

ДЕЯКІ ВЛАСТИВОСТІ ВИРОДЖЕНИХ ЛІНІЙНИХ СИСТЕМ

For a linear system of ordinary differential equations with degenerate matrix of derivatives, we find conditions of reducibility to the central canonical form. We also establish the structure of a general solution and conditions of solvability for the Cauchy problem, investigate the problem concerning periodic solutions.

Для лінійної системи звичайних диференціальних рівнянь з виродженою матрицею при похідних знайдено умови звідності до центральної канонічної форми, встановлено структуру загального розв'язку та умови розв'язності задачі Коші, досліджено питання про періодичні розв'язки.

Розглянемо систему рівнянь

$$B(x) \frac{dx}{dt} = A(t)x + f(t), \quad t \in [a; b], \quad (1)$$

де $A(t)$, $B(t)$ — дійсні або комплекснозначні квадратні матриці n -го порядку, $f(x)$ — n -вимірний вектор, $\det B(t) = 0 \quad \forall t \in [a; b]$. Питання про структуру загального розв'язку системи (1) та розв'язність відповідної початкової задачі досліджувалися в [1–9]. Проте в цих роботах розглядалися окремі частинні випадки, що стосуються досить вузького класу систем даного типу. У даній статті система (1) досліджується при більш загальних умовах.

1. Зведення до центральної канонічної форми. Як відомо [2], загальний розв'язок системи (1) має найпростішу структуру (а саме: розв'язок типу Коші) в тому випадку, коли вона зводиться до центральної канонічної форми.

Означення 1 [8]. Центральною канонічною формою системи (1) називається система вигляду

$$\begin{bmatrix} E_{n-s} & 0 \\ 0 & N(t) \end{bmatrix} \frac{dy}{dt} = \begin{bmatrix} M(t) & 0 \\ 0 & E_s \end{bmatrix} y + g(t), \quad (2)$$

де E_{n-s} , E_s — одиничні матриці порядку $n-s$ і s відповідно, $N(t)$ — верхньотрикутна матриця з нульовими квадратними блоками на діагоналі.

Розглянемо деякі достатні умови, при виконанні яких система (1) зводиться до центральної канонічної форми.

Позначатимемо надалі через $C^k[a; b]$ множину функцій (скалярних, векторних, матричних), заданих на відрізку $[a; b]$, які мають неперервні похідні до k -го порядку включно. Розглянемо оператор

$$L(t) = A(t) - B(t) \frac{d}{dt},$$

що діє в унітарному просторі \mathcal{U}^n n -вимірних вектор-функцій класу $C^1[a; b]$. Скалярний добуток в \mathcal{U}^n визначатимемо за формулою

$$(x(t), y(t)) = \sum_{i=1}^n x_i(t) \bar{y}_i(t),$$

де $x_i(t)$, $y_i(t)$, $i = \overline{1, n}$, — координати векторів $x(t)$, $y(t)$ відповідно, $\bar{y}_i(t)$ — функції, комплексно спряжені з $y_i(t)$.

Означення 2. Будемо говорити, що матриця $B(t)$ має на відрізку $[a; b]$ жорданів ланцюжок векторів довжини s відносно оператора $L(t)$, якщо існу-

ють ненульові вектори $\varphi_1(t), \dots, \varphi_s(t) \in \mathcal{U}^n$, які при всіх $t \in [a; b]$ задовільняють співвідношення

$$B(t)\varphi_1(t) = 0, \quad B(t)\varphi_i(t) = L(t)\varphi_{i-1}(t), \quad i = \overline{2, s},$$

а рівняння

$$B(t)z = L(t)\varphi_s(t)$$

не має розв'язку в жодній точці відрізка $[a; b]$.

Якщо матриця $B(t)$ має кілька жорданових ланцюжків відносно оператора $L(t)$, то вектори, які їх утворюють, будемо називати жордановим набором матриці $B(t)$ відносно оператора $L(t)$.

Нехай жорданів набір матриці $B(t)$ відносно оператора $L(t)$ складається з векторів $\varphi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, які утворюють r ланцюжків довжини s_i , $i = \overline{1, r}$. Згідно з означенням 2 ці вектори при всіх $t \in [a; b]$ задовільняють співвідношення

$$B(t)\varphi_i^{(1)}(t) = 0, \quad i = \overline{1, r}; \quad (3)$$

$$B(t)\varphi_i^{(j)}(t) = L(t)\varphi_i^{(j-1)}(t), \quad j = \overline{2, s_i}, \quad i = \overline{1, r}. \quad (4)$$

Позначимо через $\psi_i^{(1)}(t)$, $i = \overline{1, r}$, власні вектори матриці $B^*(t)$, спряженої з $B(t)$, які відповідають її нульовому власному значенню. Тоді завдяки сумісності рівнянь (4) справедливі рівності

$$(L(t)\varphi_i^{(j)}(t), \psi_k^{(1)}(t)) = 0 \quad \forall t \in [a; b], \quad j = \overline{1, s_i - 1}, \quad i, k = \overline{1, r}, \quad (5)$$

а r — вимірні вектори, елементами яких є скалярні добутки $(L(t)\varphi_i^{(s_i)}(t), \psi_j^{(1)}(t))$, $j = \overline{1, r}$ (з фіксованим i), не дорівнюють нулю в жодній точці відрізка $[a; b]$. Якщо при цьому

$$\det \left\| (L(t)\varphi_i^{(s_i)}(t), \psi_j^{(1)}(t)) \right\|_1^r \neq 0 \quad \forall t \in [a; b], \quad (6)$$

то даний жорданів набір векторів будемо називати повним.

Встановимо деякі властивості жорданових ланцюжків, які будуть використовуватись у подальших викладках. Поряд з оператором $L(t)$ розглянемо формально спряжений з ним оператор

$$L^*(t) = A^*(t) + \frac{d}{dt} B^*(t),$$

який діє в тому ж просторі \mathcal{U}^n і відповідає системі, спряженій з (1). Мають місце такі твердження.

Лема 1. Для векторів $x(t)$, $y(t) \in \mathcal{U}^n$ тоді і тільки тоді, коли

$$(L(t)x(t), y(t)) = (x(t), L^*(t)y(t)) \quad (7)$$

виконується тоді і тільки тоді, коли

$$(B(t)x(t), y(t)) = \text{const} \quad \forall t \in [a; b].$$

Доведення. Дійсно, за означенням операторів L і L^* маємо

$$(Lx, y) - (x, L^*y) = (Ax, y) - (Bx', y) - (x, A^*y) - (x, (B^*y)') = \\ = -(Bx', y) - (B'x, y) - (Bx, y') = -(Bx, y'),$$

звідки і випливає твердження леми.

Лема 2. Нехай $\text{rang } B(t) = n - r$, матриця $B(t)$ має на відрізку $[a; b]$ повний жорданів набір векторів відносно оператора $L(t)$, що складається з r жорданових ланцюжків довжини s_i , $i = \overline{1, r}$, $i \in A(t)$, $B(t) \in C^{m-2}[a; b]$, де $m = \max s_i$. Тоді матриця $B^*(t)$ має на відрізку $[a; b]$ повний жорданів набір векторів відносно оператора $L^*(t)$, що складається з жорданових ланцюжків такої ж довжини.

Доведення. Вектори $\varphi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, що утворюють жорданів набір матриці $B(t)$ відносно оператора $L(t)$, з рівнянь (3), (4) визначаються неподнозначно. Цю неоднозначність можна усунути, визначивши їх у такий спосіб. Знайдемо і зафіксуємо власні вектори $\varphi_i^{(1)}(t)$, $i = \overline{1, r}$, так, щоб $\varphi_i^{(1)}(t) \in C^{m-1}[a; b]$, що можливо завдяки відповідній гладкості матриці $B(t)$ [10]. Приєднані вектори визначимо за допомогою рекурентних співвідношень

$$\varphi_i^{(j)}(t) = G(t)L(t)\varphi_i^{(j-1)}(t), \quad j = \overline{2, s_i}, \quad i = \overline{1, r}, \quad (8)$$

де $G(t)$ — напівобернена матриця [1] до матриці $B(t)$. Оскільки за умовою леми матриця $B(t)$ має постійний ранг на даному відрізку $[a; b]$, то згідно з [11] матриця $G(t)$ може бути визначена так, щоб вона мала такий же ступінь гладкості, що й $B(t)$. Отже,

$$\varphi_i^{(j)}(t) = [G(t)L(t)]^{j-1}\varphi_i^{(1)}(t), \quad j = \overline{1, s_i}, \quad i = \overline{1, r}, \quad (9)$$

причому

$$\varphi_i^{(j)}(t) \in C^{m-j}[a; b], \quad j = \overline{1, s_i}, \quad i = \overline{1, r}.$$

Власні вектори $\psi_j^{(1)}(t)$, $j = \overline{1, r}$, матриці $B^*(t)$ визначимо так, щоб $\psi_j^{(1)}(t) \in C^{m-1}[a; b]$, $j = \overline{1, r}$;

$$(L\varphi_i^{(s_i)}, \psi_j^{(1)}) = \delta_{ij}, \quad i, j = \overline{1, r}, \quad (10)$$

де δ_{ij} — символ Кронекера, що можливо завдяки (6) та відповідній гладкості матриці $B^*(t)$.

