

О. Ю. Константинов (Київ. нац. ун-т ім.Т. Шевченка)

ТОЧКОВИЙ СПЕКТР СИНГУЛЯРНО ЗБУРЕНИХ САМОСПРЯЖЕНИХ ОПЕРАТОРІВ*

We study an inverse spectral problem for the point spectrum of singularly perturbed self-adjoint operators.

Вивчається обернена спектральна задача для точкового спектра сингулярно збурених самоспряжених операторів.

1. Вступ. Розглянемо в сепарабельному гільбертовому просторі \mathcal{H} необмежений самоспряжений оператор $A = A^*$ з областю визначення $\mathcal{D}(A)$. Будемо говорити, що оператор $\tilde{A} \neq A$ в \mathcal{H} є (чисто) сингулярним збуренням A , якщо область

$$\mathcal{D} := \{f \in \mathcal{D}(A) \cap \mathcal{D}(\tilde{A}) : Af = \tilde{A}f\} \quad (1)$$

є щільною в \mathcal{H} . У цьому випадку можна визначити щільно визначений симетричний оператор $\hat{A} := A \upharpoonright \mathcal{D} = \tilde{A} \upharpoonright \mathcal{D}$. Якщо додатково припустити, що оператор \tilde{A} є самоспряженим, то A і \tilde{A} будуть різними самоспряженими розширеннями \hat{A} .

Метою цієї роботи є дослідження умов існування сингулярного збурення \tilde{A} , що розв'язує задачу на власні значення

$$\tilde{A}\psi_k = \lambda_k \psi_k, \quad k = 1, 2, \dots, \quad (2)$$

для довільних наперед заданих послідовності дійсних чисел $\Lambda := \{\lambda_k : k \geq 1\}$ та системи ортонормованих векторів $\Psi := \{\psi_k : k \geq 1\}$ таких, що

$$\mathcal{L} \cap \mathcal{D}(A) = \{0\}, \quad (3)$$

де

$$\mathcal{L} := \overline{\text{span}\{\psi_k : k \geq 1\}}. \quad (4)$$

Тут \overline{M} позначає замикання множини M , $\text{span}\{M\}$ — лінійна оболонка множини M .

Зазначимо, що дослідження точкового спектра самоспряжених розширень симетричних операторів зі скінченними індексами дефекту вперше проводилось у роботі М. Г. Крейна [1]. Спектральні властивості самоспряжених розширень симетричних операторів з лакунами детально вивчалися в роботах [2–5]. Зокрема, в [2, 5] було розглянуто симетричні оператори з кількома лакунами і в термінах просторів граничних значень та функції Вейля було побудовано самоспряжені розширення з заданими спектральними властивостями (в лакунах і поза лакунами відповідного симетричного оператора). Відмітимо також роботу [6], де досліджувалось питання про кількість власних значень одновимірного оператора Шрьодінгера з точковими взаємодіями.

У випадку скінченних послідовностей Λ та Ψ задачу побудови сингулярного збурення \tilde{A} , що розв'язує задачу на власні значення (2), повністю розв'язано в [7–9].

У цій роботі (див. також [10]) ми узагальнюємо та розвиваємо результати

* Підтримано проектами DFG 436 UKR 113/67, 436 UKR 113/78 та Державним фондом фундаментальних досліджень України (грант 01.07/27).

[7–9] на випадок нескінченних Λ та Ψ . У п. 2 наведено критерій існування симетричного сингулярного збурення \tilde{A} оператора A , що розв'язує задачу на власні значення (2). У п. 3 обговорюються умови існування самоспряжених розширень оператора \tilde{A} .

Далі через $\mathcal{B}(\mathcal{H}, \mathcal{K})$ позначаємо клас лінійних неперервних операторів з \mathcal{H} в \mathcal{K} , а через $\text{Ran} T$, $\text{Ker} T$ та $\rho(T)$ — образ, ядро та резольвентну множину оператора T . Інтервал $\Delta \subset \mathbb{R}$ називається лакуною самоспряженого оператора T , якщо $\Delta \subset \rho(T)$.

2. Симетричні сингулярні збурення і задача на власні значення (2). Введемо множину

$$\mathcal{D}_0 := \{x \in \mathcal{D}(A) : (\psi_k, (A - \lambda_k)x) = 0 \quad \forall k \geq 1\}. \quad (5)$$

Теорема 1. Нехай A — необмежений самоспряжений оператор у гільбертовому просторі \mathcal{H} і $\Lambda = \{\lambda_k : k \geq 1\}$ — довільна послідовність дійсних чисел. Припустимо, що ортонормована система $\Psi := \{\psi_k : k \geq 1\}$ задовольняє умову (3). Тоді щільність \mathcal{D}_0 в \mathcal{H} є необхідною і достатньою умовою для існування симетричного (щільно визначеного) сингулярного збурення \tilde{A} оператора A , що розв'язує задачу на власні значення (2).

