

УДК 519.21;519.929

В. К. Ясинський, д-р фіз.-мат. наук, професор,**Н. П. Донець**, аспірант

Чернівецький національний університет

імені Юрія Федьковича, м. Чернівці

АСИМПТОТИКА В СЕРЕДНЬОМУ КВАДРАТИЧНОМУ ДИFUЗІЙНИХ ДИНАМІЧНИХ СИСТЕМ З ПІСЛЯДІЄЮ ІЗ ВРАХУВАННЯМ ЗОВНІШНЬОГО ВИПАДКОВОГО ЗБУРЕННЯ

Отримано достатні умови асимптотичної стійкості в середньому квадратичному дифузійній динамічній системі з післядією із врахуванням зовнішнього випадкового збурення.

Ключові слова: дифузійна динамічна система, стохастичне диференціально-різницеве рівняння, асимптотика в середньому квадратичному, випадкове збурення.

Вступ

У статті досліджується поведінка других моментів розв'язків із врахуванням зовнішніх випадкових збурень скалярних стохастичних диференціальних рівнянь (СДР) та стохастичних диференціально-різницевих рівнянь (СДРР).

Для лінійних СДР та СДРР у випадку, коли не випадкове диференціальне рівняння має стійкий розв'язок, доведена асимптотична стійкість в l.i.m. розв'язку за допомогою представлення розв'язку СДР (СДРР) через фундаментальний розв'язок відповідного детермінованого рівняння (аналог формули Коші). Оскільки розв'язки СДР або СДРР є мартингалом, то із асимптотичної стійкості в l.i.m. випливає асимптотична стійкість з ймовірністю одиниця.

Для нелінійних СДР або СДРР методика дослідження асимптотичної поведінки сильного розв'язку лінійних СДР не проходить. Існує два шляхи: по-перше, можна за допомогою методів статистичного моделювання отримувати на комп'ютері числовий розв'язок, за яким при великих t можна говорити про поведінку розв'язку на реалізаціях; по-друге, використовуючи другий метод Ляпунова так званих допоміжних функцій, за значенням інфінітезимального оператора в силу СДР можна говорити про поведінку розв'язків на нескінченності.

1. Випадок декількох запізньов

На ймовірнісному базисі $(\Omega, \mathcal{F}, \{\mathcal{F}_t, t \geq 0\}, \mathbb{P})$ задано випадковий процес $\{x(t) \equiv x(t, \omega), t \geq 0\} \subset \mathbb{R}$ як сильний розв'язок СДРР

$$dx(t) + \sum_{k=0}^N a_k x(t - \Delta_k) dt = \sum_{k=0}^N f_k(\xi(\omega)) b_k x(t - \Delta_k) dw_k(t) \quad (1)$$

за початковими умовами

$$x(t - \Delta)\Big|_{t \in [0, \Delta]} = \varphi(t), \quad (2)$$

де

$$\Delta = \sup_k \Delta_k, \quad k = \overline{0, N}, \quad \Delta_k \geq 0, \quad \Delta_0 = 0;$$

$$\varphi \in C([- \Delta; 0]); \{a_k\}, \{b_k\} \subset \mathbb{R}\Big|_{\pm\infty};$$

$w_k(t) \equiv w_k(t, \omega)$ — вінеровські випадкові процеси з нульовими математичними сподіваннями і одиничними параметрами дифузії $\sigma^2 = 1$, причому вони попарно незалежні і \mathcal{F}_t — вимірні $\forall t \geq 0$ та незалежні від випадкової величини $\xi(\omega)$, з заданою функцією розподілу $F_\xi(x); f_k(\bullet) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, k = \overline{1, n}$ — беровські функції.

Означення 1. Під сильним розв'язком задачі (1), (2) будемо розуміти сепарабельний випадковий процес $x(t) \equiv x(t, \omega), t \in [0, \infty)$, визначений $\forall t \in [-\Delta, 0]$ співвідношенням (2), вимірний відносно σ -алгебри $\mathcal{L}_t \times \mathcal{F}_t$ і такий, що $\forall t \in (0, \infty)$ з ймовірністю одиниця задовольняє інтегральне рівняння Іто [1—3]

$$x(t) = \varphi(0) - \sum_{k=0}^N a_k \int_0^t x(s - \Delta_k) ds + \sum_{k=0}^N f_k(\xi(\omega)) a_k \int_0^t x(s - \Delta_k) dw_k(s). \quad (3)$$

Тут \mathcal{L}_t — σ -алгебра борелівських множин відрізка $[0, t]$, \mathcal{F}_t — σ -алгебра, побудована для випадкової величини $x(t, \omega)$ при фіксованому $t \in (0, \infty)$.

Нехай $h(t)$ — фундаментальний розв'язок детермінованого диференціального рівняння [4]

$$dy(t) + \sum_{k=0}^N a_k y(t - \Delta_k) dt = 0, \quad (4)$$

такий, що $h(t) \equiv 0, \forall t < 0, h(0) = 1$ і для $t > 0$

$$h(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} e^{\lambda t} V^{-1}(\lambda) d\lambda, \quad (5)$$

де $V(\lambda) \equiv \lambda + \sum_{k=0}^N a_k e^{-\Delta_k \lambda}$ — характеристичний квазіполіном рівняння (4) [5].

Означення 2. Тривіальний розв'язок $x(t) \equiv 0$ задачі (1), (2) назвемо стійким в середньому квадратичному, якщо для $\forall \varepsilon > 0$ існує

таке $\delta(\varepsilon) > 0$, що із нерівності $\sup_{-\Delta \leq t \leq 0} |\varphi(t)| < \delta(\varepsilon)$ випливає, що $\mathbb{E}\left\{|x(t, \omega)|^2\right\} < \varepsilon$.

Означення 3. Тривіальний розв'язок $x(t) \equiv 0$ задачі (1), (2) називається асимптотично стійким в середньому квадратичному, якщо він стійкий за означенням 2 і $\lim_{t \rightarrow \infty} \mathbb{E}\left\{|x(t, \omega)|^2\right\} = 0$ [6—8].

Теорема 1. Нехай корені рівняння $\det V(\lambda) = 0$ лежать у півплощині $\text{Re } \lambda < 0$ та існують $\mathbb{E}\{f_k(\xi(\omega))\} < \infty$. Тоді

I) в разі виконання нерівності

$$B \equiv \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{ds}{|V(is)|^2} \sum_{k=0}^N [f_k(\xi(\omega)) b_k^2] < \left(\sum_{k=0}^N \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} \right)^{-1} \quad (6)$$

тривіальний розв'язок (1), (2) асимптотично стійкий в середньому квадратичному;

II) якщо $B > 1$, то в довільному малому околі нуля знайдеться така початкова функція $\varphi(t)$, що $\lim_{t \rightarrow \infty} \mathbb{E}\{x^2(t)\} = \infty$.

Доведення. I) Використовуючи фундаментальний розв'язок $h(t)$ для рівняння (4), розв'язок (1), (2) можна записати в інтегральному вигляді:

$$x(t) = y(t) + \sum_{k=0}^N b_k \int_0^t h(t-s) f_k(\xi(\omega)) x(s - \Delta_k) dw_k(s), \quad (7)$$

де $y(t)$ — деякий розв'язок (4).