Зафіксуємо j і розглянемо рівняння

$$B^*(t)\psi_j^{(2)}(t) = L^*(t)\psi_j^{(1)}(t). \quad (11)$$

Оскільки вектори $\psi_j^{(1)}(t)$, $\varphi_i^{(1)}(t)$, $i = \overline{1, r}$, задовольняють умову (7) леми 1, то згідно з (5) маємо

$$(L^*\psi_j^{(1)}, \varphi_i^{(1)}) = \overline{(\varphi_i^{(1)}, L^*\psi_j^{(1)})} = \overline{(L\varphi_i^{(1)}, \psi_j^{(1)})} = 0 \quad \forall t \in [a; b], \quad i = \overline{1, r}.$$

Тому рівняння (11) має розв'язок при всіх $t \in [a; b]$ і вектор $\psi_j^{(2)}(t)$ можна визначити за формулою

$$\psi_j^{(2)}(t) = G^*(t)L^*(t)\psi_j^{(1)}(t). \quad (12)$$

Аналогічно, розглядаючи рівняння

$$B^*(t)\psi_j^{(3)}(t) = L^*(t)\psi_j^{(2)}(t) \quad (13)$$

і використовуючи (5), (9), (12), маємо

$$(L^*\psi_j^{(2)}, \varphi_i^{(1)}) = \overline{(L\varphi_i^{(1)}, \psi_j^{(2)})} = (LGL\varphi_i^{(1)}, \psi_j^{(1)}) = 0 \quad \forall t \in [a; b], \quad i = \overline{1, r},$$

оскільки пари векторів $\varphi_i^{(1)}, \psi_j^{(2)}$ і $GL\varphi_i^{(1)}, \psi_j^{(1)}$ задовільняють умову (7). Тому рівняння (13) сумісне і з нього знайдемо $\psi_j^{(3)}(t) = [G^*(t)L^*(t)]^2 \psi_j^{(1)}(t)$. Продовжуючи ці міркування і беручи до уваги (10), встановимо, що рівняння $B^* \psi_j^{(i)} = L^* \psi_j^{(i-1)}$, $i = \overline{2, s_j}$, сумісні при всіх $t \in [a; b]$, а рівняння $B^* z = L^* \psi_j^{(s_j)}$ не має розв'язку в жодній точці відрізка $[a; b]$.

Отже, кожний з векторів $\psi_j^{(1)}(t)$, $j = \overline{1, r}$, породжує жорданів ланцюжок матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$ довжини s_j . Вектори, які утворюють ці ланцюжки, можуть визначатися за формулами

$$\psi_j^{(i)}(t) = [G^*(t)L^*(t)]^{i-1} \psi_j^{(1)}(t), \quad i = \overline{1, s_j}, \quad j = \overline{1, r}, \quad (14)$$

причому

$$\psi_j^{(i)}(t) \in C^{m-i}[a; b], \quad i = \overline{1, s_j}, \quad j = \overline{1, r}.$$

Виходячи з (10), легко переконатися, що цей жорданів набір є повним.

Лема 3. Вектори $\varphi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, що утворюють повний жорданів набір матриці $B(t)$ відносно оператора $L(t)$, лінійно незалежні в кожній точці відрізка $[a; b]$.

Доведення. Припустимо, що вектори $\varphi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, лінійно залежні в деякій точці $t_0 \in [a; b]$. Тоді існують числа $c_i^{(j)}$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, хоча б одне з яких відмінне від нуля, такі, що

$$\sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^{s_i} c_i^{(j)} \varphi_i^{(j)}(t_0) = 0. \quad (15)$$

Помноживши обидві частини рівності (15) скалярно на вектори $L^*(t_0) \psi_j^{(1)}(t_0)$, $j = \overline{1, r}$, і врахувавши, що

$$(\varphi_i^{(s_i)}, L^* \psi_j^{(1)}) = (L \varphi_i^{(s_i)}, \psi_j^{(1)}) = \delta_{ij},$$

$$(\varphi_i^{(p)}, L^* \psi_j^{(1)}) = (L \varphi_i^{(p)}, \psi_j^{(1)}) = 0$$

при $p < s_i$, $i, j = \overline{1, r}$, дістанемо $c_i^{(s_i)} = 0$. Тоді рівність (15) запишеться у вигляді

$$\sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^{s_i-1} c_i^{(j)} \varphi_i^{(j)}(t_0) = 0.$$

Помножимо цю рівність почленно на вектори $L^*(t_0) G^*(t_0) L^*(t_0) \psi_j^{(1)}(t_0)$, $j = \overline{1, r}$. Оскільки згідно з (4), (5), (9)

$$(B \varphi_i^{(p)}, G^* L^* \psi_j^{(1)}) = (L \varphi_i^{(p-1)}, G^* L^* \psi_j^{(1)}) = (L \varphi_i^{(p)}, \psi_j^{(1)}) = 0$$

при $p < s_i$, $i, j = \overline{1, r}$, то вектори $\varphi_i^{(p)}$ і $G^* L^* \psi_j^{(1)}$ задовільняють умову (7) при $p < s_i$. Тоді згідно з (5), (8), (10)

$$(\varphi_i^{(p)}, L^* G^* L^* \psi_j^{(1)}) = (L G L \varphi_i^{(p)}, \psi_j^{(1)}) = (L \varphi_i^{(p+1)}, \psi_j^{(1)}) = 0$$

при $p < s_i - 1$, $i, j = \overline{1, r}$, а

$$(\varphi_i^{(s_i-1)}, L^* G^* L^* \psi_j^{(1)}) = (L \varphi_i^{(s_i)}, \psi_j^{(1)}) = \delta_{ij},$$

звідки випливає, що $c_i^{(s_i-1)} = 0$, $i = \overline{1, r}$.

Продовжуючи цей процес, одержуємо $c_i^{(j)} = 0$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, що суперечить припущення. Лему доведено.

Аналогічно можна довести лінійну незалежність векторів $\psi_j^{(i)}(t)$, $i = \overline{1, s_j}$, $j = \overline{1, r}$, що утворюють жорданів набір матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$.

Основним результатом даного параграфу є наступна теорема, коротке доведення якої вперше опубліковано в [12].

Теорема 1. Нехай $A(t)$, $B(t) \in C^{2m}[a; b]$, $\text{rang } B(t) = n - r$ і матриця $B(t)$ має на відрізку $[a; b]$ повний жорданів набір векторів відносно оператора $L(t)$, який складається з r ланцюжків довжини s_1, s_2, \dots, s_r , де $\max_i s_i = m$. Тоді існують неособливі при всіх $t \in [a; b]$ $(n \times n)$ -вимірні матриці $P(t)$, $Q(t) \in C^1[a; b]$ такі, що множенням на $P(t)$ і заміною $x = Q(t)y$ система (1) зводиться до центральної канонічної форми

$$\begin{bmatrix} E_{n-s} & 0 \\ 0 & J \end{bmatrix} \frac{dy}{dt} = \begin{bmatrix} M(t) & 0 \\ 0 & E_s \end{bmatrix} y + P(t)f(t), \quad (16)$$

де $s = s_1 + \dots + s_r$, $J = \text{diag}\{J_1, \dots, J_r\}$, J_j — нільпотентні блоки Жордана порядку s_j , $j = \overline{1, r}$.

Доведення даної теореми полягає в конструюванні матриць $P(t)$, $Q(t)$, за допомогою яких система (1) зводиться до центральної канонічної форми (16).

Нехай вектори $\varphi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, що утворюють жорданів набір матриці $B(t)$ відносно оператора $L(t)$, і вектори $\psi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, що утворюють жорданів набір матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$, визначені за формулами (8), (14) і задовільняють умову (10). При цьому (див. доведення леми 2) $\varphi_i^{(j)}(t)$, $\psi_i^{(j)}(t) \in C^{2m-j+1}[a; b]$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$. Доповнимо s лінійно незалежних векторів $\varphi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, векторами $q_i(t) \in C^{m+1}[a; b]$, $i = \overline{1, n-s}$, до повного базису в \mathcal{U}^n , що завжди можливо [10], і складемо з них, як із стовпців, $(n \times n)$ -вимірну матрицю

$$Q_1(t) = [q_1, \dots, q_{n-s}; \varphi_1^{(s_1)}, \dots, \varphi_1^{(2)}; \dots; \varphi_r^{(s_r)}, \dots, \varphi_r^{(2)}; \psi_1^{(1)}, \dots, \psi_r^{(1)}], \quad (17)$$

яка буде неособливою при всіх $t \in [a; b]$. Аналогічно, доповнивши вектори $\psi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, до повного базису в \mathcal{U}^n векторами $p_i(t) \in C^{m+1}[a; b]$, $i = \overline{1, n-s}$, складемо неособливу при всіх $t \in [a; b]$ $(n \times n)$ -вимірну матрицю

$$P_1(t) = [p_1, \dots, p_{n-s}; \psi_1^{(s_1)}, \dots, \psi_1^{(2)}; \dots; \psi_r^{(s_r)}, \dots, \psi_r^{(2)}; \varphi_1^{(1)}, \dots, \varphi_r^{(1)}]. \quad (18)$$