Доведення. Припустимо спочатку, що існує симетричний оператор \tilde{A} , який розв'язує задачу на власні значення (2) і є сингулярним збуренням оператора A . Нехай множина \mathcal{D} визначається формулою (1) і $\hat{A} := A \upharpoonright \mathcal{D}$. Тоді $\hat{A}^* \supset \tilde{A}^* \supset \tilde{A}$ і внаслідок (2) $\mathcal{D} \subset \mathcal{D}_0$. Зокрема, множина \mathcal{D}_0 є щільною в \mathcal{H} . Навпаки, нехай \mathcal{D}_0 є щільною в \mathcal{H} і

$$A_0 := A \upharpoonright \mathcal{D}_0. \quad (6)$$

Тоді на підставі (5)

$$A_0^* \psi_k = \lambda_k \psi_k, \quad k = 1, 2, \dots$$

Розглянемо самоспряжений у підпросторі \mathcal{L} (див. (4)) оператор

$$B := \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k (\cdot, \psi_k) \psi_k \quad (7)$$

і визначимо оператор

$$A_\Lambda := A_0^* \upharpoonright_{\mathcal{D}_0 + \mathcal{D}(B)}. \quad (8)$$

Згідно з лемою 2.2 роботи [3]

$$A_\Lambda = B \oplus C \quad (9)$$

для деякого симетричного оператора C в \mathcal{L}^\perp . Зокрема, A_Λ — симетричний оператор, що розв'язує задачу на власні значення (2). Більш того, A_Λ збігається з A на щільній множині \mathcal{D}_0 .

Теорему доведено.

Розглянемо гільбертове оснащення (див. [11])

$$\mathcal{H}_- \supset \mathcal{H} \supset \mathcal{H}_+,$$

де $\mathcal{H}_+ := \mathcal{D}(A)$ зі скалярним добутком $(\cdot, \cdot)_+ = ((A + i)\cdot, (A + i)\cdot)$, \mathcal{H}_- — поповнення \mathcal{H} у нормі $\|\cdot\|_- = \|(A + i)^{-1}\cdot\|$. Оператор A стандартним чином

продовжується до обмеженого оператора \mathbb{A} з \mathcal{H} до \mathcal{H}_- . Покладемо

$$\mathcal{M} := \overline{\text{span}\{(\mathbb{A} - \lambda_k)\psi_k : k \geq 1\}}$$

(замикання береться в \mathcal{H}_-). Тоді

$$\mathcal{D}_0 = \{x \in \mathcal{D}(A) : x \perp \mathcal{M}\}.$$

Тепер легко бачити (див. [10]), що умова щільності множини \mathcal{D}_0 в \mathcal{H} рівносильна тому, що для деякого (а тоді і для довільного) $\lambda \in \rho(A)$

$$\mathcal{G}_\lambda \cap \mathcal{D}(A) = \{0\}, \quad (10)$$

де

$$\mathcal{G}_\lambda := \overline{\text{span}\{(A - \lambda_k)(A - \lambda)^{-1}\psi_k : k \geq 1\}}. \quad (11)$$

Умова (10), очевидно, виконується у випадку скінченних послідовностей $\Lambda = \{\lambda_k : 1 \leq k \leq n\}$ і $\Psi = \{\psi_k : 1 \leq k \leq n\}$ (див. (3)). Навпаки, у випадку нескінченних Λ і Ψ множина \mathcal{D}_0 може бути нещільною в \mathcal{H} . Наведемо одну достатню умову щільності \mathcal{D}_0 (див. також [10]).

Теорема 2. Нехай A — необмежений самоспряжений оператор у гільбертовому просторі \mathcal{H} і ортонормована система $\Psi := \{\psi_k : k \geq 1\}$ задовольняє умову (3). Припустимо, що існує обмежений інтервал $\Delta = (a, b)$ такий, що для деякого $k_0 \geq 1$ виконуються умови $\{\lambda_k : k \geq k_0\} \subset \Delta$ і $\{\psi_k : k \geq k_0\} \subset E(\mathbb{R} \setminus \Delta)\mathcal{H}$. Тоді \mathcal{D}_0 є щільною в \mathcal{H} .

