

О. Г. Сторож, О. Б. Шувар (Львів. нац. ун-т)

## ПРО ОДИН КЛАС МАЙЖЕ ОБМЕЖЕНИХ ЗБУРЕНЬ ГЛАДКИХ ЗВУЖЕНЬ ЗАМКНЕНОГО ОПЕРАТОРА

We investigate a class of perturbations of a closed densely defined operator in the Hilbert space. These perturbations change the domain of definition of the operator. We prove that a perturbed operator  $S$  is closed and densely defined. We construct an adjoint operator  $S^*$ .

Досліджується один клас збурень замкненого щільно визначеного оператора в гільбертовому просторі. Ці збурення змінюють область визначення оператора. Доведено, що збурений оператор  $S$  є замкненим та щільно визначеним. Побудовано спряжений оператор  $S^*$ .

У даній статті розглядається один клас збурень замкненого щільно визначеного оператора в гільбертовому просторі, які змінюють не тільки закон дії оператора, а і його область визначення. Такі збурення досліджувалися багатьма авторами (див. [1, 2] і цитовану там літературу). Введемо позначення, які будемо використовувати в роботі:

$(\cdot | \cdot)_X$  і  $\|\cdot\|_X$  — скалярний добуток і норма в гільбертовому просторі  $X$ ;  $\mathbf{1}_X$  — тотожне перетворення цього простору;

$D(T)$ ,  $R(T)$ ,  $\ker T$  — відповідно область визначення, область значень та многовид нулів оператора  $T$ ;

$B(X, Y)$  — сукупність лінійних неперервних операторів  $T: X \rightarrow Y$ , де  $X, Y$  — гільбертові простори, таких, що  $D(T) = X$ ,  $B(X) \stackrel{\text{df}}{=} B(X, X)$ ;

$C(X)$  — клас замкнених лінійних щільно визначених операторів  $T: X \rightarrow X$ ;

$T|E$  та  $TE$  — звуження оператора  $T$  на множину  $E$  та образ множини  $E$  при відображенні  $T$ ;

$(\cdot | \cdot)_T$  і  $\|\cdot\|_T$  — скалярний добуток і норма графіка оператора  $T: X \rightarrow Y$ , тобто

$$\forall x, y \in D(T) \quad (x|y)_T \stackrel{\text{df}}{=} (x|y)_X + (Tx|Ty)_Y, \quad \|x\|_T \stackrel{\text{df}}{=} \sqrt{(x|x)_T};$$

$D[T]$  — передгільбертів простір, що збігається як множина з  $D(T)$  і наділений скалярним добутком  $(\cdot | \cdot)_T$ ;

$T^*$  — гільбертів, спряжений з оператором  $T$ ;

$\oplus$ ,  $\ominus$  — символи ортогональної суми та ортогонального доповнення, зокрема  $\oplus_T$ ,  $\ominus_T$  — відповідні символи в  $D[T]$ ;

якщо  $A_i: X \rightarrow Y_i$ ,  $i = 1, \dots, n$ , — лінійні оператори, то запис  $A = A_1 \oplus \dots \oplus A_n$  означає, що  $\forall x \in X \quad Ax = (A_1x, \dots, A_nx)$ .

За вихідний об'єкт приймемо пару операторів  $L, L_0 \in C(H)$ , де  $H$  — фіксований комплексний гільбертів простір зі скалярним добутком  $(\cdot | \cdot) \stackrel{\text{df}}{=} \stackrel{\text{df}}{=} (\cdot | \cdot)_H$  і з нормою  $\|\cdot\| \stackrel{\text{df}}{=} \|\cdot\|_H$ , таких, що  $L_0 \subset L$ . У випадку, коли  $\dim [D(L)/D(L_0)] < \infty$ , розглядувані нами збурення споріднені в розумінні [3] з парою  $(L, L_0)$ . Ми від цього припущення відмовляємось і, використовуючи поряд з методами теорії розширень елементи теорії збурень, викладеної, наприклад, в [4], доводимо замкненість та щільну визначеність досліджуваних операторів, а також встановлюємо умови їхньої взаємної спряженості.