Помноживши систему (1) на матрицю $P_1(t)$ і зробивши в ній заміну $x = Q_1(t)y_1$, зведемо її до вигляду

$$\begin{bmatrix} K(t) & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix} \frac{dy_1}{dt} = \begin{bmatrix} R^{(1)}(t) & R^{(2)}(t) \\ R^{(3)}(t) & 0 \end{bmatrix} y_1 + P_1(t)f(t), \quad (19)$$

де $K(t)$, $R^{(1)}(t)$ — квадратні матриці $(n-r)$ -го порядку. Стовпцями матриці $K(t)$ є вектор-функції

$$\begin{aligned}
K_i(t) = & ((Bq_i, p_1), \dots, (Bq_i, p_{n-s}); (Bq_i, \psi_1^{(s_1)}), \dots, (Bq_i, \psi_1^{(2)}); \dots \\
& \dots; (Bq_i, \psi_r^{(s_r)}), \dots, (Bq_i, \psi_r^{(2)})), \quad i = \overline{1, n-s}; \\
K_{n-s-i+s_1+\dots+s_{r-1}+j}(t) = & \\
= & ((B\phi_i^{(j)}, p_1), \dots, (B\phi_i^{(j)}, p_{n-s}); (B\phi_i^{(j)}, \psi_1^{(s_1)}), \dots, (B\phi_i^{(j)}, \psi_1^{(2)}); \dots \\
& \dots; (B\phi_i^{(j)}, \psi_r^{(s_r)}), \dots, (B\phi_i^{(j)}, \psi_r^{(2)})), \quad j = \overline{2, s_i}, \quad i = \overline{1, r},
\end{aligned}$$

а стовпці $R_i^{(1)}(t)$, $i = \overline{1, n-s}$, $R_{n-s-i+s_1+\dots+s_{r-1}+j}^{(1)}(t)$, $j = \overline{2, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, матриці $R^{(1)}(t)$ одержуються з відповідних стовпців матриці $K(t)$ заміною $B(t)$ на $L(t)$. Матриця $R^{(2)}(t)$ складається з вектор-стовпців

$$\begin{aligned}
R_i^{(2)}(t) = & ((L\phi_i^{(1)}, p_1), \dots, (L\phi_i^{(1)}, p_{n-s}); (L\phi_i^{(1)}, \psi_1^{(s_1)}), \dots, (L\phi_i^{(1)}, \psi_1^{(2)}); \dots \\
& \dots; (L\phi_i^{(1)}, \psi_r^{(s_r)}), \dots, (L\phi_i^{(1)}, \psi_r^{(2)})), \quad i = \overline{1, r},
\end{aligned}$$

а матриця $R^{(3)}(t)$ — з вектор-рядків вигляду

$$\begin{aligned}
R_i^{(3)}(t) = & ((Lq_1, \psi_i^{(1)}), \dots, (Lq_{n-s}, \psi_i^{(1)}); (L\phi_i^{(2)}, \psi_i^{(1)}), \dots, (L\phi_i^{(s_1)}, \psi_i^{(1)}); \dots \\
& \dots; (L\phi_i^{(2)}, \psi_i^{(1)}), \dots, (L\phi_i^{(s_r)}, \psi_i^{(1)})), \quad i = \overline{1, r}.
\end{aligned}$$

Згідно з (10) маємо

$$R_i^{(3)}(t) = ((Lq_1, \psi_i^{(1)}), \dots, (Lq_{n-s}, \psi_i^{(1)}); e_{s_1+\dots+s_{r-1}-i}^*, \quad i = \overline{1, r},$$

де $e_{s_1+\dots+s_{r-1}-i}^*$ — $(s-r)$ -вимірний вектор-рядок, $(s_1 + \dots + s_{r-1} - i)$ -й елемент якого дорівнює одиниці, а решта — нулі.

Оскільки за умовою теореми $\text{rang } B(t) = n-r$, а множення на неособливу матрицю не змінює рангу матриці, то $\det K(t) \neq 0 \quad \forall t \in [a; b]$. Помножимо систему (19) на матрицю $P_2(t) = \text{diag}\{K^{-1}(t), E_r\}$, де E_r — одинична матриця r -го порядку. Потім віднімемо від перших $n-r$ рядків обох матриць одержаної системи $(n-r+i)$ -ті рядки, помножені на відповідні елементи $(n-s-i+s_1+\dots+s_{r-1})$ -х стовпців правої матриці ($i = \overline{1, r}$). Після цього перемістимо $(n-r+i)$ -ті стовпці обох матриць на місце $(n-s+s_1+\dots+s_{r-1}+1)$ -х ($i = \overline{1, r}$), а $(n-r+i)$ -ті рядки — на місце $(n-s+s_1+\dots+s_{r-1})$ -х ($i = \overline{1, r-1}$). Оскільки згідно з (4)

$$K_{n-s-i+s_1+\dots+s_{r-1}+j} = R_{n-s-i+s_1+\dots+s_{r-1}+j-1}^{(1)}, \quad j = \overline{3, s_i}, \quad i = \overline{1, r}, \quad (20)$$

$$K_{n-s-i+s_1+\dots+s_{r-1}+2} = R_i^{(2)}, \quad i = \overline{1, r},$$

то в результаті дістанемо

$$\begin{bmatrix} E_{n-s} & 0 \\ 0 & J \end{bmatrix} \frac{dy_2}{dt} = \begin{bmatrix} M(t) & 0 \\ R(t) & E_s \end{bmatrix} y_2 + P_3 P_2 P_1 f(t), \quad (21)$$

де $J = \text{diag}\{J_1, \dots, J_r\}$, $y_2 = Q_2^{-1} y_1$, Q_2 — відповідна матриця перестановки стовпців, $P_3(t)$ — матриця, яка здійснює описане вище перетворення рядків.

Можливість подальшого перетворення системи (21) до вигляду (16) очевидна. Неважко переконатися також, що остаточні перетворюючі матриці $P(t)$, $Q(t)$ належать $C^1[a; b]$. Теорему доведено.

Зауваження. 1. З доведення теореми 1 випливає, що для забезпечення неперервної диференційовності перетворюючих матриць $P(t)$, $Q(t)$ необхідно, щоб матриці $A(t)$, $B(t)$ мали неперервні похідні $2m$ -го порядку включно, де $m = \max_i s_i$. Якщо ж $A(t)$, $B(t) \in C^{2m+k}[a; b]$, то $P(t)$, $Q(t) \in C^{k+1}[a; b]$.

2. Перетворюючу матрицю $Q(t)$ можна подати у вигляді добутку трьох матриць: $Q(t) = Q_1(t)Q_2(t)Q_3(t)$, де $Q_1(t)$ — матриця (17), $Q_2(t)$ — матриця перестановки стовпців така, що

$$Q_1(t)Q_2(t) = [q_1, \dots, q_{n-s}; \varphi_1^{(1)}, \dots, \varphi_1^{(s_1)}; \varphi_2^{(1)}, \dots, \varphi_2^{(s_2)}; \dots; \varphi_r^{(1)}, \dots, \varphi_r^{(s_r)}]. \quad (22)$$

Матриця $Q_3(t)$ є нижньотрикутною матрицею з одиницями на діагоналі, оскільки вона здійснює анулювання рядків матриці $R(t)$ в системі (20) за допомогою віднімання стовпців матриці E_s , помножених на відповідні елементи $R(t)$.

Відмітимо, що критерій „ранг-степінь” (ранг матриці $B(t)$ дорівнює степеню многочлена $\det[A(t) - \lambda B(t)]$), який використовується в [2, 3] і при виконанні якого система (1) також зводиться до центральної канонічної форми, випливає з теореми 1 як частинний наслідок. Він виконується тоді, коли матриця $B(t)$ має на даному відрізку $[a; b]$ сталий ранг $n-r$ і r власних векторів, що відповідають її нульовому власному значенню, а приєднані вектори відносно оператора $L(t)$ відсутні. Частинним випадком теореми 1 є також деякі умови, знайдені в [5], при виконанні яких можна понизити порядок системи (1).

2. Структура загального розв’язку. Умови розв’язності задачі Коші. З’ясуємо структуру загального розв’язку системи (1) у тому випадку, коли вона задовольняє умови теореми 1. Припустимо, що $A(t)$, $B(t) \in C^{3m-2}[a; b]$, $f(t) \in C^{m-1}[a; b]$. Тоді згідно з зауваженням 1 вільний член у системі (16) $P(t)f(t) \in C^{m-1}[a; b]$.

Позначимо $y = \text{col}(y_1; y_2)$, де $y_1(t)$, $y_2(t)$ — відповідно $(n-s)$ -вимірний і s -вимірний вектори. Тоді система (16) розпадається на дві незалежні системи

$$\frac{dy_1}{dt} = M(t)y_1 + g_1(t); \quad (23)$$

$$J \frac{dy_2}{dt} = y_2 + g_2(t), \quad (24)$$

де $g_1(t) = (P(t)f(t))_1$ — $(n-s)$ -вимірний вектор, елементами якого є перші $n-s$ елементи вектора $P(t)f(t)$, $g_2(t) = (P(t)f(t))_2$ — s -вимірний вектор, елементами якого є s останніх елементів вектора Pf .

