

М. В. Мороз (Рівнен. техн. ун-т)

# ПРО ІСНУВАННЯ ПЕРІОДИЧНИХ РОЗВ'ЯЗКІВ СИСТЕМИ ДВОХ ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИХ РІВНЯНЬ З ІМПУЛЬСНОЮ ДІЄЮ

We investigate the existence of periodic solutions of a system of two differential equations with pulse action on a straight line in the case where a stable knot or a stable focus is a singular point of this system.

Досліджено існування періодичних розв'язків системи двох лінійних диференціальних рівнянь з імпульсною дією на площині у випадку, коли особливою точкою даної системи є стійкий вузол або стійкий фокус.

Диференціальні рівняння з імпульсною дією [1] є зручною математичною моделлю для ряду задач прикладної механіки [2], математичної економіки [3], медицини і біології [4] та ін., тобто описують процеси в реальних системах з імпульсним збуренням. Питання існування періодичних розв'язків системи диференціальних рівнянь з імпульсною дією у фіксовані та нефіксовані моменти часу вивчалося у роботах [1, 5–9]. Так, у [5] розглядається одновимірна задача теплопровідності з авторегульованою імпульсною підтримкою, а саме процес охолодження стержня, на кінцях якого підтримується нульова температура, причому в моменти, коли загальна кількість тепла у стержні досягає заданого значення, відбувається миттєва підкачка тепла в стержень. Таким чином, моменти теплових імпульсів визначаються самим процесом. Вивчено, зокрема, питання періодичних розв'язків такої задачі. Важливим, на наш погляд, є пошук періодичних розв'язків системи диференціальних рівнянь з імпульсною дією на площині, коли моменти імпульсів визначаються розв'язком даної системи.

Розглянемо вектор  $h = (h_1, h_2)$  та множини

$$S_0 = \{(x_1, x_2) \in R^2 : ax_1 + bx_2 + c_1 = 0\},$$

$$S_h = \{(x_1 + h_1, x_2 + h_2) \in R^2 : (x_1, x_2) \in S_0 \text{ i } ax_1 + bx_2 + c_2 = 0\},$$

$$S_+ = \{(x_1, x_2) \in R^2 : ax_1 + bx_2 + c_1 > 0\},$$

$$S_- = \{(x_1, x_2) \in R^2 : ax_1 + bx_2 + c_1 < 0\},$$

де  $a, b, c_1, c_2$  — константи. Вважаємо, що  $a^2 + b^2 \neq 0, c_1 \cdot c_2 > 0, \{0\} \in S_-$  і

$$0 < |c_1| < |c_2|, \quad (1)$$

$$c_1 - c_2 = ah_1 + bh_2. \quad (2)$$

Із співвідношень (1), (2) випливає, що пряма  $S_0$  розташована між прямою  $S_h$  та початком координат.

Дослідимо рух фазової точки, що описується системою рівнянь

$$\frac{dx(t)}{dt} = Jx(t), \quad \text{якщо } x(t) \in S_+, \quad (3)$$

$$x(t+0) - x(t-0) = h, \quad \text{якщо } x(t-0) \in S_0, \quad (4)$$

$$x(t_0) = x_0, \quad (5)$$

де  $x(t) \in R^2$  для всіх  $t \geq t_0 \geq 0$ ,  $J$  —  $(2 \times 2)$ -вимірна жорданова матриця [10, с. 66], власні значення якої знаходяться в лівій комплексній півплощині, і  $x_0 \in S_0$ . Рух фазової точки здійснюється таким чином: у час  $t = t_0$  точка