Доведення. Покладемо $\lambda := (a + b)/2 + i$ і розглянемо оператори

$$B'_\lambda := \sum_{k=k_0}^{\infty} (\lambda_k - \lambda)(\cdot, \psi_k)\psi_k,$$

$$B''_\lambda := \sum_{k=1}^{k_0-1} (\lambda_k - \lambda)(\cdot, \psi_k)\psi_k,$$

$$T_\lambda x := x - (A - \lambda)^{-1}(B'_\lambda + B''_\lambda)x, \quad x \in \mathcal{L}.$$

Зрозуміло, що $T_\lambda \in \mathcal{B}(\mathcal{L}, \mathcal{H})$ і $\mathcal{G}_\lambda = \overline{\text{Ran } T_\lambda}$ (див. (11)). На підставі (3) $\text{Ran } T_\lambda \cap \mathcal{D}(A) = \{0\}$. Таким чином, досить довести, що $\text{Ran } T_\lambda$ — замкнена множина в \mathcal{H} . Безпосередньо видно, що $\|(A - \lambda)^{-1}B'_\lambda\| < 1$, а $(A - \lambda)^{-1}B''_\lambda$ — скінченновимірний оператор із \mathcal{L} у \mathcal{H} . Звідси випливає, що T_λ — напівфредгольмовий оператор з \mathcal{L} в \mathcal{H} (див. [12]). Зокрема, $\text{Ran } T_\lambda$ — замкнений підпростір у \mathcal{H} .

Наведемо також приклад нещільності множини \mathcal{D}_0 .

Приклад. Нехай \mathcal{K} — нескінченновимірний гільбертів простір і $\mathcal{H} = \mathcal{K} \oplus \mathcal{K}$. Будемо отожднювати елементи \mathcal{H} з парами $\langle x, y \rangle$, $x \in \mathcal{K}$, $y \in \mathcal{K}$. Припустимо, що S, T — необмежені самоспряжені оператори в \mathcal{K} такі, що $\text{Ker } S = \{0\}$ і $\mathcal{D}(S) \cap \mathcal{D}(T) = \{0\}$. Розглянемо оператор

$$A(\langle x, y \rangle) := \langle 0, Sy \rangle, \quad \mathcal{D}(A) = \mathcal{K} \oplus \mathcal{D}(S)$$

і підпростір

$$\mathcal{L} := \{\langle Tu, y \rangle : y \in \mathcal{D}(T)\}.$$

Зрозуміло, що A — самоспряжений оператор в \mathcal{H} і \mathcal{L} — нескінченновимірний підпростір в \mathcal{H} , що задовольняє умову (3). Нехай $\{\psi_k : k \geq 1\}$ — довільний ортонормований базис в \mathcal{L} і $\lambda_k := 0$ для всіх $k \geq 1$. Тоді

$$\begin{aligned} \mathcal{D}_0 &= \{(\langle x, y \rangle) \in \mathcal{D}(A) : A(\langle x, y \rangle) \perp \mathcal{L}\} = \\ &= \{(\langle x, y \rangle) \in \mathcal{D}(A) : Sy \perp \mathcal{D}(T)\} = \mathcal{K} \oplus \{0\}. \end{aligned}$$

3. Самоспряжені сингулярні збурення. У цьому пункті ми наведемо достатні умови, що забезпечують існування самоспряженого сингулярного збурення \tilde{A} оператора A , що розв'язує задачу на власні значення (2) (див. також [10]).

Теорема 3. *Нехай виконуються умови теореми 2 і, більш того, підпростір $\mathcal{L} \subset E(\mathbb{R} \setminus \Delta)\mathcal{H}$. Тоді існує самоспряжене сингулярне збурення \tilde{A} оператора A , що розв'язує задачу на власні значення (2).*

Доведення. З огляду на умову на \mathcal{L} досить довести теорему у випадку, коли Δ є лакуною оператора A . Нехай оператор A_0 визначено формулою (6). Розглянемо в підпросторі $\mathcal{L}' := \overline{\text{span}\{\psi_k : k \geq k_0\}}$ самоспряжений оператор

$$B' := \sum_{k \geq k_0} \lambda_k (\psi_k, \cdot) \psi_k$$

і симетричний в \mathcal{H} оператор $A'_\Lambda := A_0^* \upharpoonright_{\mathcal{D}_0 + \mathcal{D}(B')}$. На підставі леми 2.2 [3] (пор. з (9))

$$A'_\Lambda := B' \oplus C'$$

для деякого симетричного оператора C' в \mathcal{L}'^\perp . Зауважимо, що Δ — лакуна A_0 , і згідно з лемою 2.1 роботи [3] Δ є лакуною оператора C' . Зокрема, A'_Λ має однакові індекси дефекту. З іншого боку, A_Λ (див. (8)) є скінченновимірним збуренням оператора A'_Λ і, зокрема, A_Λ також має однакові індекси дефекту. Таким чином, довільне самоспряжене розширення A_Λ розв'язує задачу на власні значення (2).