Позначаючи $z_k(t) = x(t - \Delta_k)$, $g_k(t) = h(t - \Delta_k)$ перейдемо від (3) до системи

$$z_k(t) = y(t - \Delta_l) + \sum_{k=0}^N f_k(\xi(\omega)) b_k \int_0^t g_k(t-s) z_k(s) dw_k(s). \quad (8)$$

Піднесемо до квадрату ліву і праву частини системи (8) при кожному $k \in [0, N]$, застосуємо математичне сподівання до отриманих рівностей і, використовуючи властивості стохастичних інтегралів [9], [3], [10], отримаємо

$$\mu_l(t) = y^2(t - \Delta_l) + \sum_{k=0}^N \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 \int_0^t g_k^2(t-s) \mu_k(s) ds, \quad (9)$$

де $\mu_l(t) = \mathbb{E}\{z_l^2(t)\}$, $\mathbb{E}(\cdot)$ — операція математичного сподівання [10].

Застосувавши перетворення Лапласа L [5] до обох частин (9), запишемо

$$M_l(\lambda) = y^2(t - \Delta_l) + \sum_{k=0}^N \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 G_k(\lambda) M_k(\lambda),$$

де $G_k(\lambda) = L\{g_k(t)\}$, $M_l(\lambda) = L\{\mu_l(t)\}$.

За умовою теореми 1 корені характеристичного квазіполінома (5) рівняння (4) лежать у лівій півплощині комплексної змінної λ , тому довільний розв'язок (3) прямує до нуля при $t \rightarrow \infty$ не повільніше за $e^{\beta t}$ з від'ємним показником. Тому $L\{y^2(t - \Delta_l)\}$, $(l = \overline{0, n})$ не має особливостей у півплощині $\text{Re } \lambda < 0$, а значить особливі точки вектора-зображення $\{M_l(t)\}_{l=\overline{0, n}}$ співпадають з нулями визначника системи (10). Після розкриття цього визначника одержимо:

$$\sum_{k=0}^N \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 G_k(\lambda) = 1$$

або

$$L\left\{\sum_{k=0}^N \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 g_k^2(t)\right\} = 1. \quad (11)$$

Питання про стійкість розв'язку (9) вирішують корені рівняння (11). Зауважимо, що при $\text{Re } \lambda \geq 0$ матимемо наступну нерівність:

$$L\left\{\sum_{k=0}^N \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 g_k^2(t)\right\} \leq \sum_{k=0}^N \int_0^{\infty} \mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 g_k^2(t). \quad (12)$$

Це випливає з того, що під знаком інтеграла в (11) стоїть невід'ємна функція за змінною t , і тому вона досягає найбільшого значення за абсолютною величиною на дійсній осі [5].

Таким чином, якщо права частина нерівності (12) менша за одиницю, то зображення вектор-функції $\{\mu_l(t)\}_{l=\overline{0, n}}$ не має полюсів у півплощині $\text{Re } \lambda \geq 0$ а, отже, $\lim_{t \rightarrow \infty} \mu_l(t) = 0$, $l = \overline{0, n}$.

Використовуючи вираз (4) для $h(t)$, можна підрахувати

$$\int_0^{\infty} g_k^2(t) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\mathbb{E}\{f_k^2(\xi(\omega))\} b_k^2 ds}{|V(is)|^2}, \quad k = \overline{0, n},$$

що й доводить першу частину теореми 1.

II) якщо $B > 1$, то з урахуванням (13) маємо

$$\sum_{k=0}^N \int_0^{\infty} \mathbb{E} \left\{ f_k^2(\xi(\omega)) \right\} b_k^2 g_k^2(t) dt > 1.$$

Оскільки

$$f(s) \equiv \sum_{k=0}^N \mathbb{E} \left\{ f_k^2(\xi(\omega)) \right\} \int_0^{\infty} e^{-st} b_k^2 g_k^2(t) dt$$

для дійсних додатних s є неперервною функцією та $\lim_{s \rightarrow \infty} f(s) = 0$, то існує $s_0 > 0$ таке, що $f(s_0) = 1$. Тоді зображення вектора $\{\mu_l(t)\}$ [5] має полюс в півплощині $\text{Re } \lambda = s_0 > 0$ і, отже, оригінал $\lim_{t \rightarrow \infty} \mu_l(t) = \infty$, $l = \overline{0, n}$. Це і доводить другу частину теореми 1.

Зауваження 1. На стійкість розв'язку в середньому квадратичному рівняння (1)—(2) не впливають запізнення, які входять у праву частину рівняння, що впливає з вигляду (6) для B .

2. Скалярний випадок з декількома збуреннями та загаюваннями

Розглянемо рівняння на ймовірнісному базисі $(\Omega, \mathcal{F}, \{\mathcal{F}_t, t \geq 0\}, \mathbb{P})$, яке визначає випадковий процес $\{x(t)\} \subset \mathbb{R}$,

$$dx(t) + \sum_{k=0}^n a_k x(t - \Delta_k) dt = \sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n f_{kl}(\xi(\omega)) b_{kl} x(t - \Delta_k) dw_l(t) \quad (14)$$

із початковою умовою

$$x(t - \Delta) \Big|_{t \in [0, \Delta]} = \varphi(t), \quad (15)$$

де $\Delta = \sup_k \Delta_k$, $k = \overline{0, n}$, $\Delta_0 = 0$; a_k, b_{kl} — дійсні сталі; $w_l(t)$ — процеси броунівського руху з нульовими математичними сподіваннями і параметрами дифузії σ_l , причому $w_l(t)$ попарно незалежні.

Теорема 2. Нехай виконуються умови теореми 1, корені λ квазіполінома $V(\lambda)$ лежать у лівій півплощині ($\text{Re } \lambda < 0$), і виконується умова

$$B \equiv \frac{1}{\pi} \sum_{l=0}^L \left[\sigma_l \int_0^{\infty} \sum_{k=0}^n \mathbb{E} \left\{ f_{kl}^2(\xi(\omega)) \right\} b_{kl}^2 e^{-i\Delta_k s} \left| V^{-1}(is) \right|^2 ds \right] < \left(\sum_{k=0}^n \sum_{l=0}^L \mathbb{E} \left\{ f_{kl}^2(\xi(\omega)) \right\} \right)^{-1}. \quad (16)$$

Тоді:

- I) тривіальний розв'язок (14)—(15) асимптотично стійкий в середньому квадратичному;

II) якщо $B > 1$, то в довільному малому околі нуля знайдеться така початкова функція $\varphi(t)$, що $\lim_{t \rightarrow \infty} \mathbb{E} \{x^2(t)\} = +\infty$.

3. Алгебраїчний критерій стійкості в середньому квадратичному для рівнянь N -го порядку

Нехай на ймовірнісному базисі $(\Omega, \mathcal{F}, \{\mathcal{F}_t, t \geq 0\}, \mathbb{P})$ випадковий процес $\{x(t)\} \subset \mathbb{R}$ задано як сильний розв'язок СДРР N -го порядку

$$\begin{aligned} \frac{d^N x(t)}{dt^N} + \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} a_{kj} \frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} = \\ = \sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} b_{kjl} f_{kjl}(\xi(\omega)) \frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} \frac{dw_l(t)}{dt} \end{aligned} \quad (17)$$

за початковими умовами

$$\left. \frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} \right|_{t \in [-\Delta, t]} = \varphi^{(j)}(t), \quad j = \overline{0, N-1}. \quad (18)$$

Зауваження 2. Для рівняння (17)—(18) існує єдиний з точністю до стохастичної еквівалентності розв'язок $x(t)$, якщо рівняння записати у вигляді системи [7].