Загальний розв’язок першої системи записується у вигляді

$$y_1(t) = Y(t)c + \tilde{y}_1(t), \quad (25)$$

де $Y(t)$ — фундаментальна матриця розмірності $n-s$ відповідної однорідної системи, $\tilde{y}_1(t)$ — деякий розв’язок неоднорідної системи (23), c — довільний $(n-s)$ -вимірний сталий вектор.

Розв’язок системи (24) знайдемо, користуючись методом [2]. Позначимо $D = J \frac{d}{dt}$. Тоді система (24) запишеться у вигляді

$$y_2 = D y_2 - g_2(t). \quad (26)$$

Нехай $y_2(t)$ — розв'язок рівняння (26). Діючи на тодіжність (26) оператором D , маємо

$$y_2 = D y_2 - g_2, \quad D y_2 = D^2 y_2 - D g_2, \quad \dots, \quad D^{m-1} y_2 = D^m y_2 - D^{m-1} g_2.$$

Додавши ці рівності і врахувавши, що $D^m y_2 = J^m \frac{d^m y_2}{dt^m} = 0$, знайдемо

$$y_2(t) = - \sum_{k=0}^{m-1} D^k g_2(t) = - \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k g_2(t)}{dt^k}. \quad (27)$$

Таким чином, якщо рівняння (24) має розв'язок, то він виражається формулою (27) і, отже, єдиний. Доведемо тепер, що вираз (27) є розв'язком системи (24). Для цього обчислимо нев'язку $r = J \frac{dy_2}{dt} - y_2 - g_2$:

$$\begin{aligned} r &= - \sum_{k=0}^{m-1} J^{k+1} \frac{d^{k+1} g_2}{dt^{k+1}} + \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k g_2}{dt^k} - g_2 = \\ &= - \sum_{k=1}^{m-1} J^k \frac{d^k g_2}{dt^k} + \sum_{k=1}^{m-1} J^k \frac{d^k g_2}{dt^k} + g_2 - g_2 = 0. \end{aligned}$$

Отже, формула (27) дійсно дає розв'язок системи (24).

Об'єднуючи формули (25), (27), загальний розв'язок системи (16) запишемо у вигляді

$$y(t) = \begin{pmatrix} Y(t) \\ 0 \end{pmatrix} c + \left(- \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k g_2(t)}{dt^k} \right) = \begin{pmatrix} Y(t) \\ 0 \end{pmatrix} c + \tilde{y}(t),$$

де $\tilde{y}(t)$ — деякий частинний розв'язок цієї системи. Повернувшись до змінної $x(t)$ за формулою $x = Q(t)y$, одержимо загальний розв'язок вихідної системи (1):

$$x(t) = X_{n-s}(t)c + \tilde{x}(t), \quad (28)$$

де $X_{n-s}(t)$ — прямокутна матриця розмірності $n \times (n-s)$, складена з $n-s$ лінійно незалежних розв'язків відповідної однорідної системи

$$B(t) \frac{dx}{dt} = A(t)x, \quad (29)$$

$\tilde{x}(t)$ — частинний розв'язок неоднорідної системи (1).

Таким чином, має місце наступна теорема.

Теорема 2. Нехай: 1) $\text{rang } B(t) = n-r = \text{const } \forall t \in [a; b]$; 2) матриця $B(t)$ має на $[a; b]$ повний жорданів набір векторів відносно оператора $L(t)$, який складається з r ланцюжків довжини s_i , $i = \overline{1, r}$; 3) $A(t)$, $B(t) \in C^{3m-2}[a; b]$, $f(t) \in C^{m-1}[a; b]$, де $m = \max_i s_i$. Тоді загальний розв'язок системи (1) має вигляд (28), де $X_{n-s}(t)$ — матриця розмірності $n \times (n-s)$, $s = s_1 + \dots + s_r$, складена з $n-s$ лінійно незалежних розв'язків відповідної однорідної системи (29), c — $(n-s)$ -вимірний вектор довільних сталих, $\tilde{x}(t)$ — довільний розв'язок неоднорідної системи.

Заначимо, що теорема 1 із [3] є наслідком даної теореми.

Виявляється, що подібно до невироджених систем при виконанні умов теореми 2 для відшукання частинного розв'язку $\tilde{x}(t)$ системи (1) можна застосувати метод варіації довільних сталих.

Для цього поряд з системою (29) розглянемо відповідну їй спряжену систему

$$\frac{d}{dt} B^*(t)y = -A^*(t)x, \quad t \in [a; b]. \quad (30)$$

З леми 2 випливає, що при виконанні умов теореми 2 загальний розв'язок цієї системи має таку ж структуру, як і загальний розв'язок системи (29), а саме: $y(t) = Y_{n-s}(t)c$, де $Y_{n-s}(t)$ — матриця розмірності $n \times (n-s)$, складена з довільних $n-s$ лінійно незалежних розв'язків системи (30). При цьому, якщо система (29) зводиться до вигляду (16) множенням на матрицю $P(t)$ і заміною $x = Q(t)y$, то система (30) зводиться до аналогічного вигляду за допомогою заміни $y = P^*(t)z$ і множення на матрицю $Q^*(t)$.

Між розв'язками систем (29), (30) існує певна залежність. Має місце таке твердження.

Лема 4. Якщо $x(t)$ — розв'язок системи (29), а $y(t)$ — розв'язок системи (30), то $(B(t)x(t), y(t)) = \text{const } \forall t \in [a; b]$.

Доведення. Оскільки за умовою $B(t)x'(t) = A(t)x(t)$, $(B^*(t)y(t))' = -A^*(t)y(t)$, то

$$\begin{aligned} (Bx, y)' &= (B'x, y) + (Bx', y) + (Bx, y') = \\ &= (x, (B^*)'y) + (x, B^*y') + (Bx', y) = \\ &= (x, (B^*y')) + (Bx', y) = -(x, A^*y) + (Ax, y) = 0, \end{aligned}$$

звідки й випливає твердження леми.

Надалі матриці $X_{n-s}(t)$ і $Y_{n-s}(t)$, складені з лінійно незалежних розв'язків систем (29), (30) відповідно, будемо називати фундаментальними матрицями цих систем. Безпосереднім наслідком леми 4 є таке твердження.

Лема 5. Фундаментальні матриці $X_{n-s}(t)$, $Y_{n-s}(t)$ однорідної системи (29) і відповідної їй спряженої системи (30) задовільняють співвідношення

$$Y_{n-s}^*(t)B(t)X_{n-s}(t) = C, \quad (31)$$

де C — деяка неособлива квадратна матриця $(n-s)$ -го порядку, елементи якої є сталими числами.

Доведення. Незмінність матриці C випливає безпосередньо з леми 4. Покажемо, що $\det C \neq 0$. Дійсно, з доведення теореми 2 випливає, що $X_{n-s}(t) = Q(t)\text{col}[X(t); 0]$, де $X(t)$ — фундаментальна матриця однорідної системи, що відповідає (23). Аналогічно $Y_{n-s}(t) = P^*(t)\text{col}[Y(t); 0]$, де $Y(t)$ — фундаментальна матриця відповідної спряженої системи. Тоді, враховуючи, що $B(t) = P^{-1}(t)\text{diag}\{E_{n-s}, J\}Q^{-1}(t)$, дістаємо

$$Y_{n-s}^* B X_{n-s} = \left(P^* \begin{bmatrix} Y \\ 0 \end{bmatrix} \right)^* P^{-1} \begin{bmatrix} E_{n-s} & 0 \\ 0 & J \end{bmatrix} Q^{-1} Q \begin{bmatrix} X \\ 0 \end{bmatrix} = Y^*(t)X(t).$$

Оскільки $\det X(t) \neq 0$, $\det Y^*(t) \neq 0 \quad \forall t \in [a; b]$, то й $\det C \neq 0$.

Виходячи з (31), фундаментальні матриці $X_{n-s}(t)$, $Y_{n-s}(t)$ систем (29), (30) завжди можна визначити так, щоб виконувалася рівність

$$Y_{n-s}^*(t)B(t)X_{n-s}(t) = E_{n-s}, \quad (32)$$

де E_{n-s} — одинична матриця $(n-s)$ -го порядку. Далі будемо вважати, що матриці $X_{n-s}(t)$, $Y_{n-s}(t)$ задовільняють рівність (32).

Позначимо через $\Phi(t)$, $\Psi(t)$ $(n \times s)$ -вимірні матриці, складені з векторів, що утворюють жорданові набори матриці $B(t)$ відносно оператора $L(t)$ і матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$:

$$\begin{aligned} \Phi(t) &= [\varphi_1^{(1)}(t), \dots, \varphi_1^{(s_1)}(t); \varphi_2^{(1)}(t), \dots, \varphi_2^{(s_2)}(t); \dots; \varphi_r^{(1)}(t), \dots, \varphi_r^{(s_r)}(t)], \\ \Psi(t) &= [\psi_1^{(s_1)}(t), \dots, \psi_1^{(1)}(t); \psi_2^{(s_2)}(t), \dots, \psi_2^{(1)}(t); \dots; \psi_r^{(s_r)}(t), \dots, \psi_r^{(1)}(t)]. \end{aligned} \quad (33)$$

Справджується така теорема.

