

УДК 517.9

Р. В. Божок (Ин-т математики НАН України, Київ)

**ПРО ДЕФЕКТ НЕЩІЛЬНОСТІ НЕПЕРЕРВНИХ ВКЛАДЕНЬ
У ШКАЛІ ГІЛЬБЕРТОВИХ ПРОСТОРІВ***

The formula is obtained for the determination of a defect under the continuous imbedding of subspaces in the scale of Hilbert spaces.

Установлена формула для определения дефекта при непрерывном вложении подпространств в шкале гильбертовых пространств.

Для пари сепарабельних гільбертових просторів \mathcal{H} та \mathcal{K} пишемо $\mathcal{H} \supset \mathcal{K}$, якщо \mathcal{K} є власною підмножиною \mathcal{H} , тобто $\mathcal{H} \supset \mathcal{K}$, і при цьому \mathcal{K} вкладається в \mathcal{H} щільно і неперервно.

Нехай $\mathcal{H} \supset \mathcal{K}$. Припустимо, що \mathcal{K} розкладено в суму ортогональних підпросторів, $\mathcal{K} = \mathcal{M} \oplus \mathcal{N}$. Тоді може статися, що підпростір \mathcal{M} вкладається в \mathcal{H} знову щільно, тобто можна писати $\mathcal{H} \supset \mathcal{M}$ (необхідна і достатня умова для цього відома, див. нижче співвідношення (3)). Але припустимо, що це не так, тобто підпростір \mathcal{K} не вкладається щільно в \mathcal{H} . Тоді можна використати наступне означення. Дефектом підпростору \mathcal{M} в \mathcal{H} називається розмірність підпростору $\mathcal{M}^\perp = \mathcal{N} \ominus \mathcal{M}$, записуємо

$$\text{def}(\mathcal{M} \subset \mathcal{H}) := \dim \mathcal{M}^\perp.$$

Задача полягає в знаходженні цього числа в термінах трійки $\mathcal{K}^* \supset \mathcal{H} \supset \mathcal{K}$, де \mathcal{K}^* позначає спряжений до \mathcal{K} простір відносно \mathcal{H} .

Для зручності подальших побудов перепозначимо \mathcal{H} на \mathcal{H}_0 , \mathcal{K} на \mathcal{H}_+ , а \mathcal{K}^* на \mathcal{H}_- і без обмеження загальності припустимо, що трійка

$$\mathcal{H}_- \supset \mathcal{H}_0 \supset \mathcal{H}_+ \tag{1}$$

утворює звичайне оснащення гільбертового простору \mathcal{H}_0 у сенсі монографій [1, 2]. Позначимо через $D_{-,+}: \mathcal{H}_+ \rightarrow \mathcal{H}_-$ звичайний оператор унітарного ізоморфізму.

Теорема 1. *Припустимо, що позитивний простір \mathcal{H}_+ розкладено в ортогональну суму підпросторів: $\mathcal{H}_+ = \mathcal{M} \oplus \mathcal{N}_+$. Тоді*

$$\text{def}(\mathcal{M}_+ \subset \mathcal{H}_0) = \dim(\mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0), \tag{2}$$

де $\mathcal{N}_- = D_{-,+}\mathcal{N}_+$. При цьому

$$\mathcal{H}_0 \supset \mathcal{M}_+ \Leftrightarrow \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0 = \{0\}. \tag{3}$$

Доведення. Еквівалентність $\mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0 = \{0\}$ та $\mathcal{M}_+ \sqsubset \mathcal{H}_0$ доведено в теоремі А1 з [3]. Співвідношення (2) є наслідком рівності

$$\mathcal{M}_+^{\perp,0} \equiv \mathcal{H}_0 \ominus \mathcal{M}_+ = \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0. \tag{4}$$

* Частково підтримано DFG 436 UKR (проекти 113/67 та 113/78).

