

В. А. Стоян, К. В. Двірничук

## До побудови інтегрального еквіваленту лінійних диференціальних моделей

*(Представлено академіком НАН України В. С. Дейнекою)**Розглядаються лінійні динамічні системи, просторово-зосереджені або розподілені в одно-, дво- та багатовимірному просторі. Пропонується алгоритм переходу від визначеної рівнянням та системою рівнянь диференціальної форми математичної моделі до її інтегрального еквіваленту.*

Методи псевдоінверсної алгебри, започатковані в [1, 2] та розвинені в [3, 4], у поєднанні з ідеями [5, 6] математичного моделювання впливу початково-крайових зовнішньо-динамічних збурюючих факторів на стан розподілених просторово-часових систем дозволили побудувати [7, 8] просту і надійну методику розв'язання прямих та обернених задач дослідження динаміки таких систем за умов неповноти та некоректності інформації про їх початково-крайовий стан. Суттєвим в запропонованій методиці є наявність передаточної функції від розподілених просторово-часових збурень до стану системи, який цим збуренням відповідає. Питання побудови таких передаточних функцій вивчалися нами у роботах [9, 10], де ці функції будувалися для лінійних динамічних систем, описаних лінійними диференціальними рівняннями [9], або системою таких рівнянь [10]. Дієздатність отриманих при цьому наукових результатів була проілюстрована [10, 11] на одновимірних динамічних системах. Розв'язання проблем практичної реалізації методик [9, 10] для лінійних динамічних систем більшої вимірності і розглядаються нижче.

1. Розглянемо просторово розподілену динамічну систему, функція  $y = (x, t)$  (тут  $x = (x_1, \dots, x_n)$  — просторова координата;  $t$  — час, а  $\partial_x = (\partial_{x_1}, \dots, \partial_{x_n})$  та  $\partial_t$  — похідні за цими координатами і часом) якої задовольняє рівняння

$$L(\partial_x, \partial_t)y(x, t) = u(x, t), \quad (1)$$

в якому  $L(\partial_x, \partial_t)$  — лінійний диференціальний оператор, а  $u(x, t)$  — просторово розподілене зовнішньо-динамічне збурення, що супроводжує динаміку розглядуваної системи. Рівняння (1) є частинним випадком диференціальної моделі вигляду

$$A(\partial_x, \partial_t)\vec{y}(x, t) = \vec{u}(x, t), \quad (2)$$

яка при визначеному матричному диференціальному операторі

$$A(\partial_x, \partial_t) = [a_{ij}(\partial_x, \partial_t)]_{i,j=1}^{i=M, j=L}$$

(тут  $a_{ij}(\partial_x, \partial_t)$ , як і вище, — лінійні диференціальні оператори) та при визначеній вектор-функції

$$\vec{u}(x, t) = \text{col}(u_m(x, t), m = \overline{1, M})$$

описує вектор-функцію

$$\vec{y}(x, t) = \text{col}(y_l(x, t), l = \overline{1, L})$$

стану системи.

Еквівалентним, більш зручним [7, 8] для практичного використання, поданням лінійних диференціальних моделей (1), (2) є інтегральне подання [9, 10]:

$$y(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} (G(x - x', t - t') u(x', t')) dx' dt', \quad (3)$$

$$\vec{y}(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} (\vec{G}(x - x', t - t') \vec{u}(x', t')) dx' dt', \quad (4)$$

в якому

$$G(x - x', t - t') = \frac{1}{(2\pi i)^{n+1}} \int_{-i\infty}^{+i\infty} \int_{-i\infty}^{+i\infty} \left( \frac{e^{p(x-x') + q(t-t')}}{L(p, q)} \right) dpdq, \quad (5)$$

$$\vec{G}(x - x', t - t') = \frac{1}{(2\pi i)^{n+1}} \int_{-i\infty}^{+i\infty} \int_{-i\infty}^{+i\infty} (A^{-1}(p, q) E(p, q, x - x', t - t')) dpdq \quad (6)$$

за умови, що  $i$  — уявна одиниця;  $p = (p_1, \dots, p_n)$ ,  $dp = dp_1 \dots dp_n$ ,  $p(x - x') = p_1(x_1 - x'_1) + \dots + p_n(x_n - x'_n)$ ,  $E(p, q, x - x', t - t') = \text{diag}(e^{p(x-x') + q(t-t')}, m = \overline{1, M})$ .