Теорема 3. Нехай виконуються умови теореми 1 та корені характеристичного квазіполінома $V(\lambda) = \lambda^N + \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} a_{kj} \lambda^j e^{-\Delta_k \lambda}$ розташовані у лівій півплощині $\text{Re } \lambda < 0$. Тоді:

I) у випадку виконання нерівності

$$\begin{aligned} B \equiv \frac{1}{\pi} \sum_{l=0}^L \left[\sigma_l \int_0^\infty \left| \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \mathbb{E} \{f_{kjl}^2(\xi(\omega))\} b_{kjl}(is) e^{-i\Delta_k s} \right|^2 |V^{-1}(is)|^2 ds \right] < \\ < \left(\sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{l=0}^L \mathbb{E} \{f_{kjl}^2(\xi(\omega))\} \right)^{-1} \end{aligned} \quad (19)$$

тривіальний розв'язок $x(t) \equiv 0$ системи СДРР (17)—(18) асимптотично стійкий у середньому квадратичному;

II) якщо ж $B > 1$, то $\lim_{t \rightarrow \infty} \mathbb{E} \{x^2(t)\} = +\infty$.

Доведення. I) Від рівняння (17) перейдемо до системи інтегральних рівнянь [1], [2]

$$x^{(r)}(t) = y^{(r)}(t) + \sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} b_{kjl} f_{kjl}(\xi(\omega)) \times \int_0^t h^{(r)}(t-s) x^{(j)}(s - \Delta_k) dw_l(s), \quad (20)$$

де $r = \overline{0, N}$, $x^{(r)}(t)$ — похідна r -го порядку, $h(t)$ — фундаментальний розв'язок незбуреного рівняння

$$\frac{d^N x(t)}{dt^N} + \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} a_{kj} \frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} = 0, \quad (21)$$

такий, що $h(t) = h'(t) = \dots = h^{(N-2)}(t) \equiv 0$ при $t < 0$, $h^{(N-1)}(0) = 1$, а за $\forall t > 0$

$$h(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} e^{\lambda t} V^{-1}(\lambda) d\lambda,$$

де $y(t)$ — розв'язок рівняння (21).

Введемо позначення:

$$x^{(r)}(t - \Delta_k) = z_k^{(r)}(t), \quad g_k^{(r)}(t) = h^{(r)}(t - \Delta_k), \quad k = 0, 1, \dots, N,$$

тоді від (20) перейдемо до системи інтегральних рівнянь

$$z_p^{(r)}(t) = y^{(r)}(t - \Delta_k) + \sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} f_{kjl}(\xi(\omega)) b_{kjl} \int_0^t g_p^{(r)}(t-s) z_k^{(j)}(s) dw_l(s), \quad (22)$$

$$r = \overline{0, N-1}, \quad p = \overline{0, N}.$$

Рівняння системи (22) перемножимо попарно, включаючи й індекси, що співпадають, застосуємо операцію математичного сподівання до отриманих результатів і, враховуючи властивості стохастичних інтегралів [10], запишемо для $\mu_{prdm}(t) = \mathbb{E} \{ z_p^{(r)}(t) \cdot z_m^{(d)}(t) \}$ систему рівнянь

$$\mu_{prdm}(t) = y^{(r)}(t - \Delta_p) y^{(d)}(t - \Delta_m) + \sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n \sum_{v=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{i=0}^{N-1} \left[\mathbb{E} \{ f_{kjl}(\xi(\omega)) f_{vil}(\xi(\omega)) \} b_{kjl} b_{vil} \sigma_l \times \int_0^t g_p^{(r)}(t-s) g_m^{(d)}(t-s) \mu_{kvji}(s) ds. \right] \quad (23)$$

Застосувавши до системи (23) перетворення Лапласа [5], отримаємо наступну систему інтегральних рівнянь

$$M_{prdm}(\lambda) = L \{ y^{(r)}(t - \Delta_p) y^{(d)}(t - \Delta_m) \} + \sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n \sum_{v=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{i=0}^{N-1} \mathbb{E} \{ f_{kjl}(\xi(\omega)) f_{vil}(\xi(\omega)) \} b_{kjl} b_{vil} \sigma_l G_{prdm}(\lambda) M_{kvji}(\lambda), \quad (24)$$

де $M_{kvji}(\lambda) = L\{\mu_{kvji}(t)\}$, $G_{prdm}(\lambda) = L\{g_p^{(r)}(t) \cdot g_m^{(d)}(t)\}$.

З умови теореми 3 випливає, що полюси вектор-зображення $\{M_{kvji}(\lambda)\}$ можуть з'явитися лише в точках λ , у яких визначник системи (24) перетворюється в нуль. Обчисливши цей визначник, дістанемо еквівалентне рівняння

$$\sum_{l=0}^L \sum_{k=0}^n \sum_{v=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{i=0}^{N-1} \mathbb{E}\{f_{kjl}(\xi(\omega))f_{vil}(\xi(\omega))\} b_{kjl} b_{vil} \sigma_l G_{kvji}(\lambda) = 1$$

або

$$L \left\{ \sum_{l=0}^L \sigma_l \left[\sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \mathbb{E}\{f_{kjl}(\xi(\omega))\} b_{kjl} g_k^{(j)}(t) \right]^2 \right\} = 1.$$

Для $\text{Re } \lambda > 0$ одержимо очевидну нерівність

$$\begin{aligned} & L \left\{ \sum_{l=0}^L \sigma_l \left[\sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} \mathbb{E}\{f_{kjl}(\xi(\omega))\} b_{kjl} g_k^{(j)}(t) \right]^2 \right\} \leq \\ & \leq \sum_{l=0}^L \sigma_l^2 \int_0^\infty \mathbb{E} \left\{ \left[\sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} f_{kjl}(\xi(\omega)) b_{kjl} g_k^{(j)}(t) \right]^2 \right\} dt = B_1. \end{aligned} \quad (25)$$

Отже, права частина нерівності (25) менша від 1, то вектор-зображення $\{M_{prdm}(\lambda)\}$ не має полюсів у півплощині $\text{Re } \lambda \geq 0$ і тоді $\mu_{prdm}(t) \rightarrow 0$ при $t \rightarrow \infty$ ($p, m = \overline{0, n}$; $r, d = \overline{0, N-1}$) [4], [5].

Використовуючи вираз для $h(t)$ при $t > 0$, очевидна рівність $B_1 = B$. Цим завершується доведення першої частини теореми 3.

II) якщо $B > 1$, то $B_1 > 1$.

Зауважимо, що функція

$$f(s) \equiv \sum_{l=0}^L \mathbb{E} \left\{ \sigma_l \int_0^\infty e^{-st} \left[\sum_{k=0}^n \sum_{j=0}^{N-1} f_{kjl}(\xi(\omega)) b_{kjl} g_k^{(j)}(t) \right]^2 \right\} dt$$

при дійсних додатних s є неперервною функцією і $\lim_{s \rightarrow \infty} f(s) = 0$. То-

ді знайдеться таке $s_0 > 0$, що $f(s_0) = 1$ [4]. Тобто зображення

$\{M_{prdm}(\lambda)\}$ має полюс у півплощині $\text{Re } \lambda > 0$, а це означає, що оригінал необмежено зростає при $t \rightarrow \infty$, що й доводить повністю теорему 3.