1. Покладемо  $M \stackrel{\text{df}}{=} L_0^*$ ,  $M_0 \stackrel{\text{df}}{=} L^*$ . Якщо  $D$  — один із просторів  $D[L]$  або

$D[M]$ ,  $G$  — довільний гільбертів простір, а  $W \in \mathcal{B}(D, G)$ , то під  $W' \in \mathcal{B}(G, D)$  розуміємо спряжений оператор, тобто  $\forall y \in D, \forall g \in G \quad (Wy|g)_G = (y|W'g)_D$ . Далі припустимо, що  $(G_1 \oplus G_2, U_1 \oplus U_2) \in$  крайовою парою для  $(L, L_0)$ , а  $(G_2 \oplus G_1, \tilde{U}_1 \oplus \tilde{U}_2)$  — крайовою парою для  $(M, M_0)$  (див. [2], означення 4.1.1), причому

$$\forall y \in D(L), \forall z \in D(M) \quad (Ly|z) - (y|Mz) = (U_1 y | \tilde{U}_2 z)_{G_1} - (U_2 y | \tilde{U}_1 z)_{G_2}. \quad (1)$$

Далі скрізь припускаємо, що  $L$ -грань оператора  $U \stackrel{\text{df}}{=} U_1 \oplus U_2$  і  $M$ -грань оператора  $\tilde{U} \stackrel{\text{df}}{=} \tilde{U}_1 \oplus \tilde{U}_2$  дорівнюють нулю, тобто

$$(\forall b > 0)(\exists a > 0)(\forall y \in D(L)) \quad \|Uy\|_G \leq a\|y\| + b\|Ly\|, \quad (2)$$

$$(\forall \tilde{b} > 0)(\exists \tilde{a} > 0)(\forall z \in D(M)) \quad \|\tilde{U}z\|_{\tilde{G}} \leq \tilde{a}\|z\| + \tilde{b}\|Mz\|. \quad (3)$$

Нехай  $\Phi_i \in \mathcal{B}(H, G_i)$ ,  $i = 1, 2$ . Визначимо оператори  $S$  та  $T$  за допомогою співвідношень

$$D(S) = \{y \in D(L) : U_1 y = \Phi_1 y\}, \quad (4)$$

$$\forall y \in D(S) \quad Sy = Ly + \Phi_2^* U_2 y, \quad (5)$$

$$D(T) = \{z \in D(M) : \tilde{U}_1 z = \Phi_2 z\}, \quad (6)$$

$$\forall z \in D(T) \quad Tz = Mz + \Phi_1^* \tilde{U}_2 z. \quad (7)$$

Оператори  $S$  та  $T$  трактуються в роботі як збурення операторів  $L_1$  та  $M_1$ , визначених таким чином:

$$D(L_1) = \{y \in D(L) : U_1 y = 0\}, \quad \forall y \in D(L_1) \quad L_1 y = Ly, \quad (8)$$

$$D(M_1) = \{z \in D(M) : \tilde{U}_1 z = 0\}, \quad \forall z \in D(M_1) \quad M_1 z = Mz. \quad (9)$$

Але ці збурення змінюють не тільки закон дії оператора, а й область його визначення. У випадку диференціальних операторів це означає збурення, що зачіпає також крайові умови, якими описується область визначення оператора.

**2.** У цьому пункті буде показано, що якщо виконуються умови (2), (3), то оператори  $S$  та  $T$  є майже обмеженими збуреннями гладких звужень операторів  $L$  та  $M$  відповідно в розумінні означень 4.4.3 та 4.4.4 з [2], тобто  $S, T \in \mathcal{C}(H)$ ,  $S^* = T$ .

**Лема 1.** Якщо виконується умова (2), то норми графіків операторів  $L$  та  $L + \Phi_2^* U_2$  еквівалентні на  $D(L)$ .