Для просторово зосереджених динамічних систем, коли  $n = 0$ , визначення (5), (6) функції  $G(t - t')$  та матричної функції  $\vec{G}(t - t')$  заміняться такими:

$$G(t - t') = \sum_{k=1}^K \text{Res}[L^{-1}(q) e^{q(t-t')}, q_k], \quad (7)$$

$$\vec{G}(t - t') = \sum_{k=1}^K \text{Res}[A^{-1}(q) e^{q(t-t')}, q_k]. \quad (8)$$

Тут  $\text{Res}[f(q), q_k]$  — інтегральний лишок функції  $f(q)$  в точці  $q_k$ , де  $q_k$  —  $k$ -й корінь рівняння

$$L(q) = 0 \quad (9)$$

для (7) та рівняння

$$\det A(q) = 0 \quad (10)$$

для (8), а  $K$  — кількість таких коренів.

Враховуючи, що у нашому випадку

$$f(q) = \frac{\varphi(q)}{\psi(q)}, \quad (11)$$

де

$$\varphi(q) = e^{q(t-t')}, \quad \psi(q) = L(q)$$

для (7), та

$$\varphi(q) = e^{q(t-t')} [A_{ij}]_{j,i=1}^{j=L,i=M}, \quad \psi(q) = \det A(q)$$

(тут  $A_{ji}(q)$  — алгебраїчне доповнення елемента  $a_{ij}(q)$  матриці  $A(q)$ ) для (8), маємо

$$\text{Res}[f(q), q_k] = \frac{\varphi(q_k)}{\psi'(q_k)}, \quad (12)$$

якщо  $q_k$  — простий корінь, або

$$\text{Res}[f(q), q_k] = \frac{1}{(N_k - 1)!} \lim_{q \rightarrow q_k} \left( \frac{d^{N_k-1}}{dq^{N_k-1}} ((q - q_k)^{N_k} f(q)) \right), \quad (13)$$

якщо  $q_k$  —  $N_k$ -кратний корінь (9), (10).

**2.** Співвідношення (7), (8) для побудови передаточної функції  $G(t - t')$  системи (1) та передаточної матричної функції  $\overline{G}(t - t')$  системи (2) ( $n = 0$ ) мають місце, коли  $q_k$  ( $k = \overline{1, K}$ ) — ізольовані корені рівняння (9) та (10) відповідно. Останнє не створює ніяких проблем для випадку, коли  $n = 0$ , оскільки  $q_k$  ( $k = \overline{1, K}$ ) тут є коренями поліномів  $L(q)$  та  $\det A(q)$  відповідно. Проблеми можуть виникнути (і вони виникають), коли  $n \geq 1$ , а корені рівнянь

$$L(p, q) = 0 \quad (14)$$

та (тут та далі  $p = (p_1, \dots, p_n)$ )

$$\det A(p, q) = 0 \quad (15)$$

розміщені на кривій, поверхні та гіперповерхні у просторі змінних  $p_1, \dots, p_n, q$ .

Для початку обмежемося випадком, коли  $n = 1$ , а розв'язки рівнянь (14), (15) визначаються кривою

$$l(p, q) = 0,$$

або (що еквівалентно)

$$q = q_k(p) \quad (1 \geq k \geq K), \quad (16)$$

у просторі змінних  $p, q$ .

При реалізації співвідношень (12), (13) та (7), (8) будемо виходити з того, що визначена згідно з (11) для  $n = 0$  функція  $f(q)$  тепер матиме вигляд

$$f(p, q) = \frac{\varphi(p, q)}{\psi(p, q)} \quad \text{при} \quad \varphi(p, q) = e^{p(x-x') + q(t-t')}, \quad \psi(p, q) = L(p, q) \quad (17)$$

для  $G(x - x', t - t')$  та

$$\varphi(p, q) = e^{p(x-x') + q(t-t')} [A_{ji}(p, q)]_{j,i=1}^{j=L,i=M}, \quad \psi(p, q) = \det A(p, q) \quad (18)$$

для  $\overline{G}(x - x', t - t')$  відповідно.