$x = x(t)$ , що знаходитьсь у стані  $x_0 \in S_0$ , змінює „миттєво” своє положення за законом (4), тобто відбувається перехід з точки  $x_0$  в точку  $x(t_0 + 0) = x_0 + h$ , яка знаходитьсь в  $S_+$ . З перебігом часу  $t$  фазова точка рухається по кривій  $\{(t, x) \in R^3 : x = \eta(t, x_0 + h, t_0), t \geq t_0\}$ , де  $x = \eta(t, x_0 + h, t_0)$  — розв’язок диференціального рівняння (3), що задовільняє умову  $x(t_0) = x_0 + h$ . Рух по кривій здійснюється до моменту часу  $t = t_1 > t_0$ , коли точка попадає на пряму  $S_0$ . При  $t = t_1$  відбувається „миттєва” зміна положення фазової точки за законом (4), тобто точка  $x(t_1 - 0)$  переходить у точку  $x(t_1 + 0) = x(t_1 - 0) + h$ , яка знаходитьсь на прямій  $S_h$ . Фазова точка знову рухається по кривій  $\{(t, x) \in R^3 : x = \eta(t, x_1, t_1), t \geq t_1\}$ , де  $x = \eta(t, x_1, t_1)$  — розв’язок диференціального рівняння (3), що задовільняє умову  $x(t_1) = x_1$  до наступного моменту часу  $t_2$ , коли ця точка знову попаде на пряму  $S_0$  і т. д. Отже, „миттєве” перекидання фазової точки за законом (4) відбуватиметься нескінченно кількість разів, тобто існує нескінченно послідовність імпульсів, моменти виникнення яких позначаємо  $t_1 (\geq t_0) < t_2 < \dots$ .

Встановимо умови, за яких рух фазової точки є періодичним.

Оскільки  $x(t) = e^{tJ}(x_0 + h)$  — розв’язок задачі (3)–(5) при  $t_0 < t < t_1$ ,  $x(t) = e^{tJ}(x_1 + h)$  — розв’язок цієї ж задачі при  $t_1 < t < t_2$  і т. д. ( $x(t_0), x(t_1), \dots \in S_0$ ), то існування періодичних розв’язків задачі (3)–(5) зводиться до знаходження нерухомих точок оператора

$$\Phi(x) = e^{TJ}(x + h), \quad (6)$$

які шукаються з системи

$$x = e^{TJ}(x + h), \quad (7)$$

де  $x \in S_0$ ,  $T$  — період розв’язку.

Позначимо через  $\varphi(h)$  кут між віссю  $OX_1$  та вектором  $h$ .

**Теорема.** Нехай власні значення  $\lambda_1, \lambda_2$  матриці  $J$  знаходяться в лівій комплексній півплощині. Для того щоб існували періодичні розв’язки системи (3)–(5), достатньо виконання однієї з умов:

$$1) \lambda_1, \lambda_2 \in R;$$

$$2) \lambda_{1,2} = \alpha \pm i\omega \quad (\omega \neq 0);$$

$$a) \varphi(h) \in \left[ \operatorname{arctg} \frac{a}{b}; \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\omega} \right], \text{ якщо } \omega > 0;$$

$$b) \varphi(h) \in \left[ \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\omega}; \pi + \operatorname{arctg} \frac{a}{b} \right], \text{ якщо } \omega < 0.$$

Доведення основане на наступних лемах.

**Лема 1.** Якщо  $\lambda_1 = \lambda_2 = \lambda$  і  $J = \begin{pmatrix} \lambda & 0 \\ 0 & \lambda \end{pmatrix}$  ( $\lambda < 0, \lambda \in R$ ), то оператор  $\Phi$  має нерухому точку  $X^* \left( -\frac{c_1 h_1}{a h_1 + b h_2}, -\frac{c_1 h_2}{a h_1 + b h_2} \right)$  з періодом  $T = \frac{1}{\lambda} \ln \frac{c_1}{c_2}$ .

**Доведення.** З умови леми 1 система (7) набуває вигляду

$$\begin{cases} x_1 = (x_1 + h_1)e^{\lambda T}; \\ x_2 = (x_2 + h_2)e^{\lambda T}; \\ ax_1 + bx_2 + c_1 = 0. \end{cases}$$

Розв'язками цієї системи є координати  $(x_1, x_2)$  та період  $T$  нерухомої точки  $X^*$ , тобто

$$(x_1, x_2) = \left( -\frac{c_1 h_1}{ah_1 + bh_2}, -\frac{c_1 h_2}{ah_1 + bh_2} \right) \quad (ah_1 + bh_2 \neq 0 \text{ згідно з (1), (2)})$$

і  $T = \frac{1}{\lambda} \ln \frac{c_1}{c_2}$ . Лему доведено.