4. Стійкість розв'язків в *l.i.m.* систем стохастичних диференціально-різницевих рівнянь

4.1. Випадок систем з пуассоновими збуреннями

Отримаємо інтегральний критерій стійкості в *l.i.m.* систем СДРР першого порядку

$$dx(t) + \sum_{j=0}^m A_j x(t - \Delta_j) dt = \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi(\omega)) dW_j(t) x(t - \Delta_j) + \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \int_U f_j(u) B_j x(t - \Delta_j) \tilde{v}(dt, du) \quad (26)$$

з початковими умовами

$$x(t) |_{t \in [-\Delta, 0]} = \varphi(t) \in \mathbb{R}^n, \quad (27)$$

де $\Delta = \sup_j \Delta_j$, $\Delta_0 = 0$, $\Delta_j > 0$, $j = \overline{0, m}$; $W_j(t) \equiv W_j(t, \omega)$ — матриця, що

складається із незалежних в сукупності процесів броунівського руху $\{w_{lk}^{(j)}(t)\}$ з матрицею параметрів дифузії S_j ; $A_j \equiv \{a_{lk}^{(j)}\}$, $B_j \equiv \{b_{lk}^{(j)}\}$,

$l, k = \overline{0, n}$, — матриці з дійсними елементами; $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ — вимірні в сукупності за $u \in \mathbb{R}^m$; $v_j(t, A)$ — скалярні пуассонові міри [9] такі, що

$$\tilde{v}(t, du) \equiv v_j(t, du) - t\Pi(du), \quad (28)$$

при цьому $v_j(t, du)$ не залежить від елементів матриці $W_j(t)$, $l, j = \overline{0, n}$.

Нехай $h(t)$ — фундаментальна матриця системи детермінованих диференціально-різницевих рівнянь

$$dy(t) + \sum_{j=0}^m A_j y(t - \Delta_j) dt = 0. \quad (29)$$

Тоді від системи СДРР (26) можна перейти до системи інтегральних рівнянь, використовуючи фундаментальну матрицю $h(t)$ [1]:

$$x(t) = y(t) + \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \int_0^t h(t-s) [dw_j(s)] x(s - \Delta_j) + \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \int_0^t \int_U f_j(u) h(t-s) B_j x(s - \Delta_j) \tilde{v}_j(ds, du), \quad (30)$$

де $y(t)$ — довільний розв'язок системи (21).

Піднесемо в квадрат обидві частини системи рівнянь (30), застосувавши операцію математичного сподівання $\mathbb{E}\{\cdot\}$ і, використовуючи властивості стохастичних інтегралів [7], отримаємо

$$\begin{aligned} \mu(t) = & y^2(t) + \sum_{j=0}^n \psi_j(\xi) \int_0^t h(t-s) S_j \mu(s - \Delta_j) ds + \\ & + \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \int_0^t \int_U f_j^2(u) h^2(t-s) B_j^2 \mu_j(s - \Delta_j) \frac{du}{|u|^{m+1}} ds, \end{aligned} \quad (31)$$

де $\mu(t) \equiv \mathbb{E}\{x^2(t)\}$.

Теорема 4. Нехай корені характеристичного квазіполінома

$$\det V(\lambda) \equiv \det \left[I \cdot \lambda + \sum_{j=0}^n A_j e^{-\Delta_j \lambda} \right]$$

розташовані в лівій півплощині $\text{Re } \lambda < 0$.

Тоді:

I) якщо власні значення $\lambda(D)$ матриці

$$\begin{aligned} D \equiv & \frac{1}{\pi} \sum_{j=0}^m \left\{ \mathbb{E}\{\psi_j^2(\xi)\} \left[V^{-1}(is) \right]_+^2 S_j ds + \right. \\ & \left. + \int_U \mathbb{E}\{\psi_j(\xi)\} f_j^2(u) \frac{du}{|u|^{m+1}} \int_0^\infty \left[V^{-1}(is) \right]_+^2 ds \right. \end{aligned} \quad (32)$$

задовольняють умову $|\lambda(D)| < 1$, то тривіальний розв'язок системи (26), (27) асимптотично стійкий в *l.i.m.*;

II) якщо хоча б одне власне значення $\lambda(D)$ матриці D задовольняє умову $|\lambda(D)| > 1$, то в довільно малому околі нуля знайдеться початкова функція $\varphi(t)$ така, що $\lim_{t \rightarrow +\infty} \mu(t) = +\infty$.

Зауважимо, що індекс $_+$ означає, що елементи вектора і матриці взяті за модулем.

Доведення. Застосувавши перетворення Лапласа [11] до обох частин рівняння (31), отримаємо для $M(\lambda) \equiv L\{\mu(t)\}$; інтегральне рівняння для зображення

$$\begin{aligned} M(\lambda) = & Y(\lambda) + \sum_{j=0}^m \mathbb{E}\{\psi_j(\xi)\} \times \\ & \times \left[H(\lambda) s_j e^{-\Delta_j \lambda} + \int_U f_j^2(u) \frac{du}{|u|^{m+1}} H(\lambda) B_j^2 e^{-\Delta_j \lambda} \right] M(\lambda), \end{aligned} \quad (33)$$

де $Y(\lambda) \equiv L\{y^2(t)\}$; $H(\lambda) \equiv L\{h^2(t)\}$.

За умовами теореми 4 нулі $\det V(\lambda)$ лежать в півплощині $\text{Re } \lambda < 0$, тоді особливості вектор-зображення $M(\lambda)$ знаходяться в нулях визначника

$$\Phi(\lambda) \equiv \det[I - N(\lambda)],$$

де

$$N(\lambda) \equiv H(\lambda) \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \left[S_j + \int_U f_j^2(u) \frac{du}{|u|^{n+1}} \right] e^{-\Delta_j \lambda}.$$

Матриця $N_+(\lambda)$ має додатні власні значення $\gamma(\lambda)$ за модулем не менше всіх інших власних значень, тоді і всі власні значення матриці $N(\lambda)$ задовольняють умову $|\lambda(N)| < \gamma(\lambda)$ [11]. Далі із визначення матриці $N(\lambda)$ випливає, що $\max_{\text{Re } \lambda=c} \gamma(\lambda) = \gamma(c)$, де $c \in \mathbb{R}$.

Доведення твердження I) проведемо від супротивного. Нехай $\Phi(\lambda_0) = 0$, де $\text{Re } \lambda_0 > 0$, тоді матриця $N(\lambda_0)$ має власне значення, що рівне 1, і $\gamma(\text{Re } \lambda_0) \geq 1$. Оскільки конструктивно елементи матриці $N_+(\text{Re } \lambda)$ не зростають, то $\gamma(\text{Re } \lambda)$ не збільшується при збільшенні $\text{Re } \lambda$ [12]. Таким чином, $\gamma(0) \geq 1$, де $\gamma(0)$ - власне значення матриці

$$N(0) \equiv H(0) \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \left[S_j + \int_U f_j^2(u) \frac{du}{|u|^{n+1}} \right]. \quad (34)$$

Легко побачити, що $N(0) = D_0$. Тоді твердження, що $\gamma(0) \geq 1$, протирічить твердженню I.

Доведемо твердження II) про те, що хоча б одне власне значення $\lambda(D)$ матриці D по модулю більше 1. Значить, $\gamma(0) > 1$ і, враховуючи неперервність $\gamma(s)$ [11], отримаємо, що $\lim_{s \rightarrow +\infty} \gamma(s) = 0$. Це дає право стверджувати, що існує s_0 таке, що $\gamma(s_0) = 1$, а це означає, що $\Phi(s_0) = 0$ для $s_0 > 0$. Таким чином, $\lim_{t \rightarrow +\infty} |\mu(t)|$ збільшується не повільніше ніж $e^{s_0 t}$ [12], що і доводить твердження II) теореми 4.