Покажемо, що $\mathcal{M}_+^{\perp,0} \subset (\mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0)$. Нехай вектор $g \in \mathcal{H}_0$ належить до $\mathcal{M}_+^{\perp,0}$. Тоді

$$0 = (g, \mathcal{M}_+)_0 = \langle g, \mathcal{M}_+ \rangle_{-,+} = (I_{+,-}g, \mathcal{M}_+)_+,$$

де $\langle \cdot, \cdot \rangle_{-,+}$ позначає дуальний скалярний добуток між просторами \mathcal{H}_- та \mathcal{H}_+ , а $I_{+,-} := D_{-,+}^{-1} : \mathcal{H}_- \rightarrow \mathcal{H}_+$. Це означає, що $I_{+,-}g \in \mathcal{N}_+$. Отже, $g \in \mathcal{N}_-$, тому що $\mathcal{N}_+ = I_{+,-}\mathcal{N}_-$. Таким чином, $g \in \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0$.

Доведемо обернене включення $(\mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0) \subset \mathcal{M}_+^{\perp,0}$. Позначимо через

$$D_{0,+} : \mathcal{H}_+ \rightarrow \mathcal{H}_0 \quad \text{і} \quad D_{-,0} : \mathcal{H}_0 \rightarrow \mathcal{H}_-$$

звичайні оператори унітарного ізоморфізму. Нехай $g \in \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0$. Аналогічно, $I_{+,0}g := \varphi \in \mathcal{N}_0 \cap \mathcal{H}_+$, де

$$\mathcal{N}_0 = I_{0,-}\mathcal{N}_- \quad \text{і} \quad I_{+,0} := D_{0,+}^{-1} : \mathcal{H}_0 \rightarrow \mathcal{H}_+, \quad I_{0,-} := D_{-,0}^{-1} : \mathcal{H}_- \rightarrow \mathcal{H}_0.$$

З цього випливає, що

$$0 = (\varphi, \mathcal{M}_0)_0 = \langle \varphi, \mathcal{M}_0 \rangle_{+,-} = (D_{0,+}\varphi, I_{0,-}\mathcal{M}_0)_0 = (D_{0,+}\varphi, \mathcal{M}_+)_0,$$

де $\mathcal{M}_0 := D_{0,+}\mathcal{M}_+ \perp \mathcal{N}_0$ в \mathcal{H}_0 (докладніше див. [4]). Таким чином, оскільки

$$\varphi = I_{+,0}g \in \mathcal{N}_0 \cap \mathcal{H}_+ \Leftrightarrow g \in \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0,$$

то

$$0 = (D_{0,+}\varphi, \mathcal{M}_+)_0 = (D_{0,+}I_{+,0}g, \mathcal{M}_+)_0 = (g, \mathcal{M}_+)_0,$$

а це означає, що $g \in \mathcal{M}_+^{\perp,0}$. Тобто, якщо $g \in \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0$, то $g \in \mathcal{M}_+^{\perp,0}$, а отже, $\mathcal{M}_+^{\perp,0} \supseteq \mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0$.

Теорему доведено.

Приклад. Нехай $A = A^* \geq 1$ — самоспряжений оператор в \mathcal{H}_0 , а $\mathcal{H}_+ = \mathcal{D}(A)$ в нормі $\|\cdot\|_+ = \|A\cdot\|_0$. Збурення A задано системою абстрактних граничних умов

$$\{\omega_i(\varphi) = \langle \varphi, \omega_i \rangle_{+,-} = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n < \infty, \quad \omega_i \in \mathcal{H}_-\} \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(A).$$