**Доведення.** З (2) випливає, що  $L$ -грань оператора  $\Phi_2^* U_2$  дорівнює нулю. Оскільки  $L \in \mathcal{C}(H)$ , то й  $L + \Phi_2^* U_2 \in \mathcal{C}(H)$  [4, с. 241], отже,  $D(L)$  — банахів простір (не тільки відносно норми графіка оператора  $L$ , але й відносно норми графіка цього оператора). Крім цього, оскільки  $U_2 \in \mathcal{B}(D[L], G_2)$ , то норма  $\|\cdot\|_L$  мажорує норму  $\|\cdot\|_{L+\Phi_2^* U_2}$ . Звідси і з теореми Банаха про обернений оператор випливає справедливість леми.

**Зауваження 1.** Аналогічно доводиться, що з (3) випливає еквівалентність норм графіків операторів  $M$  та  $M + \Phi_1^* \tilde{U}_2$ .

**Теорема 1.** Якщо виконується умова (2), то

$$R(\tilde{U}_1 - \Phi_2) = G_2, \quad (10)$$

а якщо виконується умова (3), то

$$R(U_1 - \Phi_1) = G_1. \quad (11)$$

**Доведення.** Покажемо спочатку, що

$$\overline{R(U_1 - \Phi_1)} = G_1. \quad (12)$$

Дійсно, нехай  $h \in G_1$  і  $\forall y \in D(L) (U_1 y - \Phi_1 y | h)_{G_1} = 0$ . Тоді для будь-якого  $y \in D(L_0)$ , а отже, і для будь-якого  $y \in D(L) (\Phi_1 y | h)_{G_1} = 0$ . Таким чином,  $\forall y \in D(L) (U_1 y | h)_{G_1} = 0$ , а отже,  $h = 0$ . З (12) випливає, що (11) буде доведено, якщо ми переконаємося в нормальній розв'язності оператора  $U_1 - \Phi_1$  або, що еквівалентно, в нормальній розв'язності оператора  $U'_1 - \Phi'_1$  [4, с. 295]. У свою чергу, нормальна розв'язність цього оператора випливає з його обмеженості знизу. Доведемо, що  $U'_1 - \Phi'_1$  є обмеженим знизу, міркуючи від супротивного.

Нехай  $h_n \in G_1$ ,  $\|h_n\|_{G_1} = 1$  ( $n \in N$ ), але  $\lim_{n \rightarrow \infty} (U'_1 - \Phi'_1)h_n = 0$  (за нормою  $\|\cdot\|_L$ ). Тоді

$$\lim_{n \rightarrow \infty} (U'_1 - \Phi'_1)h_n = 0, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} z_n = 0 \quad (13)$$

(за нормою  $\|\cdot\|_H$ ), де

$$z_n = LU'_1 h_n - L\Phi'_1 h_n. \quad (14)$$

Далі, для будь-яких  $y \in D(L)$ ,  $h \in G_1$

$$(y | \Phi_1^* h) = (\Phi_1 y | h)_{G_1} = (y | \Phi'_1 h) + (Ly | L\Phi'_1 h),$$

а отже,

$$L\Phi'_1 h \in D(M_0), \quad \Phi_1^* h = \Phi'_1 h + M_0 L\Phi'_1 h. \quad (15)$$

Покладемо

$$\forall (h_1, h_2) \in G_1 \oplus G_2 \quad J(h_1, h_2) = (ih_2, -ih_1). \quad (16)$$

Відомо [2, с. 161], що

$$\tilde{U}LU' = iJ, \quad UM\tilde{U}' = iJ^*. \quad (17)$$

З (14), (15), (17), а також з леми 4.2.1 [2] випливає

$$Mz_n = -U'_1 h_n - M_0 L\Phi'_1 h_n, \quad \tilde{U}_2 z_n = h_n, \quad (18)$$

$$Mz_n + \Phi_1^* \tilde{U}_2 z_n = -(U'_1 - \Phi'_1)h_n, \quad z_n \in D(M). \quad (19)$$

Беручи до уваги (13), (19) і зауваження 1, переконаємося, що якщо виконується (3), то  $\lim_{n \rightarrow \infty} Mz_n = 0$ , а отже, й  $\lim_{n \rightarrow \infty} \tilde{U}_2 z_n = 0$ . Але це суперечить другому із співвідношень (18), оскільки  $\|h_n\|_{G_1} = 1$ . Отримана суперечність і доводить друге твердження теореми. Перше доводиться аналогічно.