Теорема доведена

Зауваження 1. Якщо $B_j \equiv 0$, $j = \overline{0, m}$, то отримуємо відомий результат [1] для системи СДРР з неперервними вінеровими збуреннями в термінах матриць

$$D \equiv \frac{1}{\pi} \sum_{j=0}^m \psi_j(\xi) \int_0^{\infty} \left[V^{-1}(is) \right]_+^2 S_j ds.$$

4.2. Випадок систем СДРР N -го порядку

Розглянемо випадковий процес $x(t) \equiv x(t, \omega) \in \mathbb{R}^n$ на ймовірнісному базисі $(\Omega, \mathcal{F}, \{\mathcal{F}_t, t \geq 0\}, \mathbb{P})$ як сильний розв'язок системи СДРР з обмеженою післядією

$$I \frac{d^N x(t)}{dt^N} + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m A_{jk} \frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} = \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \psi_{jk}(\xi) \times \left[\frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} \frac{dW_{jk}(t)}{dt} + B_{jk} \int_U f_{jk}(u) \frac{d^j x(t - \Delta_k)}{dt^j} \tilde{v}_{jk}(dt, du) \right] \quad (35)$$

з початковими умовами

$$\left. \frac{d^j x(t)}{dt^j} \right|_{t \in [-\Delta, 0]} = \varphi(t) \in \mathbb{R}^n, \quad j = \overline{0, N-1}, \quad \Delta = \sup_k \Delta_k, \quad (36)$$

де $\Delta_k \geq 0, \Delta_0 = 0, I$ — діагональна одинична матриця; $W_{jk}(t) \equiv \left\{ \xi_{jk}^{(pq)} \right\}, p, q = \overline{1, n}$, — матриці, побудовані із незалежних в сукупності процесів броунівського руху з нульовими математичними сподіваннями і параметром дифузії S_{jk} ; $\tilde{v}_{jk}(t, du) \equiv v_{jk}(t, du) - \Pi_{jk}(t, du)$ — центровані пуасонові міри з параметрами $\Pi_{jk}(t, du) = M \left\{ v_{jk}(t, du) \right\}$, причому вони не залежні від елементів матриці $W_{jk}(t)$; A_{jk} і B_{jk} — матриці з дійсними елементами.

Зауважимо, що рівняння (35) слід розглядати як відповідну систему із $N \cdot n$ стохастичних диференціально-різницьових рівнянь і воно має єдиний з точністю до стохастичної еквівалентності сильний розв'язок [13].

Нехай $h(t)$ — матричний розв'язок системи детермінованих диференціальних рівнянь

$$\frac{d^N y(t)}{dt^N} + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m A_{jk} \frac{d^j y(t - \Delta_k)}{dt^j} = 0 \quad (37)$$

таке, що $h(t) \equiv 0_{n \times n}$ при $t < 0; h(0) = h'(0) = \dots = h^{N-2}(0) = 0_{n \times n}; h^{N-1}(0) = I$, а $\forall t > 0$

$$h^{(j)}(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \lambda^j e^{\lambda t} V^{-1}(\lambda) d\lambda, \quad (38)$$

де контур Γ охоплює всі нулі квазіполіному системи (37)

$$\det V(\lambda) \equiv \det \left[I\lambda^n + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m A_{jk} \lambda^j e^{-\Delta_k \lambda} \right]. \quad (39)$$

Використовуючи аналог формули Коші для неоднорідних звичайних диференціальних рівнянь (ЗДР) [7], можна перейти від (35) до системи

$$x^{(l)}(t) = y^{(l)}(t) + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \psi_{jk}(\xi) \int_0^t \left[h^{(l)}(t-\tau) dw_{jk}(\tau) x^{(j)}(\tau - \Delta_k) + \right. \\ \left. + B_{jk} \int_U f_{jk}(u) \tilde{v}_{jk}(d\tau, du) x^{(j)}(\tau - \Delta_k) \right], l = \overline{0, N-1}, \quad (40)$$

де $y(t)$ — довільний розв'язок ЗДР (37).

Теорема 5. Нехай корені квазіполіному $\det V(\lambda)$ (39) лежать в півплощині $\operatorname{Re} \lambda < 0$. Тоді

I) якщо для матриці

$$B \equiv \frac{1}{\pi} \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \mathbb{E} \{ \psi_{jk}^2(\xi) \} \times \\ \times \int_0^\infty \left\{ S_{jk} + \int_U f_{jk}^2 [B_{jk}]_+^2 \frac{du}{|u|^{m+1}} \right\} |(is)^j|^2 [V^{-1}(is)]_+^2 ds \quad (41)$$

спектральний радіус $r(B) < 1$, то тривіальний розв'язок $x(t) \equiv 0$ системи СДРР (35), (36) асимптотично стійкий в *l.i.m.*;

II) якщо корінь Перона $\gamma(\lambda)$ матриці B більше одиниці ($\gamma(\lambda) > 1$), то

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} M \left\{ |x(t)|^2 \right\} = +\infty.$$

Доведення. Піднесемо до квадрату обидві частини системи (40), застосуємо до отриманих виразів операції математичного сподівання $\mathbb{E} \{ \cdot \}$ і, використовуючи властивості стохастичних інтегралів Іто та інтегралів за пуассоновою мірою, отримаємо систему рівнянь $N \cdot n$ -го порядку для $\mu_l(t) \equiv M \left\{ \left[x^{(l)}(t) \right]^2 \right\}, l = \overline{0, N-1}$:

$$\mu_l(t) = \left[y^{(l)}(t) \right]^2 + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \mathbb{E} \{ \psi_{jk}^2(\xi) \} \left[h^{(l)}(t-\tau) \right]^2 \times \\ \times \left\{ S_{jk} + B_{jk} \int_U f_{jk}^2(u) \frac{du}{|u|^{n+1}} \right\} \mu_j(t - \Delta_k) dt. \quad (42)$$

Далі, застосувавши до обох частин (42) перетворення Лапласа [14], легко записати відповідну систему для відображень

$$\begin{aligned}
 M_l(\lambda) &= L\left\{\left[\mu^{(l)}(t)\right]^2\right\}; \quad Y_l(\lambda) = L\left\{\left[y^{(l)}(t)\right]^2\right\}; \\
 H_l(\lambda) &= L\left\{\left[h^{(l)}(t)\right]^2\right\}; \\
 M_l(\lambda) &= Y_l(\lambda) + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \mathbb{E}\left\{\psi_{jk}^2(\xi)\right\} H_l(\lambda) \left\{S_{jk} + \right. \\
 &\quad \left. + B_{jk}^2 \int_U f_{jk}^2(u) \frac{du}{|u|^{n+1}}\right\} e^{-\Delta_k \lambda} M_j(\lambda) \mu_j(t - \Delta_k) dt.
 \end{aligned} \tag{43}$$

Якщо $r(B) < 1$, то довільний розв'язок (37) за модулем прямує до нуля при $t \rightarrow +\infty$ не швидше за e^{ct} з від'ємним показником $c < 0$ [12]. Тоді $Y_l(\lambda)$ не має особливостей в півплощині $\text{Re } \lambda \geq 0$ [11]. Таким чином, особливості вектора $M_l(\lambda)$ співпадають з нулями визначника $F(\lambda)$ системи (43).