Розглянемо оператор $\dot{A} := A \upharpoonright \mathcal{D}(\dot{A})$, де $\mathcal{D}(\dot{A}) = \{\varphi \in \mathcal{D}(A) : \omega_i(\varphi) = 0\}$. Чи можливо вибрати $\omega_i \in \mathcal{H}_-$ так, щоб \dot{A} був щільно визначеним симетричним оператором? Відповідь впливає з теореми 1. Область визначення $\mathcal{D}(\dot{A}) \sqsubset \sqsubset \mathcal{H}_0$ тоді і лише тоді, коли $\text{def}(\mathcal{D}(\dot{A}) \subset \mathcal{H}_0) = 0$, а це еквівалентно умові $\mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0 = \{0\}$, де $\mathcal{N}_- := \text{span}\{\omega_i\}$. Припустимо, що \dot{A} заданий не щільно. Тоді важливо знати дефект нещільності області $\mathcal{D}(\dot{A})$ в \mathcal{H}_0 . Зрозуміло, що можна отримати підпростір, ортогональний до $\mathcal{D}(\dot{A})$, довільної розмірності. Ця розмірність залежить від вибору \mathcal{N}_- :

$$\mathcal{D}(\dot{A})^\perp = \text{def}(\mathcal{D}(\dot{A}) \subset \mathcal{H}_0) = \dim(\mathcal{N}_- \cap \mathcal{H}_0).$$

Використовуючи ідею доведення теореми 1, можна одержати більш тонкі результати про щільність вкладення одного підпростору в інший в A -шкалі гільбертових просторів, або дати характеристику дефекту такого вкладення, якщо воно не є щільним.

Розглянемо оснащення гільбертового простору, асоційованого з самоспряженим оператором $A \geq 1$,

$$\mathcal{H}_- \supset \mathcal{H}_0 \supset \mathcal{H}_+,$$

де $\mathcal{H}_+ = \mathcal{D}(A)$ в нормі $\|\cdot\|_+ = \|A \cdot\|_0$ і \mathcal{H}_- — спряжений до \mathcal{H}_+ відносно \mathcal{H}_0 . Припустимо, що \mathcal{H}_+ розкладено в ортогональну суму: $\mathcal{H}_+ = \mathcal{M}_+ \oplus \mathcal{N}_+$ так, що $\mathcal{H}_0 \supset \mathcal{M}_+$. Кожен оснащений простір можна розширити до ланцюжка з п'яти просторів (див. знову [1, 2]), отже,

$$\mathcal{H}_{--} \supset \mathcal{H}_- \supset \mathcal{H}_0 \supset \mathcal{H}_+ \supset \mathcal{H}_{++}, \quad (5)$$

де $\mathcal{H}_{++} = \mathcal{D}(A^2)$. Слід зазначити, що \mathcal{H}_{++} є спряженим до \mathcal{H}_0 відносно \mathcal{H}_+ .

Розглянемо в \mathcal{H}_{++} лінійну множину $\tilde{\mathcal{M}}_+ := \mathcal{M}_+ \cap \mathcal{H}_{++}$. Легко бачити, що це замкнений в \mathcal{H}_{++} підпростір. Дійсно, нехай послідовність $\varphi_n \in \tilde{\mathcal{M}}_+$. Якщо вона збіжна до $\varphi \in \mathcal{H}_{++}$, то збіжна і в \mathcal{H}_+ внаслідок нерівності $\|\cdot\|_+ \leq \|\cdot\|_{++}$. Тому $\varphi \in \mathcal{M}_+$, оскільки підпростір \mathcal{M}_+ є замкненим в \mathcal{H}_+ . Отже, $\varphi \in \tilde{\mathcal{M}}_+$.

Таким чином, простір \mathcal{H}_{++} розкладається в ортогональну суму:

$$\mathcal{H}_{++} = \tilde{\mathcal{M}}_+ \oplus \tilde{\mathcal{N}}_+.$$

Аналогічний розклад має місце і для \mathcal{H}_0 :

$$\mathcal{H}_0 = \tilde{\mathcal{M}}_0 \oplus \tilde{\mathcal{N}}_0,$$

де

$$\tilde{\mathcal{M}}_0 := D_{0,++} \tilde{\mathcal{M}}_+ \equiv A^2 \tilde{\mathcal{M}}_+, \quad \tilde{\mathcal{N}}_0 := D_{0,++} \tilde{\mathcal{N}}_+ \equiv A^2 \tilde{\mathcal{N}}_+$$

і $D_{0,++} : \mathcal{H}_{++} \rightarrow \mathcal{H}_0$ позначає оператор унітарного ізоморфізму.