**Теорема 2.**  $S, T \in C(H)$ ,  $S^* = T$ .

**Доведення.** З (10) та (11) зрозуміло, що оператори  $S$  та  $T$  задовольняють

всі умови теореми 4.4.9 та наслідку 4.4.10 з [2]. Справедливість теореми впливає безпосередньо із згаданих тверджень.

**Зауваження 2.** Як видно з наведених вище доведень, в умовах (2), (3)  $U$  можна замінити на  $U_2$ , а  $\tilde{U}$  — на  $\tilde{U}_2$ .

**Приклад 1.** Нехай  $L_0$  — симетричний оператор з рівними дефектними числами,  $L = L_0^*$ ,  $(\tilde{H}, \Gamma_1, \Gamma_2)$  — простір граничних значень (ПГЗ) оператора  $L_0$ , причому  $L$ -грані операторів  $\Gamma_1, \Gamma_2$  дорівнюють нулю,  $\Phi_i \in \mathbf{B}(H, G_i)$   $i = 1, 2$ ,  $A = (A_{ij})_{i,j=1}^2 \in \mathbf{B}(\tilde{H} \oplus \tilde{H})$  — бієкція,

$$D(S) = \{y \in D(L): A_{11}\Gamma_1 y + A_{12}\Gamma_2 y = \Phi_1 y\}, \quad (20)$$

$$\forall y \in D(S) \quad Sy = Ly + \Phi_2^*(A_{21}\Gamma_1 y + A_{22}\Gamma_2 y), \quad (21)$$

$$A^{-1} \stackrel{\text{def}}{=} (B_{ij})_{i,j=1}^2.$$

З теореми 2 випливає

$$S \in \mathbf{C}(H),$$

$$D(S^*) = \{z \in D(L): B_{22}^*\Gamma_1 z + B_{12}^*\Gamma_2 z = \Phi_2 z\},$$

$$\forall z \in D(S^*) \quad S^* z = Lz + \Phi_1^*(-B_{21}^*\Gamma_1 z + B_{11}^*\Gamma_2 z).$$

Для доведення двох останніх співвідношень потрібно порівняти рівності (17) з рівностями

$$\begin{aligned} \Gamma_1 L \Gamma_1' &= 0, & \Gamma_1 L \Gamma_2' &= -1_{\tilde{H}}, \\ \Gamma_2 L \Gamma_1' &= 1_{\tilde{H}}, & \Gamma_2 L \Gamma_2' &= 1_{\tilde{H}}, \end{aligned} \quad (22)$$

які безпосередньо випливають з (17).

Зауважимо, що поняття ПГЗ введено в праці [5] (див. також [6, 7]).

**Наслідок 1.** Нехай  $(G_1 \oplus G_2, U_1 \oplus U_2)$ ,  $(G_2 \oplus G_1, V_1 \oplus V_2)$  — крайові пари для  $(L, L_0)$  та  $(M, M_0)$  відповідно, причому  $L$ -грані операторів  $U_1, U_2$  та  $M$ -грані операторів  $V_1, V_2$  дорівнюють нулю, а  $\Phi_i \in \mathbf{B}(H, G_i)$ ,  $i = 1, 2$ . Визначимо оператор  $S$  за допомогою співвідношень (4), (5), а оператор  $\tilde{S}$  — за допомогою співвідношень

$$D(\tilde{S}) = \{z \in D(M): V_1 z = \Phi_2 z\}, \quad \forall z \in D(\tilde{S}) \quad \tilde{S} z = Mz + \Phi_1^* V_2 z.$$

