

<sup>1</sup> канд. фіз.-мат. наук, доцент кафедри математичного аналізу, СДПУ

<sup>2</sup> студентка 5 курсу фізико-математичного факультету, СДПУ

e-mail: olga.benjukh@mail.ru

## ПРО ПЕРІОДИЧНІ РОЗВ'ЯЗКИ І ПРО МЕТОД МАЛОГО ПАРАМЕТРА ДЛЯ СИНГУЛЯРНО ЗБУРЕНИХ ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИХ РІВНЯНЬ

Розглядаються питання про існування, побудову і про аналітичну структуру періодичних розв'язків систем звичайних диференціальних рівнянь з малим параметром  $\varepsilon$  при старшій похідній. В некритичному випадку розглядаються спочатку лінійні системи, а потім системи загального вигляду. В критичному випадку розглядається скалярне рівняння (лінійне, а потім нелінійне). Показано, що періодичні розв'язки існують для більшості (по мірі Лебега) значень  $\varepsilon$  в деякому інтервалі.

**Ключові слова:** мажоранта, рівномірна збіжність, ітерації ньютонівського типу, власні значення, амплітуда зміни, радіус збіжності.

### Вступ

В цій статті розглядається ряд питань існування, методів побудови і аналітичної структури періодичних розв'язків систем звичайних диференціальних рівнянь, загальний вигляд яких такий:

$$\varepsilon \cdot \frac{dx}{dt} = P(t)x + \varepsilon \cdot F(t, x), \quad (1)$$

де  $\varepsilon$  — малий параметр,  $P(t)$  —  $T$ -періодична матриця,  $F(t, x)$  — нелінійна, диференційована функція  $x$ , що представляється степеневим рядом або скінченним поліномом по  $x$  і  $T$ -періодична по  $t$ .

### Основна частина

1. Розглянемо спочатку простий частинний випадок системи (1), а саме лінійну неоднорідну систему

$$\varepsilon \cdot \frac{dx}{dt} = Ax + F(t), \quad (2)$$

де  $A$  — стала матриця, що не має власних значень з нульовою дійсною частиною (некритичний випадок). Аналіз цієї системи дозволяє виявити ряд цікавих фактів.

Як впливає з відомих властивостей лінійних систем, періодичний розв'язок  $x(t, \varepsilon)$  системи (2) існує для всіх  $\varepsilon$  і може бути виражений

$$\begin{aligned} x(t, \varepsilon) &= R(t, T, \varepsilon) \cdot \int_t^{t+T} e^{-\frac{A}{\varepsilon} \cdot \theta} \cdot F(\theta) d\theta, R(t, T, \varepsilon) = \\ &= \frac{1}{\varepsilon} \left[ e^{-\frac{A}{\varepsilon} (t+T)} - e^{-\frac{A}{\varepsilon} t} \right]^{-1} \end{aligned} \quad (3)$$

На підставі (3) може бути отримана оцінка

$$\|x(t, \varepsilon)\| \leq M \sup_t \|F(t)\|, \quad (4)$$

де стала  $M$  в деякому сенсі слабо залежить від  $\varepsilon$  і залишається скінченною при  $\varepsilon \rightarrow 0$ . Наприклад, нехай власні значення  $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$  матриці  $A$  всі від'ємні, а найменше серед них за модулем (позначимо його через  $\lambda_*$ ) відповідає простому елементарному дільнику матриці  $A$ . Тоді  $\|e^{At}\| \leq ce^{-\alpha t}$ .  $\alpha = |\lambda_*|$ ,  $c$  — деяка стала, і можна отримати  $M = \frac{c}{\alpha} \cdot \frac{1-Q}{1-cQ}$ ,  $Q = e^{-\frac{\alpha T}{\varepsilon}}$  для тих значень  $\varepsilon$ , для яких  $cQ < 1$ . При  $\varepsilon \rightarrow 0$  маємо  $M \rightarrow \frac{c}{\alpha}$ .

Можна сказати, що оцінка амплітуди зміни  $x(t, \varepsilon)$  залежить, в основному, від глобальних властивостей правої частини  $F(t)$  вихідного рівняння (від  $\sup_t \|F(t)\|$  і слабо від  $\varepsilon$  (тим менше, чим менше  $\varepsilon$ )).