З урахуванням (16) аналогічно (12), (13) для інтегрального лишку функції  $f(p, q)$ , вирахованого у точці  $(p_{k_1}^{(k)}, q_k(p_{k_1}^{(k)}))$  ( $k = \overline{1, K}$ ), маємо:

$$\text{Res}(f(p, q), p_{k_1}^{(k)}, q_k(p_{k_1}^{(k)})) = \text{Res} \left[ \frac{\varphi_{1k}(p)}{\psi_{1k}(p)}, p_{k_1}^{(k)} \right], \quad (19)$$

де

$$\frac{\varphi_{1k}(p)}{\psi_{1k}(p)} = \text{Res} \left[ \frac{\varphi(p, q)}{\psi(p, q)}, q = q_k(p) \right], \quad (20)$$

а  $p_{k_1}^{(k)}$  ( $k_1 = \overline{1, K_k}$ ,  $k = \overline{1, K}$ ) — корені рівняння  $\psi_{1k}(p) = 0$ .

А це означає, що співвідношення (7), (8) у цьому випадку запишуться у вигляді

$$\left. \begin{aligned} G(x - x', t - t') \\ \overline{G}(x - x', t - t') \end{aligned} \right\} = \sum_{k=1}^K \sum_{k_1=1}^{K_k} \text{Res}[f(p, q), p_{k_1}^{(k)}, q_k(p_{k_1}^{(k)})] = \sum_{k=1}^K \sum_{k_1=1}^{K_k} \text{Res} \left[ \frac{\varphi_{1k}(p)}{\psi_{1k}(p)}, p_{k_1}^{(k)} \right], \quad (21)$$

де  $\varphi_{1k}(p)$ ,  $\psi_{1k}(p)$  ( $k = \overline{1, K}$ ) — функції, згідно з (20) визначені через введені в (17), (18) функції  $\varphi(p, q)$ ,  $\psi(p, q)$ , а розуміння  $\text{Res}[\dots]$  дано в (12), (13).

**3.** Розглянемо поширення отриманих вище результатів з побудови передаточної функції (5) та матриці (6) для випадку, коли  $n = 2$ .

Будемо виходити з того, що, аналогіно (7), (8) та (19), функція  $G(x - x', t - t')$  та матриця  $\overline{G}(x - x', t - t')$ , в яких  $x = (x_1, x_2)$ , визначатимуться інтегральними лишками функції

$$f(p_1, p_2, q) = \frac{\varphi(p_1, p_2, q)}{\psi(p_1, p_2, q)}$$

при

$$\varphi(p_1, p_2, q) = e^{p(x-x') + q(t-t')}, \quad \psi(p_1, p_2, q) = L(p_1, p_2, q) \quad (22)$$

для  $G(x - x', t - t')$  та

$$\varphi(p_1, p_2, q) = e^{p(x-x') + q(t-t')} [A_{ji}]_{j,i=1}^{j=l, i=M}, \quad \psi(p_1, p_2, q) = \det A(p_1, p_2, q) \quad (23)$$

для  $\overline{G}(x - x', t - t')$ . Тут, як і вище,  $x = (x_1, \dots, x_n)$ ,  $p = (p_1, \dots, p_n)$ ,

$$p(x - x') = \sum_{i=1}^n p_i(x_i - x'_i).$$

Для побудови співвідношень, аналогічних (19), припустимо, що нулі функції  $\psi(p_1, p_2, q)$  належать поверхням

$$q = q_k(p_1, p_2) \quad (k = \overline{1, K}), \quad (24)$$

а функції  $\psi_{1k}(p_1, p_2)$  такі, що

$$\text{Res} \left[ \frac{\varphi(p_1, p_2, q)}{\psi(p_1, p_2, q)}, q = q_k(p_1, p_2) \right] = \frac{\varphi_{1k}(p_1, p_2)}{\psi_{1k}(p_1, p_2)}, \quad (25)$$