Для подальшого доведення теореми 5 проведемо елементарні перетворення: спочатку домножимо зліва перший рядок на $-H(\lambda)H_0^{-1}(\lambda)$ і додамо до r -го рядка, потім домножимо зліва r -ий

рядок на $H_0(\lambda) \sum_{k=0}^m \left\{ S_{rk} + B_{rk}^2 \int_U f_{rk}^2(u) \frac{du}{|u|^{n+1}} \right\}$ і додамо до першого рядка ($r = 2, 3, \dots, N - 2$). В результаті отримаємо визначник

$$F(\lambda) = \det[I - L(\lambda)], \tag{44}$$

де

$$\begin{aligned}
 &L(\lambda) \equiv \\
 &\equiv H_0(\lambda) \left\{ \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \mathbb{E}\left\{\psi_{jk}^2(\xi)\right\} \left[S_{jk} + B_{jk}^2 \int_U f_{jk}^2(u) \frac{du}{|u|^{n+1}} \right] H_j(\lambda) e^{-\Delta_k \lambda} H_0^{-1}(\lambda) \right\}.
 \end{aligned}$$

Відповідно [15] матриця $L_+(\lambda)$ має корінь Перона, як матриця з додатніми елементами, за модулем не менший за всі інші власні значення $|\lambda(L_+)| \leq \gamma(\lambda)$. Із побудови матриць випливає, що

$$\max_{\text{Re } \lambda = c} \gamma(\lambda) = \gamma(c), \quad c > 0.$$

Доведення твердження 1 теореми 5 проведемо від супротивного. Нехай $F(\lambda_0) = 0$, але $\text{Re } \lambda_0 > 0$. Тоді $L(\lambda)$ має власне значення 1 і $\gamma(\text{Re } \lambda_0) \geq 0$. Але $\gamma(\text{Re } \lambda)$ не зростає при збільшенні $\text{Re } \lambda$, оскільки елементи матриці $L_t(\text{Re } \lambda)$ не зростають [15]. Звідси відразу слідує, що $\gamma(0) \geq 1$.

Використовуючи вираз (38) для $h^{(j)}(t)$, одержимо

$$H_j(0) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left| (is)^j \right|^2 \left[V^{-1}(is) \right]_+^2 ds.$$

Це означає, що матриця $L(0)$ подібна до матриці B із умови (41) теореми 5. Таким чином, матриця B має власні значення $\gamma(0) \geq 1$, що противорічать умові $r(B) < 1$ твердження І).

Доведемо твердження ІІ) теореми 5. Нехай корінь Перона $\gamma(s)$ матриці B більше 1 ($\gamma(s) > 1$). Тоді і $\gamma(0) > 1$. Зауважимо, що при дійсних s границя $\lim_{s \rightarrow +\infty} \gamma(s) = 0$ і $\gamma(s)$ — неперервні функції дійсних s [12].

Отже, існує дійсне $s_0 > 0$ таке, що $\gamma(s_0) = 1$. А це означає, що $F(s_0) = 0$ при $s_0 > 0$. Таким чином, $\mu_l(t), l = \overline{0, N-1}$, зростає при $t \rightarrow +\infty$ не повільніше, ніж e^{st} [5], що і доводить твердження ІІ) теореми 5.

Зауваження 2. При $B_{kj} \equiv 0$ отримаємо відомий результат [1] для дифузійної лінійної стохастичної системи в термінах матриці

$$B \equiv \frac{1}{\pi} \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{k=0}^m \mathbb{E} \{ \psi_{jk}^2(\xi) \} S_{jk} \int_0^{\infty} \left| (is)^j \right|^2 \left[V^{-1}(is) \right]_+^2 ds.$$

4.3. Асимптотична стійкість в *l.i.m.* систем СДРР загального виду

Розглянемо систему більш загального виду:

$$\begin{aligned} x_i^{(n)}(t) + \sum_{k=1}^Q \sum_{j=0}^{n-1} \sum_{r=0}^R a_{kjri} x_k^{(j)}(t - \Delta_k) = \\ = \sum_{k=1}^Q \sum_{j=0}^{n-1} \sum_{r=0}^R \psi_{jr}(\xi) x_k^{(j)}(t - \Delta_r) \xi_{kjri}(t) + \\ + \int_{\mathbb{R}} \psi_{jr}(\xi) f_{jr}(u) \mathfrak{P}_{kjri} x_k^{(j)}(t - \Delta_r) \tilde{\nu}_{jr}(du, dt) \end{aligned} \quad (45)$$

з початковими умовами

$$x_i^{(n_i)}(0) = 0; \quad x_i^{(n_i-1)}(0) = 1; \quad i = 1, 2, \dots, Q, \quad (46)$$

де $x_i(t) \in \mathbb{R}$; $\Delta_2 \geq 0, r = \overline{1, R}, \Delta_0 = 0; \xi_{kjri}(t)$ — незалежні в сукупності процеси броунівського руху з $\mathbb{E}\{\xi_{kjri}(t)\} = 0$ і $D\{\xi_{kjri}(t)\} = \sigma_{kjri}$; $v_{kjri}(t, A)$ — випадкові пуасонові міри, незалежні в сукупності і попарно незалежні з $\xi_{kjri}(t)$. Нехай N — найбільший порядок похідних в системі (45), $N \equiv \sup_{0 \leq i \leq Q} n_i$. Тоді (45) можна записати в матричному вигляді (35):

$$K \frac{d^N x(t)}{dt^N} + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{r=0}^R A_{jr} \frac{d^j x(t - \Delta_r)}{dt^j} = \\ = \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{r=0}^R \left[\frac{dw_{jr}(t)}{dt} \frac{d^j x(t - \Delta_r)}{dt^j} + B_{jr} \int_{\mathbb{R}^Q} f_{jr}(u) \frac{d^j x(t - \Delta_r)}{dt^j} \tilde{v}_{jr}(dt, du) \right], \quad (47)$$

де $x(t) \in \mathbb{R}^Q$, а замість одиничної матриці I при $\frac{d^N x(t)}{dt^N}$ стоїть деяка вироджена матриця

$$K \cdot A_{jr} \equiv \{a_{kjri} + \alpha_{kjri}\}^T, \quad k, i = \overline{1, Q},$$

де $a_{kjri} = 0$, якщо в i -ому рядку стоїть N -та похідна; якщо в i -ому рядку не має N -тої похідної, то

$$\alpha_{\ln, i} = 1; \quad B_{jr} \equiv \{b_{kjri}\}^T; \quad w_{jr}(t) \equiv \{\xi_{kjri}(t)\}^T, \quad k, i = \overline{1, Q}; \\ \tilde{v}_{jr}(t, A) \equiv \{\tilde{v}_{kjri}(t, A)\}^T.$$

Теорема 6. Нехай корені квазіполіному

$$\det V_0(\lambda) \equiv \det \left[K \lambda^N + \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{r=0}^R A_{jr} \lambda^j e^{-\Delta_r \lambda} \right] \quad (48)$$

лежать в лівій півплощині $\text{Re } \lambda < 0$. Тоді:

Д) якщо спектральний радіус $r(B_0) < 1$ матриці

$$B_0 = \frac{1}{\pi} \sum_{j=0}^{N-1} \sum_{r=0}^R \mathbb{E}\{\psi_{jr}^2(\xi)\} \times \\ \times \int_0^\infty \left\{ S_{jr}^T + \int_{\mathbb{R}^n} f_{jr}^2(u) \frac{du}{|u|^{Q+1}} [B_{jr}]_+^2 \right\} \left| (is)^j \right|^2 \left[V_0^{-1}(is) \right]_+^2 ds; \quad (49)$$

$S_{jr}^T \equiv \{\sigma_{qiri}\}$, $q, i = \overline{1, Q}$, то тривіальний розв'язок $x(t) \equiv 0$ системи СДРР (45), (46) асимптотично стійкий в *l.i.m.* (тут $i = \sqrt{-1}$ — уявна одиниця);

II) якщо $r(B_0) > 1$, то $\lim_{t \rightarrow +\infty} \mathbb{E} \left\{ |x(t)|^2 \right\} = 0$.