Оператори  $S$  та  $\tilde{S}$  взаємно спряжені тоді і тільки тоді, коли:

а)  $P_2[UMV' - iJ]P_1 = 0$ , де  $U = U_1 \oplus U_2$ ,  $V = V_1 \oplus V_2$ ,  $P_1(P_2)$  — ортопроектор  $G \rightarrow G_2 \oplus \overline{R(\Phi_1)}$  (відповідно  $G \rightarrow G_1 \oplus \overline{R(\Phi_2)}$ ), а оператор  $J$  визначено згідно з (16);

б) незбурені оператори  $L_1$  (див. (8)) та  $\tilde{L}_1$ , визначений за допомогою співвідношень

$$D(\tilde{L}_1) = \{z \in D(M): V_1 z = 0\}, \quad \forall z \in D(\tilde{L}_1) \quad \tilde{L}_1 z = Mz,$$

є взаємно спряженими.

Справедливість цього твердження випливає з теорем 1, 2 та теореми 4.6.7 монографії [2].

**Приклад 2.** Нехай оператор  $S$  такий, як і в прикладі 1,  $\bar{A} = (\bar{A}_{ij})_{i,j=1}^2 \in \mathbf{B}(\bar{H} \oplus \bar{H})$  — біекція, а оператор  $\bar{S}$  визначено за допомогою співвідношень

$$D(\bar{S}) = \{z \in D(L): \bar{A}_{11}\Gamma_1 z + \bar{A}_{12}\Gamma_2 z = \Phi_2 z\},$$

$$\forall z \in D(\bar{S}) \quad \bar{S}z = Lz + \Phi_1^*(\bar{A}_{21}\Gamma_1 z + \bar{A}_{22}\Gamma_2 z).$$

Використовуючи наслідок 1 і рівності (22), легко переконатися, що  $S^* = \bar{S}$  тоді і тільки тоді, коли  $P_2[A\bar{J}\bar{A}^* - iJ]P_1 = 0$ , а оператори  $L_1 \stackrel{\text{df}}{=} L|_{\ker(A_{11}\Gamma_1 + A_{12}\Gamma_2)}$  та  $\bar{L}_1 \stackrel{\text{df}}{=} L|_{\ker(\bar{A}_{11}\Gamma_1 + \bar{A}_{12}\Gamma_2)}$  є взаємно спряженими (тут мається на увазі, що оператор  $J$  визначено згідно з (16), причому  $G_1 = G_2 = \bar{H}$ ).

**Наслідок 2.** Оператор (20), (21), який розглядається в прикладі 1, є самоспряженим тоді і тільки тоді, коли він може бути поданий в кожному з таких виглядів:

$$D(S) = \{y \in D(L): (\cos C)\Gamma_1 y - (\sin C)\Gamma_2 y = \Phi_C y\},$$

$$\forall y \in D(S) \quad Sy = Ly + \Phi_C^*[(\sin C)\Gamma_1 y + (\cos C)\Gamma_2 y] + \Phi_C^* Q_C \Phi_C y$$

або

$$D(S) = \{y \in D(L): (K - 1_{\bar{H}})\Gamma_1 y - i(K + 1_{\bar{H}})\Gamma_2 y = \Phi_K y\},$$

$$\forall y \in D(S) \quad Sy = Ly + \frac{1}{4} \Phi_K^*[-i(K + 1_{\bar{H}})\Gamma_1 y + (K - 1_{\bar{H}})\Gamma_2 y] + \Phi_K^* Q_K \Phi_K y,$$

де  $C, K \in \mathbf{B}(\bar{H})$  — відповідно самоспряжений і унітарний оператори;

$$\Phi_C, \Phi_K \in \mathbf{B}(H, \bar{H}), \quad Q_C = Q_C^*, \quad Q_K = Q_K^* \in \mathbf{B}(\bar{H}).$$

Для доведення цього твердження досить використати теореми 1, 2 і повторити міркування, наведені в [2, с. 188, 189] при доведенні аналогічного твердження для випадку, коли оператори  $\Phi_1, \Phi_2$  є компактними.