лініям

$$p_1 = p_{1k_1}(p_2) \quad (k_1 = \overline{1, K_k}, k = \overline{1, K}). \quad (26)$$

Позначивши через  $p_{2k_2}^{(k_1)}$   $k_2$ -й ( $k_2 = \overline{1, K_{k_1}}$ ) корінь рівняння

$$\psi_{2k_1}(p_2) = \psi_{1k}(p_{1k_1}(p_2), p_2) = 0 \quad (k_1 = \overline{1, K_k}, k = \overline{1, K}),$$

де

$$\frac{\varphi_{2k_1}(p_2)}{\psi_{2k_1}(p_2)} = \text{Res} \left[ \frac{\varphi_{1k}(p_1, p_2)}{\psi_{1k}(p_1, p_2)}, p_1 = p_{1k_1}(p_2) \right], \quad (27)$$

аналогічно (19) визначимо

$$\begin{aligned} R_{kk_1k_2}(x - x', t - t') &= \\ &= \text{Res}[f(p_1, p_2, q), p_{1k_1}(p_{2k_2}^{(k_1)}), p_{2k_2}^{(k_1)}, q_k(p_{1k_1}(p_{2k_2}^{(k_1)}), p_{2k_2}^{(k_1)})] = \\ &= \text{Res} \left[ \frac{\varphi_{2k_1}(p_2)}{\psi_{2k_1}(p_2)}, p_{2k_2}^{(k_1)} \right] \quad (k_2 = \overline{1, K_{k_1}}, k_1 = \overline{1, K_k}, k = \overline{1, K}). \end{aligned} \quad (28)$$

З урахуванням (28) та визначень функцій  $\varphi_{2k_1}(p_2)$ ,  $\psi_{2k_1}(p_2)$  для передаточної функції  $G(x - x', t - t')$  рівняння (1) та передаточної матричної функції  $\overline{G}(x - x', t - t')$  системи (2) аналогічно (21) маємо:

$$\left. \begin{aligned} G(x - x', t - t') \\ \overline{G}(x - x', t - t') \end{aligned} \right\} = \sum_{k=1}^K \sum_{k_1=1}^{K_k} \sum_{k_2=1}^{K_{k_1}} R_{kk_1k_2}(x - x', t - t'). \quad (29)$$

4. Запишемо узагальнення співвідношень (24)–(27) на випадок довільного  $n$ . Для цього, аналогічно (24), (26), позначимо через

$$q = q_k(p_1, \dots, p_n) \quad (k = \overline{1, K}), \quad (30)$$

$$p_1 = p_{1k_1}(p_2, \dots, p_n) \quad (k_1 = \overline{1, K_k}), \quad (31)$$

$$p_2 = p_{2k_1k_2}(p_3, \dots, p_n) \quad (k_2 = \overline{1, K_{k_1}}), \quad (32)$$

.....

$$p_{n-2} = p_{(n-2)k_1k_2\dots k_{n-2}}(p_{n-1}, p_n) \quad (k_{n-2} = \overline{1, K_{k_1\dots k_{n-3}}}), \quad (33)$$

$$p_{n-1} = p_{(n-1)k_1k_2\dots k_{n-1}}(p_n) \quad (k_{n-1} = \overline{1, K_{k_1\dots k_{n-2}}}) \quad (34)$$

гіперповерхні, поверхню та лінію, на яких обертаються в нуль функції  $\psi(p_1, \dots, p_n, q)$ ,  $\psi_{1k}(p_1, \dots, p_n), \dots, \psi_{nk_1\dots k_{n-1}}(p_n)$ , визначені співвідношеннями

$$\psi(p_1, \dots, p_n, q) = \begin{cases} L(p, q) & \text{для рівняння (1),} \\ \det A(p, q) & \text{для системи (2),} \end{cases} \quad (35)$$

$$\frac{\varphi_{1k}(p_1, \dots, p_n)}{\psi_{1k}(p_1, \dots, p_n)} = \text{Res} \left[ \frac{\varphi(p_1, \dots, p_n, q)}{\psi(p_1, \dots, p_n, q)}, q = q_k(p_1, \dots, p_n) \right], \quad (36)$$