Теорема 3. Якщо виконуються умови теореми 2 і знайдено фундаментальні матриці $X_{n-s}(t)$, $Y_{n-s}(t)$ однорідної системи (29) та відповідної спряженої системи (30) такі, що виконується умова (32), то частинний розв'язок неоднорідної системи (1) можна знайти за формулами

$$\tilde{x}(t) = \int_{t_0}^t X_{n-s}(\tau) Y_{n-s}^*(\tau) f(\tau) d\tau - \Phi(t) \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} [\Psi^*(t) L \Phi(t)]^{-1} \Psi^*(t) f(t). \quad (34)$$

Доведення. Побудуємо $(n \times n)$ -вимірні матриці

$$U(t) = [X_{n-s}(t), \Phi(t)], \quad V(t) = [Y_{n-s}(t), \Psi(t)]^*,$$

які будуть неособливими при всіх $t \in [a; b]$. Дійсно, згідно з зауваженням 2

$$X_{n-s}(t) = Q_1(t) Q_2(t) \text{col}[X(t); 0], \quad \Phi(t) = Q_1(t) \text{col}[0; E_s],$$

де $Q_1 = [q_1(t), \dots, q_{n-s}(t), \Phi(t)]$, E_s — одинична $(s \times s)$ -вимірна матриця, $Q_2(t)$ — нижньотрикутна матриця з одиницями на діагоналі. Тоді, подавши матрицю $Q_2(t)$ в блочному вигляді

$$Q_2(t) = \begin{pmatrix} Q_{11}(t) & 0 \\ Q_{21}(t) & Q_{22}(t) \end{pmatrix},$$

де $Q_{11}(t)$, $Q_{22}(t)$ — нижньотрикутні квадратні матриці відповідно $(n-s)$ -го і s -го порядку з одиницями на діагоналі, дістанемо

$$U(t) = Q_1(t) \begin{pmatrix} Q_{11}(t) X(t) & 0 \\ Q_{21}(t) X(t) & E_s \end{pmatrix}.$$

Звідси $\det U(t) = \det Q_1 \det X$ і оскільки матриці $Q_1(t)$, $X(t)$ неособливі при всіх $t \in [a; b]$, то $\det U(t) \neq 0 \quad \forall t \in [a; b]$. Аналогічно доводиться неособливість матриці $V(t)$.

Перейдемо тепер до побудови частинного розв'язку системи (1). Будемо шукати його у вигляді

$$x(t) = U(t)y(t). \quad (35)$$

Підставивши вектор (35) у систему (1) і помноживши одержану рівність зліва на матрицю $V(t)$, дістанемо

$$V(t)B(t)U(t)\frac{dy}{dt} = V(t)L(t)U(t)y + V(t)f(t). \quad (36)$$

Відповідно до структури матриць $U(t)$, $V(t)$ матриці даної системи можна подати у такому блочному вигляді:

$$VB\ U = \begin{pmatrix} Y_{n-s}^* BX_{n-s} & Y_{n-s}^* B\Phi \\ \Psi^* BX_{n-s} & \Psi^* B\Phi \end{pmatrix}, \quad VL\ U = \begin{pmatrix} 0 & Y^* L\Phi \\ 0 & \Psi^* L\Phi \end{pmatrix}.$$

Використовуючи властивості жорданових ланцюжків векторів, легко перевіратися, що

$$Y_{n-s}^*(t)B(t)\Phi(t) = 0, \quad \Psi^*(t)B(t)X_{n-s}(t) = 0, \quad Y_{n-s}^*(t)L(t)\Phi(t) = 0. \quad (37)$$

Дійсно, згідно з (4) маємо

$$Y_{n-s}^*(t)B(t)\Phi(t) = Y_{n-s}^*(t)[0, B\varphi_1^{(2)}, \dots, B\varphi_1^{(s_1)}; \dots; 0, B\varphi_r^{(2)}, \dots, B\varphi_r^{(s_r)}] = \\ = \begin{pmatrix} 0 & (L\varphi_1^{(1)}, y_1) & \dots & (L\varphi_1^{(s_1-1)}, y_1) & \dots & 0 & (L\varphi_r^{(1)}, y_1) & \dots & (L\varphi_r^{(s_r-1)}, y_1) \\ 0 & (L\varphi_1^{(1)}, y_2) & \dots & (L\varphi_1^{(s_1-1)}, y_2) & \dots & 0 & (L\varphi_r^{(1)}, y_2) & \dots & (L\varphi_r^{(s_r-1)}, y_2) \\ \dots & \dots \\ 0 & (L\varphi_1^{(1)}, y_{n-s}) & \dots & (L\varphi_1^{(s_1-1)}, y_{n-s}) & \dots & 0 & (L\varphi_r^{(1)}, y_{n-s}) & \dots & (L\varphi_r^{(s_r-1)}, y_{n-s}) \end{pmatrix},$$

де $y_i(t)$, $i = \overline{1, n-s}$, — лінійно незалежні розв'язки системи (30), з яких утворена матриця $Y_{n-s}^*(t)$. Оскільки $(B\varphi_i^{(1)}, y_i) = 0$, $i = \overline{1, n-s}$, то згідно з лемою 1

$$(L\varphi_1^{(1)}, y_i) = (\varphi_1^{(1)}, L^*y_i) = 0, \quad i = \overline{1, n-s}.$$

Тоді $(B\varphi_1^{(2)}, y_i) = (L\varphi_1^{(1)}, y_i) = 0$, $i = \overline{1, n-s}$, і, отже,

$$(L\varphi_1^{(2)}, y_i) = (\varphi_1^{(2)}, L^*y_i) = 0, \quad i = \overline{1, n-s}.$$

Міркуючи так і далі, встановимо, що всі елементи матриці $Y_{n-s}^*(t)B(t)\Phi(t)$ дорівнюють нулю. Аналогічно доводяться й дві інші рівності (37).

Використовуючи подібні міркування і враховуючи (10), встановимо, що $\det \Psi^*(t)L(t)\Phi(t) \neq 0 \quad \forall t \in [a; b]$. Крім того, згідно з (3), (4) $(s_1 + \dots + s_{i-1} + 1)$ -ші стовпці матриці $\Psi^*B\Phi$ є нульовими ($i = \overline{1, r}$), а $(s_1 + \dots + s_{i-1} + j)$ -й стовпець збігається з $(s_1 + \dots + s_{i-1} + j - 1)$ -м стовпцем матриці $\Psi^*L\Phi$ ($j = \overline{2, s_i}$, $i = \overline{1, r}$). Тому, помноживши систему (36) на $\text{diag}\{E_{n-s}; R(t)\}$, де

$$R(t) = [\Psi^*(t)L(t)\Phi(t)]^{-1}, \quad (38)$$

і враховуючи (32), одержимо

$$\begin{pmatrix} E_{n-s} & 0 \\ 0 & J \end{pmatrix} \frac{dy}{dt} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & E_s \end{pmatrix} y + \begin{pmatrix} Y_{n-s}^*(t)f(t) \\ R(t)\Psi^*(t)f(t) \end{pmatrix},$$

де J — та ж матриця, що й у (16). Ця система розпадається на дві незалежні системи

$$\frac{dy_1}{dt} = Y_{n-s}^*(t)f(t); \quad J \frac{dy_2}{dt} = y_2 + R(t)\Psi^*(t)f(t),$$

розв'язавши які, дістанемо

$$y_1(t) = \int_a^t Y_{n-s}^*(\tau) f(\tau) d\tau + c, \quad y_2(t) = - \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} R(t) \Psi^*(t) f(t),$$

де c — довільний сталий $(n-s)$ -вимірний вектор.

Повернувшись до вихідної змінної згідно з формулокою (35), знайдемо шуканий розв'язок системи (1) у вигляді (34), якщо покладемо $c = 0$. Теорему доведено.

Припустимо тепер, що виконуються умови теореми 2 і розглянемо для системи (1) задачу Коши з початковою умовою

$$x(t_0) = x_0, \quad t_0 \in [a; b]. \quad (39)$$

Має місце наступна теорема.

Теорема 4. Якщо виконуються умови теореми 2, то для того щоб задача Коши (1), (39) мала розв'язок, необхідно і достатньо, щоб вектор x_0 за дозволяє співвідношення

$$\sum_{i=0}^{k-1} \frac{d^i}{dt^i} (A(t_0)x_0 + f(t_0), \Psi_j^{(k-i)}(t_0)) = 0, \quad j = \overline{1, r}, \quad k = \overline{1, s_j}, \quad (40)$$

де $\Psi_i^{(j)}(t)$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$, — вектори, що утворюють жорданів набір матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$. Цей розв'язок єдиний і знаходиться за форлулою

$$\begin{aligned} x(t) = & X_{n-s}(t) Y_{n-s}^*(t_0) B(t_0) x_0 + \int_{t_0}^t X_{n-s}(t) Y_{n-s}^*(\tau) f(\tau) d\tau - \\ & - \Phi(t) \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} [\Psi^*(t) L(t) \Phi(t)]^{-1} \Psi^*(t) f(t), \end{aligned} \quad (41)$$

де $\Phi(t)$, $\Psi(t)$ — матриці (33), $X_{n-s}(t)$, $Y_{n-s}(t)$ — фундаментальні матриці однорідних систем (29), (30), що задовольняють умову (32).