**Лема 2.** Якщо  $\lambda_1 = \lambda_2 = \lambda$  і  $J = \begin{pmatrix} \lambda & 1 \\ 0 & \lambda \end{pmatrix}$  ( $\lambda < 0, \lambda \in R$ ), то множина нерухомих точок оператора  $\Phi$  (6) є непорожньою.

**Доведення.** Згідно з формою матриці  $J$  система (7) має вигляд

$$\begin{cases} x_1 = (x_1 + h_1)e^{\lambda T} + T(x_2 + h_2)e^{\lambda T}; \\ x_2 = (x_2 + h_2)e^{\lambda T}; \\ ax_1 + bx_2 + c_1 = 0. \end{cases}$$

Після виключення  $T$  та  $x_2$  одержуємо

$$\frac{bx_1}{ax_1 + c_1} = \frac{b(x_1 + h_1)}{ax_1 - bh_2 + c_1} - \frac{1}{\lambda} \ln \left| 1 + \frac{bh_2}{ax_1 - bh_2 + c_1} \right|.$$

Тоді задача існування нерухомих точок оператора  $\Phi$  еквівалентна задачі про існування нульових функцій:

$$f(x_1) = \frac{bx_1}{ax_1 + c_1} - \frac{b(x_1 + h_1)}{ax_1 - bh_2 + c_1} + \frac{1}{\lambda} \ln \left| 1 + \frac{bh_2}{ax_1 - bh_2 + c_1} \right|.$$

Дослідження функції приводить до висновку: згідно з теоремою Больцано – Коші [11, с. 168] для функції  $f$  існує принаймні один нуль на інтервалі:

- а)  $\left(-\infty; -\frac{c_1}{a}\right)$ , якщо  $\frac{c_1}{a}(\lambda(c_1 - c_2) + ah_2) > 0$  і  $abh_2 > 0$ ;
- б)  $\left(\frac{bh_2 - c_1}{a}; +\infty\right)$ , якщо  $\frac{c_1}{a}(\lambda(c_1 - c_2) + ah_2) < 0$  і  $abh_2 > 0$ ;
- в)  $\left(-\frac{c_1}{a}; +\infty\right)$ , якщо  $\frac{c_1}{a}(\lambda(c_1 - c_2) + ah_2) > 0$  і  $abh_2 \leq 0, a \neq 0$ ;
- г)  $\left(-\infty; -\frac{bh_2 - c_1}{a}\right)$ , якщо  $\frac{c_1}{a}(\lambda(c_1 - c_2) + ah_2) < 0$  і  $abh_2 \leq 0, a \neq 0$ ;
- д)  $(-\infty; +\infty)$ , якщо  $a = 0$ .

Отже, множина нерухомих точок оператора  $\Phi$  є непорожньою, що й завершує доведення леми 2.

**Лема 3.** Якщо  $\lambda_1 \neq \lambda_2$  і  $J = \begin{pmatrix} \alpha & 0 \\ 0 & \beta \end{pmatrix}$  ( $\alpha \neq \beta; \alpha, \beta < 0; \alpha, \beta \in R$ ), то множина нерухомих точок оператора  $\Phi$  (6) є непорожньою.

**Доведення.** З формою матриці  $J$  система (7) набуває вигляду

$$\begin{cases} x_1 = (x_1 + h_1)e^{\alpha T}; \\ x_2 = (x_2 + h_2)e^{\beta T}; \\ ax_1 + bx_2 + c_1 = 0. \end{cases}$$

Після перетворень одержуємо

$$\left( \frac{x_1}{x_1 + h_1} \right)^{\gamma} = \frac{ax_1 + c_1}{ax_1 - bh_2 + c_1},$$

де  $\gamma = \beta/\alpha$ .