Зауваження 1. Теореми 2, 3 залишаються справедливими і для порожньої множини Δ . У цьому випадку \mathcal{L} — скінченновимірний підпростір, що задовольняє умову (3), і Λ — довільна скінченна множина. Явну конструкцію відповідного самоспряженого розширення наведено в [7].

Інша можливість забезпечити існування самоспряженого сингулярного збурення \tilde{A} оператора A , що розв'язує задачу на власні значення (2), полягає в більш спеціальних припущеннях на систему векторів $\{\psi_k : k \geq 1\}$. Позначимо через \mathcal{H}_φ мінімальний інваріантний відносно A підпростір, що містить $\varphi \in \mathcal{H}$.

Теорема 4. *Нехай A — необмежений самоспряжений оператор у гільбертовому просторі \mathcal{H} і $\Lambda = \{\lambda_k : k \geq 1\}$ — довільна послідовність дійсних чисел. Припустимо, що система $\Psi = \{\psi_k : k \geq 1\}$ така, що для всіх $k \geq 1$ $\psi_k \notin \mathcal{D}(A)$ і підпростори \mathcal{H}_{ψ_k} є попарно ортогональними. Тоді існує самоспряжене сингулярне збурення \tilde{A} оператора A , що розв'язує задачу на власні значення (2).*

Доведення. Покладемо $\mathcal{H}'_k := \mathcal{H}_{\psi_k}$, $k \in \mathbb{N}$, і $\mathcal{H}'_0 := \mathcal{H} \ominus \left(\bigoplus_{k=1}^{\infty} \mathcal{H}'_k\right)$. Нехай $A_k := A \upharpoonright_{\mathcal{H}'_k}$ — звуження A на \mathcal{H}'_k , $k \geq 0$. Тоді для кожного $k \geq 1$

існує самоспряжене сингулярне збурення рангу один \tilde{A}_k оператора A_k таке, що $\tilde{A}_k \Psi_k = \lambda_k \Psi_k$ (див., наприклад, [7, 9]). Залишається розглянути

$$\tilde{A} := \bigoplus_{k=0}^{\infty} \tilde{A}_k,$$

де $\tilde{A}_0 := A_0$.

Зауваження 2. Теорема 4 доповнює відповідний результат [9], де було доведено існування самоспряженого сингулярного збурення з довільним точковим спектром.

1. Крейн М. Г. Теория самосопряженных расширений полуограниченных эрмитовых операторов и ее приложения. I // *Мат. сб.* – 1947. – **20(62)**, № 3. – С. 431 – 495.
2. Derkach V. A., Malamud M. M. General resolvents and the boundary-value problem for Hermitian operators with gaps // *J. Funct. Anal.* – 1991. – **95**. – P. 1 – 95.
3. Albeverio S., Brasche J. F., Neidhardt H. On inverse spectral theory of self-adjoint extensions: mixed types of spectra // *Ibid.* – 1998. – **154**. – P. 130 – 173.
4. Brasche J. F., Malamud M. M., Neidhardt H. Weyl function and spectral properties of self-adjoint extensions // *Integr. Equat. Oper. Theory.* – 2002. – **43**. – P. 264 – 289.
5. Albeverio S., Brasche J. F., Malamud M. M., Neidhardt H. Inverse spectral theory for symmetric operators with several gaps: scalar-type Weyl functions. – Bonn, 2004. – 50 p. – Preprint № 166.
6. Albeverio S., Nizhnik L. On the number of negative eigenvalues of one-dimensional Schrödinger operators with point interaction // *Lett. Math. Phys.* – 2003. – **65**. – P. 27 – 35.
7. Дудкін М. Є., Кошманенко В. Д. Про точковий спектр самоспряжених операторів, що виникає при сингулярних збуреннях скінченного рангу // *Укр. мат. журн.* – 2003. – **55**, № 9. – С. 1269 – 1276.
8. Koshmanenko V. A variant of inverse negative eigenvalues problem in singular perturbation theory // *Meth. Funct. Anal. and Top.* – 2002. – **8**, № 1. – С. 49 – 69.
9. Albeverio S., Dudkin M., Konstantinov A., Koshmanenko V. On the point spectrum of \mathcal{H}_{-2} singular perturbations. – Bonn, 2003. – 10 p. – Preprint № 122.
10. Albeverio S., Konstantinov A., Koshmanenko V. On inverse spectral theory for singularly perturbed operators: point spectrum. – Bonn, 2004. – 12 p. – Preprint № 182.
11. Березанский Ю. М. Разложение по собственным функциям самосопряженных операторов. – Киев: Наук. думка, 1965. – 800 с.
12. Kato T. Теория возмущений линейных операторов. – М.: Мир, 1972. – 740 с.

Одержано 10.01.2005