Теорема 2. Нехай позитивні простори $\mathcal{H}_+ = \mathcal{D}(A)$ та $\mathcal{H}_{++} = \mathcal{D}(A^2)$ з A -шкали розкладено в ортогональні суми, як описано вище: $\mathcal{H}_+ = \mathcal{M}_+ \oplus \mathcal{N}_+$ і $\mathcal{H}_{++} = \tilde{\mathcal{M}}_+ \oplus \tilde{\mathcal{N}}_+$, де $\tilde{\mathcal{M}}_+ := \mathcal{M}_+ \cap \mathcal{H}_{++}$. При цьому припускається, що підпростір \mathcal{M}_+ є щільним в \mathcal{H}_0 : $\mathcal{H}_0 \supset \mathcal{M}_+$.

Підпростір $\tilde{\mathcal{M}}_+$ буде щільним в \mathcal{M}_+ тоді і тільки тоді, коли підпростір $\mathcal{N}_+^{\text{cl},0}$ (замикання \mathcal{N}_+ в \mathcal{H}_0) не матиме ненульових векторів, спільних з \mathcal{M}_+ :

$$\tilde{\mathcal{M}}_+ \subset \mathcal{M}_+ \iff \mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \cap \mathcal{M}_+ = \{0\}. \quad (6)$$

Якщо ж умова (6) не виконується і підпростір $\tilde{\mathcal{M}}_+$ не є щільним в \mathcal{M}_+ , то його дефект нещільності визначається формулою

$$\text{def}(\tilde{\mathcal{M}}_+ \subset \mathcal{M}_+) = \dim(\mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \cap \mathcal{M}_+). \quad (7)$$

При доведенні цієї теореми використовується наступна лема.

Лема. Має місце рівність

$$\mathcal{N}_+^{\text{cl},0} = \tilde{\mathcal{N}}_0,$$

де $\tilde{\mathcal{N}}_0 = \mathcal{H}_0 \ominus A^2 \tilde{\mathcal{M}}_+ = D_{0,++} \tilde{\mathcal{N}}_+ \equiv A^2 \tilde{\mathcal{N}}_+$.

Доведення. З означення $\tilde{\mathcal{M}}_+$ легко бачити, що

$$\tilde{\mathcal{M}}_+ = \{\varphi \in \mathcal{H}_{++} : (\mathcal{N}_+, \varphi)_+ = 0\}. \quad (8)$$

З іншого боку, $\langle \tilde{\mathcal{N}}_0, \tilde{\mathcal{M}}_+ \rangle_{0,++} = 0$. Зрозуміло, що $\mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \subset \tilde{\mathcal{N}}_0$. Припустимо, що $\tilde{\mathcal{N}}_0 = \mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \oplus \mathcal{S}_0$. Покажемо, що $\mathcal{S}_0 = 0$. З огляду на геометрію шкали (5) маємо

$$0 = \langle \mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \oplus \mathcal{S}_0, \tilde{\mathcal{M}}_+ \rangle_{0,++} = (I_{++0}[\mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \oplus \mathcal{S}_0], \tilde{\mathcal{M}}_+)_{++},$$

де $I_{++0} = D_{0,++}^{-1} : \mathcal{H}_0 \rightarrow \mathcal{H}_{++}$. Зокрема,

$$0 = (I_{++0}\mathcal{N}_+^{\text{cl},0}, I_{++0}\mathcal{S}_0 \oplus \tilde{\mathcal{M}}_+)_{++} = \langle \mathcal{N}_+^{\text{cl},0}, I_{++0}\mathcal{S}_0 \oplus \tilde{\mathcal{M}}_+ \rangle_{0,++}.$$