Як і у доведенні леми 2, розглянемо функцію

$$f(x_1) = \left( \frac{x_1}{x_1 + h_1} \right)^{\gamma} - \frac{ax_1 + c_1}{ax_1 - bh_2 + c_1}.$$

Дослідивши поведінку функції, одержимо, що за теоремою Больцано – Коші [11, с. 168] функція  $f$  має нуль на проміжку:

- a)  $\left( \frac{bh_2 - c_1}{a}; 0 \right]$ , якщо  $h_1 < 0, a \neq 0$ ;
- б)  $\left[ 0; \frac{bh_2 - c_1}{a} \right)$ , якщо  $h_1 > 0, a \neq 0$ ;
- в)  $(-\infty; 0]$ , якщо  $h_1 < 0, a = 0$ ;
- г)  $[0; +\infty)$ , якщо  $h_1 > 0, a = 0$ .

Оскільки задача про існування нулів функції  $f$  еквівалентна задачі про існування нерухомих точок оператора  $\Phi$ , то лему 3 доведено повністю.

**Лема 4.** Нехай  $\lambda_{1,2} = \alpha \pm i\omega$  і  $J = \begin{pmatrix} \alpha & -\omega \\ \omega & \alpha \end{pmatrix}$ ,  $\alpha < 0$ . Система (3) – (5) має періодичні розв'язки, якщо:

- 1)  $\varphi(h) \in \left( \operatorname{arctg} \frac{a}{b}; \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\omega} \right]$  при  $\omega > 0$ ;
- 2)  $\varphi(h) \in \left( \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\omega}; \pi + \operatorname{arctg} \frac{a}{b} \right]$  при  $\omega < 0$ .

**Доведення.** У полярній системі координат система (3) має вигляд

$$\frac{dr}{dt} = \alpha r, \quad \frac{d\varphi}{dt} = \omega. \quad (8)$$

Рух фазових точок у системі (8) здійснюється за логарифмічними спіралями

$$r = r_0 e^{\alpha\psi/\omega}, \quad \alpha < 0,$$

причому всі їхні траєкторії з часом прямають до точки спокою  $r = 0$  [1].

Нехай  $\omega > 0$  і  $\Phi$  — множина кутів  $\varphi(L, K)$  між віссю  $OX_1$  та вектором  $LK$  ( $L \in S_0$ ,  $K \in S_h$ ). Покажемо, що  $\Phi = \left( \operatorname{arctg} \frac{a}{b}; \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\omega} \right]$ .

Відомо, що існує тільки одна логарифмічна спіраль, яка дотикається до прямої  $S_h$  [12, с. 784]. Нехай  $K^*$  — точка дотику цієї спіралі з  $S_h$  і  $L^*(r_1, \psi_1)$  — відповідно перша по траєкторії точка перетину спіралі з  $S_0$ . З поведінки логарифмічної спіралі випливає, що вона перетинає пряму  $S_0$  після зустрічі з  $S_h$  у точках з координатами  $(r, \psi)$ , для яких виконуються нерівності

$$r > r_1 \quad \text{i} \quad \psi > \psi_1 \quad (\psi, \psi_1 \in [0; 2\pi]). \quad (9)$$

Зафіксуємо на прямій  $S_0$  довільну точку  $L(r, \psi)$ , для якої виконується (9), і розглянемо логарифмічну спіраль, що проходить через цю точку. Існують дві точки  $K_1$  і  $K_2$  з  $S_h$ , для яких  $L$  — найближча по траєкторії точка перетину

логарифмічної спіралі та прямої  $S_0$ . Тоді, якщо  $\text{dist}(L, K_1) < \text{dist}(L, K_2)$ , де  $\text{dist}(L, K)$  — відстань між точками  $L$  і  $K$ , мають місце границі [12, с. 787]

$$\lim_{r \rightarrow +\infty} \phi(L, K_1) = \arctg \frac{\alpha}{\omega}, \quad \lim_{r \rightarrow +\infty} \phi(L, K_2) = \arctg \frac{a}{b}. \quad (10)$$