**Зауваження 3.** У випадку, коли  $\Phi_1 = \Phi_2 = 0$ , а  $L_0$  — мінімальний диференціальний оператор з обмеженими операторними коефіцієнтами, результат, сформульований у наслідку 2, доведено в [8] (див. також [5, 6]).

**3.** Розглянемо випадок, коли оператори  $L$  та  $L_0$ , які відігравали роль вихідних об'єктів у попередніх пунктах, є відповідно максимальним і мінімальним операторами, породженими в гільбертовому просторі  $H \stackrel{\text{df}}{=} L_2(H_0; (a, b))$  ( $H_0$  — сепарабельний гільбертів простір) зі скалярним добутком

$$\forall y, z \in H \quad (y|z) = \int_a^b (y(x)z(x))_{H_0} dx$$

диференціальним виразом

$$l[y] = -y'' + p(x)y \quad (x \in [a, b], -\infty, a < b < +\infty),$$

де  $p(x)$  — обмежений самоспряжений оператор в  $H_0$ , причому оператор-функція  $x \mapsto p(x)$  є сильно неперервною на  $[a, b]$ . З викладеного в [6, 8] випливає, що трійка  $(\bar{H}, \Gamma_1, \Gamma_2)$ , де

$$\bar{H} = H_0 \oplus H_0, \quad \forall y \in D(L) \quad \Gamma_1 y = (y'(a), -y'(b)), \quad \Gamma_2 y = (y(a), y(b)), \quad (23)$$

є ПГЗ оператора  $L_0$ .

**Лема 2.** Оператори  $\Gamma_1, \Gamma_2$ , визначені згідно з (23), мають нульові  $L$ -грані.

**Доведення.** Покажемо, що для будь-якого  $\varepsilon > 0$  існує функція  $\sigma \in C^\infty[a, b]$  така, що

$$\sigma(a) = \sigma'(a) = \sigma'(b) = 0, \quad \sigma(b) = 1, \quad \|\sigma\|_{L_2(a,b)} < \varepsilon. \quad (24)$$

Дійсно, існує функція  $\sigma_0 \in C^\infty[a, b]$  така, що [9, с. 58]

$$\sigma_0(x) = \begin{cases} 0, & a \leq x \leq a + \frac{b-a}{3}; \\ 1, & a + \frac{2(b-a)}{3} \leq x \leq b. \end{cases}$$

Оскільки множина

$$C_0^\infty[a, b] = \{ \varphi \in C[a, b] : \text{supp } \varphi \subset (a, b) \}$$

щільна в  $L_2(a, b)$ , то для будь-якого  $\varepsilon > 0$  існує  $\sigma_\varepsilon \in C_0^\infty[a, b]$  така, що  $\|\sigma_0 - \sigma_\varepsilon\|_{L_2(a,b)} < \varepsilon$ . Зрозуміло, що функція  $\sigma = \sigma_0 - \sigma_\varepsilon$  задовольняє умови (24).

Покладемо  $z(x) = \sigma(x)h$ , де  $h \in H_0$ . З (24) і формули інтегрування частинами випливає, що для будь-якого  $y \in D(L)$

$$\begin{aligned} (y'(b))_{H_0} &= (y|Lz) - (Ly|z) = - \int_a^b (y(x)|h)_{H_0} \overline{\sigma''(x)} dx + \\ &+ \int_a^b (p(x)y(x)|h)_{H_0} \overline{\sigma(x)} dx - \int_a^b (Ly(x)|h)_{H_0} \overline{\sigma(x)} dx, \end{aligned}$$

тому

$$\left| (y'(b)|h)_{H_0} \right| \leq \|h\|_{H_0} \left[ \left( \|\sigma''\|_{L_2(a,b)} + c \|\sigma\|_{L_2(a,b)} \right) \|y\| + \|\sigma\|_{L_2(a,b)} \|Ly\| \right],$$