Оскільки $\mathcal{N}_+ \sqsubset \mathcal{N}_+^{\text{cl},0}$, то $0 = (\mathcal{N}_+, I_{++0}\mathcal{S}_0 \oplus \tilde{\mathcal{M}}_+)_+$. Але $I_{++0}\mathcal{S}_0 \in \mathcal{H}_{++}$. А це приводить до суперечності з тим фактом, що всі вектори з \mathcal{H}_{++} , ортогональні до \mathcal{N}_+ , належать $\tilde{\mathcal{M}}_+$ (див. (8)). Таким чином, $I_{++0}\mathcal{S}_0 = 0$, а отже, і $\mathcal{S}_0 = 0$. Це й означає, що $\mathcal{N}_+^{\text{cl},0} = \tilde{\mathcal{N}}_0$.

Доведення теореми. Для доведення необхідно ввести ще одну шкалу просторів. Оскільки $\mathcal{H}_0 \sqsupset \mathcal{M}_+$, то цю пару можна розглянути як передоснащений простір (див. [1, 2]), який єдиним чином розширюється до оснащення гільбертового простору \mathcal{H}_0 . Введемо позначення для нового оснащеного простору:

$$\check{\mathcal{H}}_- \sqsupset \mathcal{H}_0 \sqsupset \check{\mathcal{H}}_+,$$

де $\check{\mathcal{H}}_+ \equiv \mathcal{M}_+$ з нормою \mathcal{H}_+ , а $\check{\mathcal{H}}_-$ — спряжений до $\check{\mathcal{H}}_+$ відносно \mathcal{H}_0 .

Нехай $\check{A} = \check{A}^* \geq 1$ позначає самоспряжений оператор, асоційований з цим оснащенням. Розглянемо розширене, по аналогії з (5), оснащення \mathcal{H}_0 :

$$\check{\mathcal{H}}_{--} \sqsupset \check{\mathcal{H}}_- \sqsupset \mathcal{H}_0 \sqsupset \check{\mathcal{H}}_+ \sqsupset \check{\mathcal{H}}_{++}. \quad (9)$$

У роботах [4–6] показано, що $\check{\mathcal{H}}_{++} = P_{\mathcal{M}_+}\mathcal{H}_{++}$, де $P_{\mathcal{M}_+}$ — ортопроектор в \mathcal{H}_+ на \mathcal{M}_+ . При цьому норма в $\check{\mathcal{H}}_{++}$ визначається так: для кожного $\varphi = P_{\mathcal{M}_+}\psi$, $\psi \in \mathcal{H}_{++}$,

$$\|\varphi\|_{\check{\mathcal{H}}_{++}} := \|\psi\|_{\mathcal{H}_{++}}.$$

Отже, (9) можна переписати у вигляді

$$\check{\mathcal{H}}_{--} \sqsupset \check{\mathcal{H}}_- \sqsupset \mathcal{H}_0 \sqsupset \mathcal{M}_+ \sqsupset P_{\mathcal{M}_+}\mathcal{H}_{++}, \quad (10)$$

звідки зрозуміло, що $\mathcal{D}(\check{A}) \equiv \mathcal{M}_+$ і $\mathcal{D}(\check{A}^2) = P_{\mathcal{M}_+}\mathcal{H}_{++}$. За побудовою (докладніше див. [5]) оператор \check{A} пов'язаний з оператором A таким чином:

$$\check{A}^2 P_{\mathcal{M}_+} \varphi = A^2 \varphi, \quad \varphi \in \mathcal{H}_{++} \equiv \mathcal{D}(A^2),$$

де, нагадаємо, A — самоспряжений оператор, асоційований зі шкалою (5).