Якщо  $r_1 < r < +\infty$  для  $L(r, \psi)$ , то  $\phi(L, K_1), \phi(L, K_2) \in \left[ \arctg \frac{a}{b}; \arctg \frac{\alpha}{\omega} \right]$ . Це випливає з того, що оскільки система диференціальних рівнянь (8) лінійна, то її розв'язки неперервно залежать від початкових даних [13]. Тому  $\phi(L, K)$  неперервно залежить від  $K$ , а при неперервному відображені зв'язна множина переходить у зв'язну множину. Точка  $K^*$  завжди належить інтервалу  $(K_1, K_2)$ , тоді  $\phi(L^*, K^*) \in (\phi(L, K_1), \phi(L, K_2))$ . Отже,  $\Phi = \left( \arctg \frac{a}{b}; \arctg \frac{\alpha}{\omega} \right]$ .

Проводячи аналогічні міркування, доводимо справедливість оцінки 2, тобто

$$\Phi = \left[ \arctg \frac{\alpha}{\omega}; \pi + \arctg \frac{a}{b} \right], \quad \text{якщо } \omega < 0.$$

**Доведення теореми.** Оскільки існування періодичних розв'язків задачі (3)–(5) еквівалентне існуванню нерухомих точок оператора  $\Phi$ , то з доведених лем 1–4 випливає твердження теореми.

1. Самойленко А. М., Перестюк Н. А. Дифференциальные уравнения с импульсным воздействием. – К.: Наук. думка, 1987. – 216 с.
2. Артемьев И. Т., Ивлев Д. Д. Теория идеальной пластической анизотропии // Прикл. механика. – 1993. – № 1. – С. 73–78.
3. Горбунов В. К., Нураханова Г. У. Процессы с управляемыми разрывами фазовых траекторий и моделирование производства с перемещением основных фондов // Изв. АН СССР. Техн. кибернетика. – 1975. – № 6. – С. 55–61.
4. Петровский А. М. Системный анализ некоторых медико-биологических проблем, связанных с управлением лечения // Автоматика и телемеханика. – 1974. – № 2. – С. 54–62.
5. Мышикис А. Д. Процессы теплопроводности с авторегулируемой импульсной поддержкой // Там же. – 1995. – № 2. – С. 35–43.
6. Самойленко В. Г., Елгандиев К. К. Про періодичні розв'язки лінійних диференціальних рівнянь з імпульсною дією // Укр. мат. журн. – 1997. – № 1. – С. 141–148.
7. Перестюк Н. А., Самойленко В. Г., Елгандиев К. К. Отображение последовательности и периодические решения систем дифференциальных уравнений с импульсным воздействием // Нелинейн. коливання. – 1995. – № 1. – С. 44–50.
8. Перестюк Н. А., Ткач А. Б. Периодические решения слабонелинейной системы уравнений в частных производных с импульсным воздействием // Укр. мат. журн. – 1997. – № 4. – С. 601–605.
9. Самойленко М. А., Самойленко В. Г., Собчук В. В. Про періодичні розв'язки рівняння нелінійного осцилятора з імпульсною дією // Там же. – 1999. – № 6. – С. 827–834.
10. Кострикин А. И., Манин Ю. И. Линейная алгебра и геометрия. – М.: Изд-во Моск. ун-та, 1980. – 319 с.
11. Фихтенгольц Г. М. Курс дифференциального и интегрального исчисления: В 3-х т. – М.: Наука, 1970. – Т. 1. – 608 с.
12. Выгодский М. Я. Справочник по высшей математике. – М.: Физматгиз, 1963. – 872 с.
13. Степанов В. В. Курс дифференциальных уравнений. – М.: Физматгиз, 1958. – 468 с.

Одержано 30.08.2000