) \left\{ h_-, \frac{dh_-(t)}{dt} \right\} \subset L_2(-\infty, 0; E_-), \left\{ h_+, \frac{dh_+(t)}{dt} \right\} \subset L_2(0, \infty; E_+);$$

$$2) \hat{h} = h_0 + \psi h_-(0) \in D(A);$$

$$3) h_+(0) = -\phi h_-(0) + i\varphi(A + iI)\hat{h}.$$

Оператор S определяется так:

$$Sh = S \begin{pmatrix} h_- \\ h_0 \\ h_+ \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i \frac{dh_-(t)}{dt} \\ -i h_0 + (A + iI)\hat{h} \\ i \frac{dh_+(t)}{dt} \end{pmatrix}.$$

Теорема 1. Оператор S является самосопряженной дилатацией узла Θ .

Доказательство. Выполняется равенство:

$$\|\varphi(A + iI)h_0\|_{E_+}^2 = 2 \operatorname{Im}(Ah_0, h_0)_{\mathcal{G}} \quad (8)$$

для любого $h_0 \in D(A)$.

Покажем, что S — эрмитов оператор.

$$(Sh, h)_H - (h, Sh)_H =$$

$$= -i \|h_-(0)\|_{E_-}^2 - i \|h_+(0)\|_{E_+}^2 + 2i \operatorname{Im}(A\hat{h}, h_0)_{\mathcal{G}} + 2i \operatorname{Im} i(\psi h_-(0), h_0)_{\mathcal{G}} = 0.$$

Используются равенства (1) — (7), (8) и условие 3) на $D(S)$. Легко видеть, что $\overline{D(S)} = H$ и S — замкнутый оператор.

Докажем, что $S = S^*$. Для этого достаточно показать, что $\{i, -i\} \subset \rho(S)$ или $\overline{\Delta(S + iI)} = \overline{\Delta(S - iI)} = H$. Введем обозначение:

$$\Gamma_- h_- = i \frac{dh_-(t)}{dt}, \quad \Gamma_+ h_+ = i \frac{dh_+(t)}{dt},$$

$$\Gamma_0 = \Gamma_+|_M, \quad M = \{h_T \in D(\Gamma_+) : h_+(0) = 0\}.$$

1) Докажем, что $\overline{\Delta(S + iI)} = H$. Допустим противное, то есть что существует $h' \neq 0$, $h' \in H$ и $h' = (h'_-, h'_0, h'_+) \perp \Delta(S + iI)$.

а) Положим $h_+(0) = h_0 = 0$ и $h_-(t) = 0$. Тогда, так как $-i \in \rho(\Gamma_0)$, то $h'_+(t) = 0$.

б) Положим $h_-(t) = 0$. Тогда условие 3) на $D(S)$ примет вид

$$h_+(0) = i\varphi(A + iI)h_0$$

и ясно, что h_0 может принимать любые значения из $D(A)$, так как $-i \in \rho(A)$, то $h'_0 = 0$.

в) Пусть $h_-(0) — произвольно. Так как $-i \in (\Gamma_{-0})$, $\Gamma_{-0} = \Gamma_-|_{M'}$, где$

$$M' = \{h_- \in D(\Gamma_-) : h_-(0) = 0\}$$

и $(\Gamma_{-0})^* = \Gamma_-$, то $-i \in \rho(\Gamma_-)$ и, следовательно, $\overline{\Delta(\Gamma_- + iI)} = H_-$. Тогда $h'_-(t) = 0$.

2) Теперь докажем, что $\overline{\Delta(S - iI)} = H$. Допустим противное, как и в первом случае.

а) Положим $h_0 = h_-(0) = 0$ и $h_+(t) = 0$. Тогда, так как $i \in \rho(\Gamma_{-0})$, то $h'_- = 0$.

б) Преобразуем условие 3) на $D(S)$

$$h_+(0) = -\phi h_-(0) + i\varphi(A + iI)\widehat{h}, \widehat{h} \in D(A).$$

Действуя на это равенство оператором φ^* и используя (1) — (6), можно получить:

$$(A + iI)\widehat{h} - (A^* - iI)\bar{h} = 2ih_0,$$

где $\widehat{h} = h_0 + \psi h_-(0) \in D(A)$, $\bar{h} = h_0 + \varphi^* h_+(0) \in D(A^*)$.

Положим $h_+(t) = 0$, тогда $(A + iI)\widehat{h} - 2ih_0 = (A^* - iI)h_0$.

Таким образом $h'_0 = 0$, т. к. $i \in \rho(A^*)$.

в) Пусть $h_+(0) — произвольно. Тогда, так как $\overline{\Delta(\Gamma_+ - iI)} = H_+$, то $h'_+ = 0$. Следовательно, $h'_- = 0$.$

Теперь докажем, что $S — дилатация оператора A . Действительно,$

$$(S - \lambda I)^{-1} \begin{pmatrix} h_- \\ h_0 \\ h_+ \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (\Gamma_- - \lambda I)^{-1}h_- \\ R_\lambda h_0 - (I + \mu R_\lambda)\psi V_-(0) \\ (\Gamma_0 - \lambda I)^{-1}h_+ + e^{-i\lambda t}V_+(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} V_- \\ V_0 \\ V_+ \end{pmatrix},$$

где $V_-(0) = [(\Gamma_- - \lambda I)^{-1}h_-(t)]_{t=0}$, $\mu = \lambda + i$, $V_+(0) = -\phi V_-(0) + i\varphi(I + \mu R_\lambda)(h_0 - \mu\psi V_-(0))$. \square

В заключении заметим, что дилатация, определяемая узлом (8) была построена в [2] и [5].

Список цитируемых источников

1. Золотарев В. А. Аналитические методы спектральных представлений несамосопряженных и неунитарных операторов. // Харьков: ХНУ, — 2003. — 342 с.
2. Кудряшов Ю. Л. Симметрические и самосопряженные дилатации диссипативных операторов. // Сб.: Теория функций, функциональный анализ и их приложения — 1982. — Вып. 37 — С. 51–54.
3. Кудряшов Ю. Л. Спектральное представление самосопряженной дилатации одного класса операторов. // Динам. системы — 2007. — Вып. 23 — С. 95–98.
4. Кудряшов Ю. Л. σ — симметрическая дилатация операторного узла неограниченного оператора // Ученые записки ТНУ им. В. И. Вернадского. Серия «Физ. - мат. науки» — Симферополь: Т. 23(62) №2, 2010. — С. 92–96.
5. Кужель А. В., Кудряшов Ю. Л. Симметрические и самосопряженные дилатации диссипативных операторов // ДАН СССР. Т. 253 №4, 1980. — С. 812–815.
6. Tetme D. The point spectrum of unitary dilations in krein spaces. // Mathematische Nachrichten — 1995.— С. 1–20.

Получена 30.03.2013