Доведення. Після зведення системи (1) до центральної канонічної форми (23), (24) за допомогою перетворюючих матриць $P(t)$, $Q(t)$ початкова умова (39) набуває вигляду

$$[Q^{-1}(t_0)x_0]_1 = y_1(t_0), \quad [Q^{-1}(t_0)x_0]_2 = y_2(t_0),$$

де $[Q^{-1}(t_0)x_0]_1$ — $(n-s)$ -вимірний вектор, координати якого — перші $n-s$ координат вектора $Q^{-1}(t_0)x_0$, а $[Q^{-1}(t_0)x_0]_2$ — s -вимірний вектор, координатами якого є s останніх координат вектора $Q^{-1}(t_0)x_0$.

Першу умову завжди можна задоволити, оскільки вона стосується невиродженої системи (23). Друга ж умова задовольняється не при всіх x_0 . Згідно з (7) вона виконується тоді і тільки тоді, коли:

$$\sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} [P(t_0)f(t_0)]_2 + [Q^{-1}(t_0)x_0]_2 = 0. \quad (42)$$

Перетворимо цю рівність. Згідно з теоремою 1 справедливі тотожності

$$PBQ = \text{diag}\{E_{n-s}; J\}, \quad PAQ + PB \frac{dQ}{dt} = \text{diag}\{M(t); E_s\}.$$

Продиференціювавши першу тотожність, одержимо

$$-P(t)B(t)\frac{dQ}{dt} = (P(t)B(t))'Q(t),$$

звідки

$$[Q^{-1}(t_0)x_0]_2 = \left[\left(P(t_0)A(t_0) + \frac{d}{dt}(P(t_0)B(t_0)) \right) x_0 \right]_2.$$

З урахуванням цієї рівності умова (42) запищеться у вигляді

$$\left\{ \left(P(t_0)A(t_0) + \frac{d}{dt}(P(t_0)B(t_0)) \right) x_0 \right\}_i + \sum_{k=0}^{m-1} \left\{ J^k \frac{d^k}{dt^k} [P(t_0)f(t_0)]_2 \right\}_i = 0, \quad i = \overline{1, s}. \quad (43)$$

Позначимо через $p_i^*(t)$, $i = \overline{1, s}$, останні s вектор-рядків матриці $P(t)$. Тоді одержимо

$$\begin{aligned} & \left\{ \left(P(t_0)A(t_0) + \frac{d}{dt}(P(t_0)B(t_0)) \right) x_0 \right\}_i = \\ & = \{P(t_0)A(t_0)x_0\}_i + \{P'(t_0)B(t_0)x_0\}_i + \{P(t_0)B'(t_0)x_0\}_i = \\ & = p_i^*(t_0)A(t_0)x_0 + (p_i^*(t))'B(t_0)x_0 + p_i^*(t_0)B'(t_0)x_0 = \\ & = (A^*(t_0)p_i(t_0))^*x_0 + (B^*(t_0)p_i'(t_0))^*x_0 + ((B^*(t_0))'p_i)^*x_0 = \\ & = (x_0, A^*(t_0)p_i(t_0)) + (x_0, (B^*(t_0)p_i(t_0))') = (x_0, L^*(t_0)p_i(t_0)), \\ & \{P(t_0), f(t_0)\}_i = (f(t_0), p_i(t_0)), \quad i = \overline{1, s}. \end{aligned}$$

У результаті рівності (43) набувають вигляду

$$(x_0, L^*(t_0)P_{s_1+\dots+s_{l-1}+j}(t_0)) + \sum_{k=0}^{s_l-j} \frac{d^k}{dt^k} (f(t_0), P_{s_1+\dots+s_{l-1}+j+k}(t_0)) = 0, \quad (44)$$

$$j = \overline{1, s_i}, \quad i = \overline{1, r}.$$

Як видно з доведення теореми 1, матрицю $P(t)$ можна подати у вигляді добутку матриць: $P(t) = P_2(t)P_1(t)$, де $P_1(t)$ — основна перетворююча матриця, останні s рядків якої утворені векторами $\psi_1^{(s_1)}(t), \dots, \psi_1^{(1)}(t); \psi_2^{(s_2)}(t), \dots, \psi_2^{(1)}(t); \dots; \psi_r^{(s_r)}(t), \dots, \psi_r^{(1)}(t)$, а $P_2(t)$ — допоміжна матриця, яка „впорядковує“ систему (1) після здійснення в ній заміни $x = Q_1(t)y$ і множення на матрицю $P_1(t)$.

Можна показати, що матриця $P_2(t)$ не впливає на виконання рівностей (44) і, отже, в них замість p_i , $i = \overline{1, s}$, слід взяти відповідні рядки основної перетворюючої матриці $P_1(t)$, тобто $p_{s_1+\dots+s_{l-1}+j}(t) = \psi_i^{(s_i+1-j)}$, $j = \overline{1, s_i}$, $i = \overline{1, r}$. В результаті маємо

$$(x_0, L^*(t_0)\psi_i^{(s_i+1-j)}(t_0)) + \sum_{k=0}^{s_l-1} \frac{d^k}{dt^k} (f(t_0), \psi_i^{(s_i+1-j-k)}(t_0)) = 0, \quad j = \overline{1, s_i}, \quad i = \overline{1, r}. \quad (45)$$

Зафіксуємо i і розглянемо рівності, що відповідають i -му жордановому ланцюжку матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$:

$$(x_0, L^*(t_0)\psi_i^{(s_i+1-j)}(t_0)) + \sum_{k=0}^{s_l-j} \frac{d^k}{dt^k} (f(t_0), \psi_i^{(s_i+1-j-k)}(t_0)) = 0, \quad j = \overline{1, s_i}. \quad (46)$$

Остання з них має вигляд

$$(x_0, L^*(t_0) \psi_i^{(1)}(t_0)) + (f(t_0), \psi_i^{(1)}(t_0)) = 0. \quad (47)$$

Оскільки вектори $x_0, \psi_i^{(1)}(t)$ задовольняють умову леми 1, то

$$(x_0, L^*(t_0) \psi_i^{(1)}(t_0)) = (L(t_0)x_0, \psi_i^{(1)}(t_0)) = (A(t_0)x_0, \psi_i^{(1)}(t_0))$$

і, отже, замість (47) дістаемо

$$(A(t_0)x_0 + f(t_0), \psi_i^{(1)}(t_0)) = 0.$$

Передостання з рівностей (46) має вигляд

$$(x_0, L^*(t_0) \psi_i^{(2)}(t_0)) + (f(t_0), \psi_i^{(2)}(t_0)) + \frac{d}{dt} (f(t_0), \psi_i^{(1)}(t_0)) = 0. \quad (48)$$

Оскільки

$$\begin{aligned} (x_0, L^* \psi_i^{(2)}) &= (x_0, A^* \psi_i^{(2)}) + \left(x_0, \frac{d}{dt} (B^* \psi_i^{(2)}) \right) = \\ &= (Ax_0, \psi_i^{(2)}) + \frac{d}{dt} (x_0, L^* \psi_i^{(1)}) = (Ax_0, \psi_i^{(2)}) + \frac{d}{dt} (Ax_0, \psi_i^{(1)}), \end{aligned} \quad (49)$$

то рівність (48) записується так:

$$(A(t_0)x_0 + f(t_0), \psi_i^{(2)}(t_0)) + \frac{d}{dt} (A(t_0)x_0 + f(t_0), \psi_i^{(1)}(t_0)) = 0.$$

Беручи до уваги (49), маємо

$$(x_0, L^* \psi_i^{(3)}) = (Ax_0, \psi_i^{(3)}) + \frac{d}{dt} (Ax_0, \psi_i^{(2)}) + \frac{d^2}{dt^2} (Ax_0, \psi_i^{(1)}).$$

Тоді наступна рівність

$$\begin{aligned} (x_0, L^*(t_0) \psi_i^{(3)}(t_0)) + (f(t_0), \psi_i^{(3)}(t_0)) + \\ + \frac{d}{dt} (f(t_0), \psi_i^{(2)}(t_0)) + \frac{d^2}{dt^2} (f(t_0), \psi_i^{(1)}(t_0)) = 0 \end{aligned}$$

набуває вигляду

$$\begin{aligned} (A(t_0)x_0 + f(t_0), \psi_i^{(3)}(t_0)) + \frac{d}{dt} (A(t_0)x_0 + f(t_0), \psi_i^{(2)}(t_0)) + \\ + \frac{d^2}{dt^2} (A(t_0)x_0 + f(t_0), \psi_i^{(1)}(t_0)) = 0. \end{aligned}$$

Продовжуючи ці перетворення, встановлюємо, що умови (45) еквівалентні умовам (40).

Як видно з попередніх міркувань, умови (40) є необхідними і достатніми для існування розв'язку задачі (1), (39). Покажемо тепер, що коли виконуються ці умови, то розв'язок задачі (1), (39) єдиний і знаходиться за формулою (41).