Звернемось до питання про розвинення  $x(t, \varepsilon)$  в степеневий ряд по  $\varepsilon$ , якщо  $F(t)$  — нескінченно диференційована функція. З цією метою застосовуючи до (3) інтегрування частинами, здобудемо розвинення

$$x(t, \varepsilon) = -A^{-1}F(t) - (A^{-1})^2 \frac{dF}{dt} - \dots - \varepsilon^{n-1} (A^{-1})^n \frac{d^{n-1}F}{dt^{n-1}} + R_n, \quad (5)$$

де  $R_n$  — залишковий член

$$R_n = \varepsilon^{n-1} R(t, T, \varepsilon) \int_t^{t+T} e^{-\frac{A}{\varepsilon} \cdot \theta} (A^{-1})^n \frac{d^n F}{dt^n} d\theta, \quad (5^*)$$

$R(t, T, \varepsilon)$  — та ж функція, що і в (3). Цей же ряд (без залишкового члена) ми дістанемо, знаходячи формальне розвинення періодичного розв'язку (2) за степенями  $\varepsilon$ . Вираз (5\*) відрізняється від (3) тільки додатковими членами, і ми отримаємо для  $R_n$  оцінку

$$\|R_n\| \leq \varepsilon^n M \|A^{-1}\|^n \sup_t \left\| \frac{d^n F(t)}{dt^n} \right\|, \quad (6)$$

де  $M$  – та ж стала, що і в (4). Значить тоді, достатня умова збіжності ряду (5) до періодичного розв'язку (2):

$$\varepsilon^n \|A^{-1}\|^n \sup_t \left\| \frac{d^n F(t)}{dt^n} \right\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0, \text{ рівномірно по } t \quad (6^*)$$

Істотно підкреслити, що (6\*) є і необхідною умовою рівномірної збіжності по  $t$  ряду (5), оскільки, якщо вона не виконується, то загальний член ряду (5) не прямує рівномірно по  $t$  при  $n \rightarrow \infty$  до нуля.

Умова (6\*) дозволяє, таким чином, визначити радіус збіжності по  $\varepsilon$  ряду (5) для  $x(t, \varepsilon)$ . Ми бачимо, що цей радіус збіжності залежить від властивостей похідних функції  $F(t)$  (а не від глобальних властивостей).

Наприклад, якщо (2) – скалярне рівняння ( $A = a$  – скаляр,  $\operatorname{Re} a \neq 0$ ) і  $F(t) = \sin mt$ , то радіус збіжності  $\bar{\varepsilon} = \frac{|a|}{m}$  і зменшується разом з  $m$ .

Якщо  $F(t)$  представляється повним (нескінченим) рядом Фур'є, то  $\bar{\varepsilon} = 0$ , тобто ряд (5) – без залишкового члена – розбігається і не представляє шуканий періодичний розв'язок. Між іншим факт існування самого періодичного розв'язку і оцінки амплітуди (4) не порушуються при довільному вигляді  $F(t)$ .

Таким чином розвинення періодичного розв'язку  $x(t, \varepsilon)$  системи (2) є його досить специфічною властивістю, залежною від тонкої структури правої частини  $F(t)$  і, по суті, не зв'язаною з самим існуванням і амплітудою зміни  $x(t, \varepsilon)$ . Можна висловити думку, що степеневі ряди по  $\varepsilon$  мало ефективні для побудови і аналізу періодичних розв'язків (2) і тим більше для рівнянь загального вигляду (1).

## 2. Розглянемо тепер систему з періодичними коефіцієнтами

$$\varepsilon \frac{dx}{dt} = P(t)x + F(t) \quad (7)$$

в некритичному випадку (відповідні характеристичні показники всі відмінні від нуля). В принципі питання існування, оцінки і розвинення в ряд за степенями  $\varepsilon$  періодичного розв'язку розв'язуються так, як і для системи (2). Ми дістанемо для цього розв'язку (існуючого при всіх  $\varepsilon$ ) вираз

$$x(t, \varepsilon) = R(t, T, \varepsilon) \int_t^{t+T} \Phi^{-1} \left( \frac{\Theta}{\varepsilon} \right) F(\Theta) d\Theta,$$

$$R(t, T, \varepsilon) = \frac{1}{\varepsilon} \left[ \Phi^{-1} \left( \frac{t+T}{\varepsilon} \right) - \Phi^{-1} \left( \frac{t}{\varepsilon} \right)^{-1} \right], \quad (8)$$