Доведення. Нехай $h(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} e^{\lambda t} V_0^{-1}(\lambda) d\lambda$ — фундаментальна

матриця відповідної системи звичайних диференціально-різницевих рівнянь (45) з квазіполіномом $V_0(\lambda)$.

Тоді від системи (45) перейдемо до системи інтегральних рівнянь

$$\begin{aligned} x_i^{(k_i)}(t) = & y_i^{(k_i)}(t) + \sum_{k=1}^Q \sum_{j=0}^{n_i-1} \sum_{r=0}^R \psi_{jr}(\xi) \int_0^t h_{k_i}^{(k_i)}(t-\tau) \left\{ \xi_{kjri}(\tau) + \right. \\ & \left. + b_{kjri} \int_{\mathbb{R}} f_{jr}(u) \tilde{v}_{jr}(du, d\tau), \right. \end{aligned} \quad (50)$$

де $y_i^{(k_i)}(t)$, $k_i = 0, 1, \dots, n_i - 1$, — довільні розв'язки відповідної системи.

Піднесемо до квадрату обидві частини (50), застосуємо операцію математичного сподівання і за допомогою перетворення Лапласа [12] отримаємо систему для відображень

$$\begin{aligned} M_i^{(k_i)}(\lambda) = & Y_i^{(k_i)}(\lambda) + \sum_{k=1}^Q \sum_{j=0}^{n_i-1} \sum_{r=0}^R \mathbb{E} \left\{ \psi_{jr}^2(\xi) \right\} H_{k_i}^{(k_i)}(\lambda) \times \\ & \times \left\{ S_{jr}^* + B_{jr}^2 \int_{\mathbb{R}^Q} f_{jr}^2(u) \frac{du}{|u|^{Q+1}} \right\} e^{-\Delta_r \lambda} M_k^{(j)}(\lambda), \end{aligned} \quad (51)$$

де

$$\begin{aligned} M_i^{(k_i)}(\lambda) = & L \left\{ \mu_i^{(k_i)}(t) \right\}; \quad \mu_i^{(k_i)}(t) \equiv \mathbb{E} \left\{ \left[x_i^{(k_i)}(t) \right]^2 \right\}, \\ Y_i^{(k_i)}(\lambda) = & L \left\{ \left[y_i^{(k_i)}(t) \right]^2 \right\}; \quad H_i^{(k_i)}(\lambda) = L \left\{ \left[h_{k_i}^{(k_i)}(t) \right]^2 \right\}. \end{aligned}$$

Із умов теореми 6 слідує, що особливості вектора $M_i^{(k_i)}(\lambda)$ знаходяться в нулях системи (51). Позначимо

$$\sup_{1 \leq i \leq Q} u_i = N_{T_s},$$

де у випадку декількох (одинакових) екстремумів $s = 1, 2, \dots, m$.

Випадок $m = Q$. Із умови $m = Q$ (із (51)) випливає, що максимальні за порядком похідні системи мають однакові значення: $n_1 = n_2 = \dots = n_Q = N_{T_s}$. Тоді, записуючи визначник системи (51) в блочному вигляді (порядки блоків рівні Q), бачимо, що визначник співпадає з визначником системи (43) і далі справедливе доведення теореми 5, звідки матимемо справедливість твердження 1) теореми 6.

Випадок $m < Q$. Якщо $m < Q$, то розширюємо матрицю визначника системи (51) за рахунок доповнення нулями по рядкам і по стовпцям так, щоб в блочному вигляді вона набула виду $L(\lambda) \equiv I - L_1(\lambda)$, де I — одинична матриця, а $L_1(\lambda) \equiv \{L_{ki}(\lambda)\}$, $i, k = \overline{1, Q}$, — матриця з елементами-блоками

$$L_{ki}(\lambda) = \sum_{j=0}^{k_i} H_{k_i}^{(k_i)}(\lambda) \sum_{r=0}^R e^{-\Delta_r \lambda} \mathbb{E} \left\{ \psi_{jr}^2(\xi) \right\} \left\{ S_{jr}^* + B_{jr}^2 \int_{\mathbb{R}^Q} f_{jr}^2(u) \frac{du}{|u|^{Q+1}} \right\},$$

$k_i = \overline{0, n_i}$. Блочні матриці

$$S_{jr}^* \equiv \{S_{ki}^{jr}\}, k, i = \overline{1, Q}; S_{ki}^{jr} = \sum_{k=0}^R \sigma_{kjri}$$

мають наступний вигляд: а) якщо $n_i = N_{T_s}$, то всі елементи цієї матриці рівні параметрам дифузії системи (45); б) якщо $n_i < N_{T_s}$, то $S_{ki}^{jr} = 0$ для $j = n_i, n_i + 1, \dots, N_{T_s}$.

Блочні матриці B_{jr} мають наступний вигляд: якщо $n_i \equiv N_{T_s}$, то всі елементи цієї матриці визначаються як $B_{jr} \equiv \{b_{kjri}\}^T$, $k, i = \overline{1, Q}$; якщо $n_i < N_{T_s}$, то $B_{jr} = 0$ для $j = n_i, n_i + 1, \dots, N_{T_s}$. Із запису матриці $L(\lambda)$ слідує, що її власні значення співпадають з власними значеннями матриці визначника системи (51) для визначника $M_i^{(k_i)}(\lambda)$, крім нульових власних значень, які співпадають до відповідного порядку.

Далі зрозуміло, що $\det L(\lambda)$ рівний визначнику системи (43). Таким чином, перетворення над рядками $\det L(\lambda)$ приведуть до визначника $F(\lambda) \equiv \det [I - L(\lambda)]$, де $L(\lambda)$ набуде вигляду (47). Залишилось застосувати теорему 5, що і закінчує доведення теореми 6.

Модельна задача. Розглянемо задачу автоматичної стабілізації курсу судна із врахуванням випадкових збурень (мінливість морських течій, нерівномірна інтенсивність повітряних потоків, магнітні бурі і т.д.).

Стохастичною моделлю цієї задачі буде система стохастичних диференціально-функціональних рівнянь [7]

$$\begin{aligned} \dot{\varphi}(t) + H\dot{\varphi}(t) + K\psi(t) &= \dot{\varphi}(t)l_1(\xi)\dot{w}_1(t, \omega) + \\ &+ \int_{\mathbb{R}} l_2(\xi)f_1(u)\dot{\varphi}(t)\tilde{v}_1(du, dt) + \\ &+ \psi(t)l_1(\xi)\dot{w}_2(t, \omega) + \int_{\mathbb{R}} l_2(\xi)f_2(u)\psi(t)\tilde{v}_2(du, dt), \end{aligned} \quad (52)$$

$$\begin{aligned} \dot{\psi}(t) + \frac{1}{T}\psi(t) + B\varphi(t) + L\varphi(t-\tau) &= \\ = \varphi(t)l_3(\xi)\dot{w}_3(t, u) + \int_{\mathbb{R}} l_4(\xi)f_3(u)\tilde{v}_3(du, dt) + \\ + \varphi(t-\tau)l_3(\xi)\dot{w}_4(t, u) + \int_{\mathbb{R}} l_4(\xi)f_4(u)\varphi(t-\tau)\tilde{v}_4(du, dt), \end{aligned} \quad (53)$$

де $\varphi(t)$ — кут нахилу судна від курсу при куті повороту $\psi(t)$ руля; $H > 0, K > 0, T > 0, B, L$ — константи, які характеризують модель курсу судна, $w_i(t, \omega), i = \overline{1, 4}$, — вінерові процеси; $v_i(t, A)$ — центровані пуасонові міри, незалежні в сукупності з вінеровими процесами.