Згідно з теоремами 2, 3 загальний розв'язок системи (1) можна подати у вигляді

$$x(t) = X_{n-s}(t)c + \int_{t_0}^t X_{n-s}(t) Y_{n-s}^*(\tau) f(\tau) d\tau - \Phi(t) \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} R(t) \Psi^*(t) f(t), \quad (50)$$

де $R(t)$ — матриця (38). Підставимо сюди початкову умову (39) і помножимо одержану рівність на матрицю $U^{-1}(t_0)$. Враховуючи, що

$$U^{-1}(t_0)X_{n-s}(t_0) = \text{col} [E_{n-s}; 0], \quad U^{-1}(t_0)\Phi(t_0) = \text{col} [0; E_s], \quad (51)$$

дістаємо

$$[U^{-1}(t_0)x_0]_1 = c; \quad [U^{-1}(t_0)x_0]_2 + \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} R(t_0)\Psi^*(t_0)f(t_0) = 0. \quad (52)$$

Перша з цих рівностей дає шукане значення сталого $(n-s)$ -вимірного вектора. Що ж стосується другої рівності, то вона еквівалентна умові (40). Дійсно, як випливає з доведення теореми 3,

$$\begin{aligned} \text{diag} \{E_{n-s}; R(t)\} V(t)B(t)U(t) &= \text{diag} [E_{n-s}; J], \\ \text{diag} \{E_{n-s}; R(t)\} V(t)L(t)U(t) &= \text{diag} [0; E_s]. \end{aligned} \quad (53)$$

Продиференціювавши першу тотожність, знайдемо

$$\text{diag} \{E_{n-s}; R(t)\} VB'U' = -\text{diag} [0; R']VB'U - \text{diag} \{E_{n-s}; R\}(VB)'U.$$

Підставивши цей вираз у другу тотожність, одержимо

$$\begin{aligned} [U^{-1}(t_0)x_0]_2 &= R(t_0)[V(t_0)A(t_0)x_0]_2 + R'(t_0)[V(t_0)B(t_0)x_0]_2 + \\ &\quad + R(t_0) \left[\frac{d}{dt} V(t_0)B(t_0)x_0 \right]_2, \end{aligned}$$

звідки, у відповідності зі структурою матриці $V(t)$, маємо

$$[U^{-1}(t_0)x_0]_2 = R(t_0)\Psi^*(t_0)A(t_0)x_0 + \frac{d}{dt}[R(t_0)\Psi^*(t_0)B(t_0)]x_0.$$

Підставивши цей вираз у (52), дістанемо рівність

$$\begin{aligned} R(t_0)\Psi^*(t_0)A(t_0)x_0 + \frac{d}{dt}[R(t_0)\Psi^*(t_0)B(t_0)]x_0 + \\ + \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} R(t_0)\Psi^*(t_0)f(t_0) = 0, \end{aligned}$$

що, як неважко переконатися, еквівалентна (40).

Отже, якщо початковий вектор x_0 задовольняє умову (40), то задача Коші (1), (39) має єдиний розв'язок, який виражається формулою (50), де замість c необхідно підставити вектор (52).

Користуючись першою з тотожностей (53), знаходимо

$$[U^{-1}(t_0)x_0]_1 = [V(t_0)B(t_0)x_0]_1 = Y_{n-s}^*(t_0)B(t_0)x_0. \quad (54)$$

Тоді згідно з (52) розв'язок задачі Коші (1), (39) запишеться у вигляді (41). Теорема доведено.

3. Періодичні розв'язки. Розглянемо систему (1), припустивши, що матриці $A(t)$, $B(t)$ і вектор $f(t)$ достатньо гладкі при всіх $t \in R$ і періодичні з періодом $T > 0$, тобто $A(t)$, $B(t)$, $f(t) \in C^k(R, T)$. Далі порядок гладкості k буде уточнюватися.

Питання про періодичні розв'язки системи (1) з виродженою матрицею при похідній розглядалося в [4, 5]. Дослідження в цих роботах ґрунтуються на ідеї пониження порядку системи (1) і зведення її до нормальної форми. При цьому в

[4] вимагається, щоб матриця $B(t)$ при похідній мала постійну жорданову структуру на R відносно нульового власного значення, а в [5] ця умова заміняється слабшою умовою постійності рангу матриці $B(t)$. Використання проведених вище досліджень системи (1) дозволило нам здобути більш загальні результати.

Розглянемо спочатку деякі допоміжні твердження.

Лема 6. Якщо $B(t) \in C^k(R, T)$ і $\text{rang } B(t) = \text{const } \forall t \in R$, то існує напівобернена матриця $G(t)$ до матриці $B(t)$ така, що $G(t) \in C^k(R, T)$.

Доведення. Нехай $\text{rang } B(t) = n - r$, $r > 0$. Згідно з теоремою 6 із [10] власні вектори $\varphi_i(t)$, $\psi_i(t)$, $i = \overline{1, r}$, матриця $B(t)$ і $B^*(t)$ відповідно, що відповідають їхньому нульовому власному значенню, можна визначити так, щоб $\varphi_i(t)$, $\psi_i(t) \in C^k(R, T)$. Як показано в [13], ці вектори можна доповнити до повних базисів в \mathcal{U}^n векторами $p_i(t)$, $q_i(t) \in C^k(R, T)$, $i = \overline{1, n-r}$.

Складемо з усіх цих векторів $(n \times n)$ -вимірні матриці

$$P(t) = [p_1, \dots, p_{n-r}, \varphi_1, \dots, \varphi_r],$$

$$Q(t) = [q_1, \dots, q_{n-r}, \psi_1, \dots, \psi_r]^*.$$

Тоді при всіх $t \in R$ має місце рівність

$$Q(t)B(t)P(t) = \tilde{B}(t) = \text{diag}\{S(t); 0\}, \quad (55)$$

де $S(t) \in C^k(R, T)$ — неособлива квадратна матриця $(n - r)$ -го порядку. Однією з напівобернених матриць до матриці $\tilde{B}(t)$ є матриця $\tilde{B}^+(t) = \text{diag}\{S^{-1}(t); 0\}$ [1, с. 30]. Тоді напівоберненою до матриці $B(t)$ буде матриця $G(t) = P(t)\tilde{B}^+(t)Q(t)$. Дійсно, з (55) маємо $B = Q^{-1}\tilde{B}P^{-1}$. Отже,

$$BGB = Q^{-1}\tilde{B}P^{-1}P\tilde{B}^+Q\tilde{B}P^{-1} = Q^{-1}\tilde{B}\tilde{B}^+\tilde{B}P^{-1} = Q^{-1}\tilde{B}P^{-1} = B.$$

З попередніх міркувань ясно, що $G(t) \in C^k(R, T)$.

Лема 7. Якщо $A(t)$, $B(t) \in C^k(R, T)$, $\text{rang } B(t) = n - r = \text{const } \forall t \in R$ і матриця $B(t)$ має при всіх $t \in R$ повний жорданів набір векторів $\varphi_i^{(j)}(t)$, $i = \overline{1, r}$, $j = \overline{1, s_i}$, відносно оператора $L(t)$, то як ці вектори, так і вектори $\psi_i^{(j)}(t)$, $i = \overline{1, r}$, $j = \overline{1, s_i}$, що утворюють жорданів набір матриці $B^*(t)$ відносно оператора $L^*(t)$, можна визначити так, щоб $\varphi_i^{(j)}(t)$, $\psi_i^{(j)}(t) \in C^{k-j+1}(R, T)$, $i = \overline{1, r}$, $j = \overline{1, s_i}$.

Доведення цього твердження випливає з леми 6 і формул (9), (14), за допомогою яких визначаються вектори даних жорданових наборів.

Безпосереднім наслідком лем 6, 7 і теореми 1 є наступна теорема.

Теорема 5. Нехай $A(t)$, $B(t) \in C^{2m+k}(R, T)$, $k \geq 0$; $\text{rang } B(t) = n - r \quad \forall t \in R$, і матриця $B(t)$ при всіх $t \in R$ має повний жорданів набір векторів відносно оператора $L(t)$, який складається з r ланцюжків довжини s_1, \dots, s_r , де $\max s_i = m$. Тоді існують неособливі при всіх $t \in R$ $(n \times n)$ -вимірні матриці $P(t)$, $Q(t) \in C^{k+1}(R, T)$ такі, що множенням на $P(t)$ і заміною $x = Q(t)y$ система (1) зводиться до центральної канонічної форми (16), де $M(t) \in C^{k+1}(R, T)$.

Доведення цієї теореми повністю повторює доведення теореми 1. Перетворюючи матриці $P_1(t)$, $Q_1(t)$ складаються за формулами (17), (18), а їх T -періодичність випливає з лем 6, 7 і теореми про можливість доповнення лінійно-

незалежної системи T -періодичних векторів до повного базису в \mathcal{U}^n . T -періодичними векторами, яка доведена в [13]. T -періодичність наступних перетворюючих матриць очевидна.

Перейдемо тепер до питання про періодичні розв'язки системи (1). Нехай виконуються умови теореми 5 і $X_{n-s}(t)$, $Y_{n-s}(t)$ — фундаментальні матриці систем (29), (30), побудовані так, що має місце рівність (32). Будемо шукати розв'язок однорідної системи (29), який при всіх $t \in R$ задовільняє умову

$$x(t+T) = \rho x(t), \quad (56)$$

де ρ — деяке число. З умови (56) випливає

$$x(T) = \rho x(0). \quad (57)$$

Навпаки, якщо існує розв'язок $x(t)$ системи (29), для якого виконується рівність (57) при деякому ρ , то цей розв'язок задовільняє умову (56). Дійсно, якщо $x(t)$ — розв'язок системи (29), то внаслідок періодичності її коефіцієнтів вектор $x(t+T)$ також буде розв'язком цієї системи. Оскільки згідно з (57) розв'язки $\rho x(t)$ і $x(t+T)$ мають однакові допустимі початкові умови, то завдяки єдності розв'язку із заданою допустимою початковою умовою (теорема 4) вони збігаються при всіх $t \in R$. Отже, умови (56) і (57) еквівалентні.