$$\frac{\varphi_{jkk_1\dots k_{j-1}}(p_j, \dots, p_n)}{\psi_{jkk_1\dots k_{j-1}}(p_j, \dots, p_n)} =$$

$$= \text{Res} \left[ \frac{\varphi_{(j-1)kk_1\dots k_{j-2}}(p_{j-1}, \dots, p_n)}{\psi_{(j-1)kk_1\dots k_{j-2}}(p_{j-1}, \dots, p_n)}, p_{j-1} = p_{(j-1)kk_1\dots k_{j-1}}(p_j, \dots, p_n) \right], \quad (37)$$

$$j = \overline{2, n}.$$

Позначимо через  $\overline{p_{nk_n}}^{(kk_1\dots k_{n-1})}$   $k_n$ -й ( $k_n = \overline{1, K_{kk_1\dots k_{n-1}}}$ ) корінь рівняння

$$\psi_{nkk_1\dots k_{n-1}}(p_n) = 0,$$

а через

$$\overline{p_{n-1}} = p_{(n-1)kk_1\dots k_{n-1}}(\overline{p_{nk_n}}^{(kk_1\dots k_{n-1})}),$$

.....

$$\overline{p_2} = p_{2kk_1k_2}(\overline{p_3}, \dots, \overline{p_{n-1}}, \overline{p_{nk_n}}^{(kk_1\dots k_{n-1})}),$$

$$\overline{p_1} = p_{1kk_1}(\overline{p_2}, \dots, \overline{p_{n-1}}, \overline{p_{nk_n}}^{(kk_1\dots k_{n-1})}) -$$

точки гіперповерхонь (30)–(32), поверхні (33) та лінії (34), аналогічно (29) отримаємо

$$\left. \begin{aligned} G(x - x', t - t') \\ \overline{G}(x - x', t - t') \end{aligned} \right\} = \sum_{k=1}^K \sum_{k_1=1}^{K_k} \sum_{k_2=1}^{K_{kk_1}} \dots \sum_{k_n=1}^{K_{kk_1\dots k_{n-1}}} R_{kk_1\dots k_n}(x - x', t - t'), \quad (38)$$

де

$$R_{kk_1\dots k_n}(x - x', t - t') = \text{Res} \left[ \frac{\varphi_{nkk_1\dots k_{n-1}}(p_n)}{\psi_{nkk_1\dots k_{n-1}}(p_n)}, \overline{p_{nk_n}}^{(kk_1\dots k_{n-1})} \right],$$

при визначених згідно з (35)–(37) функціях  $\varphi_{nkk_1\dots k_{n-1}}(p_n)$  та  $\psi_{nkk_1\dots k_{n-1}}(p_n)$ .

Останнє закінчує процедуру побудови передаточної функції  $G(x - x', t - t')$  та передаточної матриці-функції  $\overline{G}(x - x', t - t')$  рівнянь (1), (2) — функцій, які є ядрами інтегральних зображень (3), (4) цих рівнянь.

**5.** На завершення зауважимо, що знайдені згідно з (7), (8) (для  $n = 0$ ), (21) (для  $n = 1$ ), (29) (для  $n = 2$ ) та (38) (для довільного  $n \geq 1$ ) функція  $G(x - x', t - t')$  та матрична функція  $\overline{G}(x - x', t - t')$  мають відповідати своїй фізичній суті і повинні задовольняти умови симетричності, неперервності та згасання на нескінченності.

З урахуванням цього запронована вище методика побудови названих передаточних функцій перевірялася на прикладах систем, для яких в рамках перетворення Лапласа–Карсона [12] та розв'язання початково-крайових задач через апарат фундаментальних розв'язків [13] досліджувалися інтеграли вигляду (5).