Розв'язання. Квазіполіном системи (52), (53) має вигляд

$$\det V_0(\lambda) = \det \left[K\lambda^2 + \sum_{j=0}^1 \sum_{r=0}^1 A_{jr}\lambda^j e^{-\Delta_r \lambda} \right],$$

де

$$\begin{aligned} K &\equiv \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}; \quad A_{00} = \begin{pmatrix} 0 & K \\ B & T^{-1} \end{pmatrix}; \quad A_{01} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ L & 0 \end{pmatrix}; \quad A_{11} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}; \\ A_0 &= 0_{2 \times 2}; \quad \Delta_l = \tau > 0. \end{aligned}$$

Тоді

$$\det V_0(\lambda) = \lambda^2 K + H\lambda(T^{-1} + \lambda) - K(B + Le^{-\tau\lambda}). \quad (54)$$

В просторі параметрів $H, T, K, B, L, \tau > 0$ можна побудувати області D — розбиття і області, де корені квазіполіному (54) мають від'ємні частини $\text{Re } \lambda < 0$.

Тепер зрозуміло, що

$$V_0^{-1}(is) = \frac{1}{\det V_0(is)} \begin{pmatrix} -s^2 + iK & B + Le^{-is} \\ K & T^{-1} + is \end{pmatrix},$$

де

$$|\det V(is)|^2 = \left[s^2 + (T^{-1} + H) + B(B + 1 \cos s) \right]^2 + (HT^{-1} - B^2 + KL \sin s)^2;$$

$$\left[V_0^{-1}(is) \right]_+^2 = \frac{1}{|\det V_0(is)|^2} \begin{pmatrix} s^2(s^2 + H) & L^2 + 2LB \cos s + B^2 \\ H^2 & (T^{-1})^2 + s^2 \end{pmatrix}.$$

Таким чином, матриця B_0 набуде вигляду

$$B_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \left\{ \sum_{j=0}^1 \sum_{r=0}^1 S_{jr}^* \mathbb{E} \{ L_{jr}(\xi) \} + \int_{\mathbb{R}} f_{jr}^2(u) \frac{du}{|u|^2} \right\} |(is)^j|^2 \left[V_0^{-1}(is) \right]_+^2 ds,$$

де

$$\begin{aligned} S_{00}^* &= \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}; \quad S_{01}^* = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}; \quad S_{10}^* = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}; \\ L_{jr}(\xi) &= \begin{pmatrix} l_1(\xi) & l_2(\xi) \\ l_3(\xi) & l_4(\xi) \end{pmatrix}; \quad S_{11}^* = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}; \\ f_{00}(u) &= \begin{pmatrix} 0 & f_1(u) \\ f_3(u) & 0 \end{pmatrix}; \quad f_{01}(u) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ f_4(u) & 0 \end{pmatrix}; \\ f_{10}(u) &= \begin{pmatrix} f_2(u) & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}; \quad f_{11}(u) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Позначимо відповідні інтеграли матриці B_0 через $I_{11}, I_{12}, I_{21}, I_{22}$.

Тоді власні значення матриці B_0 рівні

$$\lambda_1 = (I_{11} + I_{22} + \sqrt{D}), \quad \lambda_2 = (I_{11} + I_{22} - \sqrt{D}),$$

де $D = (I_{11} + I_{22})^2 - 4(I_{11}I_{12} + I_{12}I_{21})$.

Згідно з теоремою 6 тривіальний розв'язок системи СДРР (52), (53) асимптотично стійкий в *l.i.m.*, якщо $|\lambda(B_0)| < 1$. Використовуючи сучасні комп'ютерні технології, можна побудувати в просторі параметрів (H, T, K, B, L) області D – розбиття, перевіряючи умову $|\lambda(B_0)| < 1$.

Висновки. У статті розглядалася поведінка других моментів розв'язків із урахуванням зовнішніх випадкових збурень скалярних стохастичних рівнянь та стохастичних диференціально-різницевих рівнянь.

Одержано достатні умови асимптотичної стійкості в середньому квадратичному дифузійних динамічних систем із урахуванням зовнішніх випадкових збурень. Розглядалася модельна задача автоматичної стабілізації морського судна із урахуванням випадкових збурень (мінливість морських течій, магнітні бурі, тощо).

Список використаних джерел:

1. Царьков Е. Ф. Квазилинейные стохастические дифференциально-функциональные уравнения / Е. Ф. Царьков, В. К. Ясинский. — Рига : Ориентир, 1990. — 312 с.
2. Царьков Е. Ф. Об устойчивости тривиального решения линейных стохастических систем / Е. Ф. Царьков, В. К. Ясинский // Укр. мат. журн. — 1970. — Вып. 22, №5. — С. 699–701.
3. Царьков Е.Ф. Исследование функциональных дифференциальных уравнений при случайных возмущениях / Е. Ф. Царьков. — Рига : Зинатне, 1986. — 423 с.
4. Беллман К. Дифференциально-разностные уравнения / К. Беллман, Р. Кук, К. Кук. — М. : Наука, 1968. — 640 с.
5. Деч Д. Руководство к практическому применению преобразования Лапласа и Z - преобразования / Д. Деч. — М. : Наука, 1971. — 288 с.
6. Колмановский В. Б. Устойчивость и периодические режимы регулируемых систем с последействием / В. Б. Колмановский, В. Р. Носов. — М. : Наука, 1981. — 448 с.
7. Ясинський В. К. Задачі стійкості та стабілізації динамічних систем зі скінченною післядією / В. К. Ясинський, Є. В. Ясинський. — К. : ТВІМС, 2005. — 280 с.
8. Дарийчук И. В. Анализ устойчивости стохастических систем с пуассоновскими возмущениями. II. Устойчивость решений в среднем квадратичном систем линейных стохастических дифференциальных уравнений с пуассоновскими возмущениями / И. В. Дарийчук, А. В. Никитин, В. К. Ясинский // Кибернетика и системный анализ. — 2005. — №6. — С. 50–66.
9. Гихман И. И. Стохастические дифференциальные уравнения и их применение / И. И. Гихман, А. В. Скороход. — К. : Наук. думка, 1980. — 612 с.
10. Королюк В. С. Ймовірність, статистика і випадкові процеси : в 3-ох т. / В. С. Королюк, Є. Ф. Царков, В. К. Ясинський. — Чернівці : Золоті литаври, 2009. — Т.3. Випадкові процеси. Теорія і статистичне комп'ютерне моделювання. — 782 с.
11. Пугачев В. С. Стохастические дифференциальные уравнения / В. С. Пугачев. — М. : Наука, 1976. — 354 с.
12. Смит Дж. М. Автоматическое регулирование / Дж. М. Смит. — М. : Физматгиз, 1962. — 847 с.
13. Андреева Е. А. Управление системами с последействием / Е. А. Андреева, В. Б. Колмановский, Л. Е. Шайхет. — М. : Наука, 1992. — 336 с.
14. Жакод Ж. Предельные теоремы для случайных процессов : в 2-х т. / Ж. Жакод, А. Н. Ширяев. — М. : Физматгиз, 1994. — Т. 1. — 544 с.
15. Гантмахер Ф. Р. Теория матриц / Ф. Р. Гантмахер. — М. : Наука, 1967. — 575 с.

Sufficient conditions for asymptotical stability in mean square of diffusional dynamical systems with aftereffect and with accounting of external random perturbation are obtained.

Key words: *diffusional dynamical system, stochastic differential-difference equation, asymptotic in mean square, random perturbation.*

Отримано: 14.03.2013