Розв'язок, що задовільняє умову (57), шукатимемо у вигляді $x(t) = X_{n-s}(t)a$, де a — сталій $(n-s)$ -вимірний вектор. Підставивши цей вираз у (57), маємо

$$X_{n-s}(t)a = \rho X_{n-s}(0)a. \quad (58)$$

Помножимо цю рівність на матрицю $U^{-1}(0) = [X_{n-s}(0); \Phi(0)]^{-1}$, де $\Phi(t)$ — матриця (33). Оскільки $U^{-1}(0)X_{n-s}(0) = \text{col}[E_{n-s}; 0]$, то в результаті дістамо

$$[U^{-1}(0)X_{n-s}(T)]_1 a = \rho a, \quad [U^{-1}(0)X_{n-s}(T)]_2 a = 0.$$

Покажемо, що

$$[U^{-1}(0)X_{n-s}(T)]_2 = 0. \quad (59)$$

Дійсно, $X_{n-s}(T) = Q(T) \text{col}[x(T); 0]$, де $X(t)$ — фундаментальна матриця однорідної системи, що відповідає (23). Оскільки згідно з теоремою 5 $Q(T) = Q(0)$, то звідси знаходимо

$$[U^{-1}(0)X_{n-s}(T)]_2 = [U^{-1}(0)Q(0)]_{21}X(T), \quad (60)$$

де $[U^{-1}(0)Q(0)]_{ij}$, $i, j = 1, 2$, — розбиття матриці $U^{-1}(0)Q(0)$ на блоки у відповідності зі структурою матриці $\text{col}[x(T); 0]$. З другого боку

$$U^{-1}(0)X_{n-s}(0) = U^{-1}(0)Q(0)\text{col}[X(0); 0] = \text{col}[E_{n-s}; 0],$$

звідки $[U^{-1}(0)Q(0)]_{21}X(0) = 0$. Помноживши цю рівність справа на матрицю $X^{-1}(0)$, дістанемо $[U^{-1}(0)Q(0)]_{21} = 0$. Тоді з (60) випливає (59).

Отже, рівність (58) еквівалентна рівності

$$[U^{-1}(0)X_{n-s}(T)]_1 a = \rho a.$$

Використовуючи першу з тотожностей (53) і враховуючи структуру матриці $V(t) = [Y_{n-s}; \Psi(t)]^*$, встановлюємо, що

$$[U^{-1}(0)X_{n-s}(T)]_1 = [V(0)B(0)X_{n-s}(T)]_1 = Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T). \quad (61)$$

Таким чином, для визначення a і ρ маємо рівняння

$$[Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T) - \rho E_{n-s}]a = 0. \quad (62)$$

По аналогії з невиродженою системою матрицю $Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T)$ будемо називати матрицею монодромії системи (29), а її власні значення ρ_i — мультиплікаторами системи (29). Рівняння

$$\det[Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T) - \rho E_{n-s}] = 0, \quad (63)$$

з якого знаходяться мультиплікатори, будемо називати характеристичним рівнянням системи (29) з періодичними коефіцієнтами.

Кожному мультиплікатору ρ відповідає розв'язок системи (29), який задовільняє співвідношення (56). Цей розв'язок знаходить за формулою $\dot{x}(t) = X_{n-s}(t)a$, де a — власний вектор матриці монодромії, що відповідає мультиплікатору ρ . Якщо один з мультиплікаторів системи (29) дорівнює одиниці, то ця система має T -періодичні розв'язки, кількість яких дорівнює кількості відповідних векторів матриці монодромії.

Підсумком проведених досліджень є така теорема.

Теорема 6. Якщо виконуються умови теореми 5, то для того щоб однорідна система (29) мала T -періодичний розв'язок, необхідно і достатньо, щоб вона мала мультиплікатор, який дорівнює одиниці.

Для неоднорідної системи (1) справедлива наступна теорема.

Теорема 7. Якщо виконуються умови теореми 5, $f(t) \in C^{m-1}(R, T)$ і однорідна система (29) не має T -періодичного розв'язку, то система (1) має єдиний T -періодичний розв'язок.

Доведення. Згідно з теоремою 6 серед мультиплікаторів системи (29) немає таких, що дорівнюють одиниці. Тому існує обернена матриця $(Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T) - E_{n-s})^{-1}$. Нехай $x(t)$ — розв'язок системи (1). Для виконання співвідношення $x(t+T) = x(t)$, $t \in R$, необхідно і достатньо, щоб виконувалася рівність

$$x(T) = x(0). \quad (64)$$

У відповідності з теоремами 2, 3 розв'язок $x(t)$ має вигляд

$$x(t) = X_{n-s}(t)c + \int_0^t X_{n-s}(\tau)Y_{n-s}^*(\tau)f(\tau)d\tau + d(t), \quad (65)$$

де

$$d(t) = -\Phi(t) \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} [\Psi^*(t)L(t)\Phi(t)]^{-1} \Psi^*(t)f(t),$$

c — сталій $(n-s)$ -вимірний вектор, який необхідно визначити так, щоб виконувалася рівність (64).

Оскільки згідно з лемою 7 $d(t+T) = d(t) \quad \forall t \in R$, то, підставляючи (65) в (64), маємо

$$X_{n-s}(T)c = X_{n-s}(0)c - \int_0^T X_{n-s}(\tau)Y_{n-s}^*(\tau)f(\tau)d\tau.$$

Помноживши цю рівність на матрицю $U^{-1}(0)$ і врахувавши (59), (61), дістамо

$$[Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T) - E_{n-s}]c = -Y_{n-s}^*(0)B(0)X_{n-s}(T) \int_0^T Y_{n-s}^*(\tau)f(\tau)d\tau,$$

звідки однозначно визначається вектор c :

$$c = -(\Omega(T) - E_{n-s})^{-1}\Omega(T) \int_0^T Y_{n-s}^*(\tau)f(\tau)d\tau,$$

де $\Omega(T)$ — матриця монодромії системи (29).

Отже, шуканий вектор c існує і єдиний. При цьому T -періодичний розв'язок системи (1) знаходиться за формулою

$$\begin{aligned} x(t) = & -X_{n-s}(t)(\Omega(T) - E_{n-s})^{-1}\Omega(T) \int_0^T Y_{n-s}^*(\tau)f(\tau)d\tau + \\ & + \int_0^t X_{n-s}(t)Y_{n-s}^*(\tau)f(\tau)d\tau - \Phi(t) \sum_{k=0}^{m-1} J^k \frac{d^k}{dt^k} [\Psi^*(t)L(t)\Phi(t)]^{-1}\Psi^*(t)f(t). \end{aligned}$$

Теорему доведено.

1. Боярнцев Ю. Е. Регулярные и сингулярные системы линейных обыкновенных дифференциальных уравнений. — Новосибирск: Наука. Сиб. отд-е, 1980. — 222 с.
2. Боярнцев Ю. Е., Данилов В. А., Логинов А. Л., Чистяков В. Ф. Численные методы решения сингулярных систем. — Новосибирск: Наука. Сиб. отд-е, 1989. — 223 с.
3. Чистяков В. Ф. О сингулярных системах обыкновенных дифференциальных уравнений и их интегральных аналогах // Функции Ляпунова и их применение. — Новосибирск: Наука, 1985. — С. 231–240.
4. Шлапак Ю. Д. Периодические решения линейной системы дифференциальных уравнений с вырожденной матрицей при производной // Укр. мат. журн. — 1975. — 27, № 1. — С. 137–140.
5. Еременко В. А. О редукции линейной системы дифференциальных уравнений с вырожденной матрицей при производных // Там же. — 1980. — 32, № 2. — С. 168–174.
6. Campbell S. L. Singular system of differential equations. I. — Pitman: Publishing Co., 1982. — 176 p.
7. Campbell S. L. Singular system of differential equations. II. — Pitman: Publishing Co., 1982. — 234 p.
8. Campbell S. L., Petzold L. R. Canonical forms and solvable singular systems of differential equations // SIAM J. Ald. Discrete Methods. — 1983. — № 4. — P. 517–521.
9. Campbell S. L. A general form and solvable linear time varying singular systems of differential equations // SIAM J. Math. Anal. — 1987. — 18, № 4. — P. 1101–1115.
10. Sibuya Y. Some global properties of functions of one variable // Math. Ann. — 1965. — 161, № 1. — P. 67–77.
11. Campbell S. L., Meyer C. D. (jr.) Generalized inverses of linear transformations. — Pitman: Publishing Co. LTD, 1979. — 279 p.
12. Самойленко А. М., Яковец В. П. О приводимості вирожденої лінійної системи к центральної каноніческій формі // Допов. АН України. — 1993. — № 4. — С. 10–15.
13. Самойленко А. М. Элементы математической теории многочастотных колебаний. — М.: Наука, 1987. — 304 с.

Одержано 10.01.96.