Так, знайдене згідно з (7),

$$G(x - x') = \frac{1}{2\lambda} \sin(\lambda|x - x'|)$$

збігається [13] з фундаментальним розв'язком рівняння Гельмгольца

$$(\partial_x^2 + \lambda^2)y(x) = \delta(x - x'),$$

а

$$G(x - x', t - t') = e^{a(x-x') + b(t-t')} \quad \text{та} \quad G(x - x', t - t') = -\frac{1}{2c}H[c(t - t') - |x - x'|]$$

(тут  $H$  — функція Хевісайда), знайдені згідно з (21), — із результатом [12] обчислення інтеграла вигляду (5) для

$$L(p, q) = (p - a)(q - b)$$

та фундаментальним розв'язком [13] хвильового рівняння

$$(c^2\partial_x^2 - \partial_t^2)y(x, t) = \delta(x - x')\delta(t - t'),$$

де наведені нами функції  $G(x - x')$ ,  $G(x - x', t - t')$  будувалися із застосуванням інших математичних підходів. Останнє підтверджує правильність запропонованого тут підходу до побудови ядер інтегральних еквівалентів лінійних диференціальних моделей динаміки розподілених просторово-часових систем.

1. Альберт А. Регрессия, псевдоинверсия, рекуррентное оценивание. — Москва: Наука, 1977. — 305 с.
2. Гантмахер А. Ф. Теория матриц. — Москва: Наука, 1967. — 287 с.
3. Кириченко Н. Ф. Псевдообращение матриц и их рекуррентность в задачах моделирования и управления // Пробл. управления и информатики. — 1995. — № 1. — С. 114–127.
4. Кириченко Н. Ф., Стоян В. А. Аналитическое представление матричных и интегральных линейных преобразований // Кибернетика и систем. анализ. — 1998. — № 3. — С. 90–104.
5. Стоян В. А. Об одном подходе к исследованию начально-краевых задач матфизики // Пробл. управления и информатики. — 1998. — № 1. — С. 79–86.
6. Кириченко Н. Ф., Стоян В. А. Построение общего решения начально-краевых задач, задач наблюдения и терминального управления для систем с распределенными параметрами // Электромагн. волны и электрон. системы. — 1999. — № 6. — С. 4–15.
7. Скопецкий В. В., Стоян В. А., Кривонос Ю. Г. Математичне моделювання прямих та обернених задач динаміки систем з розподіленими параметрами. — Київ: Наук. думка, 2001. — 361 с.
8. Скопецкий В. В., Стоян В. А., Зваридчук В. Б. Математичне моделювання динаміки розподілених просторово-часових процесів. — Київ: Сталь, 2008. — 316 с.
9. Стоян В. А. До побудови функцій Гріна для систем з розподіленими параметрами // Вычисл. и прикл. математика. — 1998. — Вып. 83. — С. 108–111.
10. Стоян В. А., Козут О. В., Крисак Я. В. Про інтегральне представлення лінійно-диференціальних рівнянь динаміки розподілених просторово-часових процесів // Вісн. Київ. нац. ун-ту. Сер. Кібернетика. — 2010. — Вып. 10. — С. 28–30.
11. Стоян В. А. Моделювання та ідентифікація динаміки систем із розподіленими параметрами: Навч. пос. — Київ: ВПЦ “Київський університет”, 2008. — 201 с.
12. Диткин В. А., Прудников А. П. Справочник по операционному исчислению. — Москва: Высш. шк., 1965. — 465 с.
13. Бреббия К., Уокер С. Применение метода граничных элементов в технике. — Москва: Мир, 1982. — 248 с.

Київський національний університет  
ім. Тараса Шевченка

Надійшло до редакції 17.01.2012

**В. А. Стоян, К. В. Двирнычук**

**К построению интегрального эквивалента линейных  
дифференциальных моделей**

*Рассматриваются линейные динамические системы, пространственно сосредоточенные или распределенные в одно-, двух- и многомерном пространстве. Предлагается алгоритм перехода от определенной уравнением и системой уравнений дифференциальной формы математической модели к ее интегральному эквиваленту.*

**V. A. Stoyan, K. V. Dvirnychuk**

**Constructing the integral equivalent of linear differential models**

*The paper considers linear dynamic systems dimensionally concentrated or distributed in one-, two-, and multidimensional spaces. An algorithm of transition from a mathematical model defined by a differential equation and a system of differential equations to its integral equivalent is proposed.*