Зрозуміло, що $\tilde{\mathcal{M}}_+ := \mathcal{M}_+ \cap \mathcal{H}_{++}$ є власною підмножиною простору $P_{\mathcal{M}_+} \mathcal{H}_{++}$. Тому для будь-якого $\varphi \in \tilde{\mathcal{M}}_+$ маємо $P_{\mathcal{M}_+} \varphi = \varphi$ ($P_{\mathcal{M}_+} \tilde{\mathcal{M}}_+ = \tilde{\mathcal{M}}_+$). Отже,

$$A^2 \upharpoonright \tilde{\mathcal{M}}_+ = \tilde{A}^2 \upharpoonright \tilde{\mathcal{M}}_+. \quad (11)$$

Оскільки \tilde{A}^2 — унітарний оператор у шкалі (10), $\tilde{A}^2 : P_{\mathcal{M}_+} \mathcal{H}_{++} \rightarrow \mathcal{H}_0$ і справджується рівність (11), робимо висновок, що ортогональний розклад $\mathcal{H}_0 = \tilde{\mathcal{M}}_0 \oplus \tilde{\mathcal{N}}_0$ можна перенести на розклад простору $\tilde{\mathcal{H}}_{++} = P_{\mathcal{M}_+} \mathcal{H}_{++}$. А саме, $P_{\mathcal{M}_+} \mathcal{H}_{++} = \tilde{\mathcal{M}}_{++} \oplus \tilde{\mathcal{N}}_{++}$, де $\tilde{\mathcal{M}}_{++} = \tilde{A}^{-2} \tilde{\mathcal{M}}_0 = \tilde{\mathcal{M}}_+$ завдяки (11). Застосувавши тепер теорему A1 з [3] до трійки $\mathcal{H}_0 \supset \mathcal{M}_+ \supset P_{\mathcal{M}_+} \mathcal{H}_{++}$, як до оснащення гільбертового простору \mathcal{M}_+ , отримуємо (6).

Співвідношення (7) є наслідком рівності (її доведення таке ж, як і в теоремі 1)

$$(\tilde{\mathcal{M}}_+)^{\perp,+} = \tilde{\mathcal{N}}_0 \cap \mathcal{M}_+, \quad (12)$$

де $(\tilde{\mathcal{M}}_+)^{\perp,+}$ позначає ортогональне доповнення до $\tilde{\mathcal{M}}_+$ у просторі \mathcal{M}_+ .

Теорему доведено.

Цікавим з точки зору геометрії шкали гільбертових просторів може бути такий наслідок з теореми 2 та рівність (5.12) з теореми 5.6 з роботи [4].

Наслідок.

$$\mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \cap \mathcal{M}_+ = \{0\} \iff \mathcal{N}_+^{\text{cl},0} \cap \mathcal{H}_+ = \mathcal{N}_+. \quad (13)$$

Доведення цього наслідку випливає з того факту, що права частина (13) також еквівалентна щільності $\tilde{\mathcal{M}}_+$ в \mathcal{M}_+ (див. [4]).

1. *Berezanskii Yu. M.* Expansion in eigenfunctions of self-adjoint operators. – Providence, Rhode Island: AMS, 1968.
2. *Berezanskii Yu. M.* Self-adjoint operators in spaces of function of infinitely many of variables. – Providence, Rhode Island: AMS, 1986.
3. *Albeverio S., Karwowski W., Koshmanenko V.* Square power of singularly perturbed operators // *Math. Nachr.* – 1995. – **173**. – P. 5–24.
4. *Albeverio S., Bozhok R., Dudkin M., Koshmanenko V.* Dense subspace in scales of Hilbert spaces // *Meth. Funct. Anal. and Top.* – 2005. – **11**, № 2. – P. 156–169.
5. *Bozhok R., Koshmanenko V. D.* Singular perturbations of self-adjoint operators associated with rigged Hilbert spaces // *Ukr. Math. J.* – 2005. – **57**, № 5.
6. *Koshmanenko V.* Construction of singular perturbations by the method of rigged Hilbert spaces // *J. Phys. A: Math. and Gen.* – 2005. – **38**. – P. 4999–5009.

Одержано 05.12.05,
після доопрацювання — 23.05.07