де  $\|\cdot\|$  — норма, породжена скалярним добутком  $(\cdot|\cdot)$ , а

$$c = \sup_{a \leq x \leq b} \|p(x)\|_{H_0}.$$

Зокрема, якщо  $h = y'(b)$ , то

$$\|y'(b)\|_{H_0} \leq \left[ \left( \|\sigma''\|_{L_2(a,b)} + c \|\sigma\|_{L_2(a,b)} \right) \|y\| + \|\sigma\|_{L_2(a,b)} \|Ly\| \right].$$

Звідси і з (24) випливає, що  $L$ -грань відображення  $y \mapsto y'(b)$  дорівнює нулю. Аналогічно показується, що нульову  $L$ -грань мають також відображення  $y \mapsto y(b)$ ,  $y \mapsto y(a)$ ,  $y \mapsto y'(a)$ .

Припустимо, що  $\Phi_{ij} \in \mathcal{B}(H, H_0)$ ,  $i, j = 1, 2$ ,  $\alpha_{ij} \in \mathcal{B}(H_0)$ ,  $i, j = 1, \dots, 4$ , причому операторна матриця  $A = (\alpha_{ij})_{i,j=1}^4$  оборотна в  $H_0^4 \stackrel{\text{def}}{=} H_0 \oplus H_0 \oplus H_0 \oplus H_0$ . Покладемо

$$u_i(y) = \alpha_{i1}y(a) + \alpha_{i2}y'(a) + \alpha_{i3}y(b) + \alpha_{i4}y'(b), \quad y \in D(L), \quad i = 1, \dots, 4,$$

і визначимо оператор  $S$  за допомогою співвідношень

$$D(S) = \{ y \in D(L) : u_1(y) = \Phi_{11}y, u_2(y) = \Phi_{12}y \}, \quad (25)$$

$$\forall y \in D(S) \quad Sy = l[y] + \Phi_{21}^* u_3 y + \Phi_{22}^* u_4(y). \quad (26)$$

Безпосередньо з леми 2 та теореми 2 випливає, що оператор (25), (26) є замкненим і щільно визначеним. Крім цього, виходячи з викладеного в попередньому пункті, неважко побудувати спряжений оператор  $S^*$ . Умови, якими характеризується цей оператор, наведено в праці авторів [10], у якій анонсовано частину результатів цієї статті.

1. Горбачук В. И., Горбачук М. Л., Кочубей А. И. Теория расширенных симметрических операторов и граничные задачи для дифференциальных уравнений // Укр. мат. журн. – 1989. – 41, № 10. – С. 1299–1313.
2. Ляцке В. Э., Сторож О. Г. Методы теории неограниченных операторов. – Киев: Наук. думка, 1983. – 210 с.
3. Ляцке В. Э. О некоторых соотношениях между замкнутыми операторами // Докл. АН СССР. – 1972. – 204, № 3. – С. 542–545.
4. Като Т. Теория возмущений линейных операторов. – М.: Мир, 1972. – 740 с.
5. Кочубей А. И. О расширениях симметрических операторов и симметрических бинарных отношений // Мат. заметки. – 1975. – 17, № 1. – С. 41–48.
6. Горбачук В. И., Горбачук М. Л. Граничные задачи для дифференциально-операторных уравнений. – Киев: Наук. думка, 1984. – 284 с.
7. Брук В. М. Об одном классе краевых задач со спектральным параметром в граничном условии // Мат. сб. – 1976. – 100, № 2. – С. 210–216.
8. Рофе-Бекетов Ф. С. Самосопряженные расширения дифференциальных операторов в пространстве вектор-функций // Докл. АН СССР. – 1969. – 184, № 5. – С. 1034–1037.
9. Шилов Г. Е. Математический анализ. Второй специальный курс. – М.: Изд-во Моск. ун-та, 1984. – 208 с.
10. Сторож О. Г., Шувар О. Б. Замкненість, щільна визначеність та умови самоспряженості дифференціально-граничних операторів у просторі вектор-функцій // Допов. НАН України. – 1993. – № 8. – С. 20–24.

Одержано 12.02.2001