де  $\Theta(t)$  – фундаментальна матриця розв’язків однорідної системи  $\frac{dx}{dt} = P(t)x$ . Має місце аналогічна (4) оцінка. Можна також дістати аналогічне (5) розв’инення:

$$x(t, \varepsilon) = -P^{-1}(t)F(t) - \varepsilon^{n-1}P^{-1}(t)\frac{d}{dt}(P^{-1}F) - \varepsilon^2P^{-1}(t)\frac{d}{dt}\left(P^{-1}\frac{d}{dt}(P^{-1}F)\right) - \dots + R_n, \quad (9)$$

де

$$R_n = \varepsilon^{n-1}R(t, T, \varepsilon) \int_t^{t+T} \Phi^{-1}\left(\frac{\Theta}{\varepsilon}\right) \overbrace{\frac{d}{d\Theta}\left(P^{-1}\frac{d}{d\Theta}\left(P^{-1}\dots\frac{d}{d\Theta}(P^{-1}F)\right)\right)}^{n \text{ разів}} d\Theta \quad (10)$$

При цьому

$$\|R_n\| \leq \varepsilon^n M \sup_t \left\| \frac{d}{dt}\left(P^{-1}\frac{d}{dt}\left(P^{-1}\dots\frac{d}{dt}(P^{-1}F)\right)\right) \right\|. \quad (11)$$

Умова (необхідна і достатня) збіжності ряду (9)  $R_n \rightarrow 0, n \rightarrow \infty$ . Перевірка її виконання більш складна, ніж у випадку (6), навіть для простих  $P(t), F(t)$ . Нами не отриманий приклад (нетривіальний) скінченного радіуса збіжності  $\bar{\varepsilon}$  для якої-небудь конкретної системи (7), хоча такі приклади, напевне, можна знайти. Але як би то не було, можна висловити думку про неефективність розвинень за степенями  $\varepsilon$ . Більш доцільно використовувати або скінченну формулу (8) або безпосередньо шукати  $x(t, \varepsilon)$  у вигляді ряду Фур’є.

3. Розглянемо загальну систему (1) в некритичному випадку. Застосуємо для побудови періодичного розв’язку метод простих ітерацій, визначаючи послідовність періодичних функцій  $x_1(t, \varepsilon), x_2(t, \varepsilon), \dots$ , що задовольняють рівнянням

$$\varepsilon \frac{dx_j}{dt} = P(t)x_j + \varepsilon F(t, x_{j-1}), \quad j = 1, 2, 3, \dots, \quad x_0 \equiv 0. \quad (12)$$

Ми маємо оцінки вигляду (4)

$$\|x_j(t, \varepsilon)\| \leq \varepsilon M \sup_t \|F(t, x_{j-1})\| \quad (13)$$

Для аналізу збіжності послідовності  $\{x_j(t, \varepsilon)\}$  застосуємо метод функціональних мажорантних рівнянь (див., напр., [5]). Згідно цьому складається на підставі оцінок (13) функціональне рівняння

$$u = \varepsilon MU(u), \quad (14)$$

де  $U(u)$  — відповідна мажоранта для  $F(t, x)$ . Це рівняння визначає  $u$  як функцію  $\varepsilon$ . Збіжність послідовності  $\{x_j(t, \varepsilon)\}$  до розв'язку вихідного рівняння гарантується при всіх  $\varepsilon$ , для яких (14) має додатний (дійсний) розв'язок  $u(\varepsilon)$ , а це має місце при  $0 \leq \varepsilon \leq \bar{\varepsilon}$ , причому  $\bar{\varepsilon}$  ефективно знаходиться при аналізі (14) (див., напр., [3]). Таким чином при  $\varepsilon \in (0, \bar{\varepsilon}]$  можна представити шуканий розв'язок у вигляді збіжного ряду:

$$x(t, \varepsilon) = x_1(t, \varepsilon) + [x_2(t, \varepsilon) - x_1(t, \varepsilon)] + [x_3(t, \varepsilon) - x_2(t, \varepsilon)] + \dots, \quad (15)$$

причому  $x_k - x_{k-1}$  мають порядок  $\varepsilon^k$ . Ми дістали ряд,  $k$ -й член якого має порядок  $\varepsilon^k$ , але це не чистий степеневий ряд по  $\varepsilon$ .

4. Перейдемо до аналізу критичного випадку, але обмежимося одним скалярним рівнянням. Спочатку розглянемо лінійне рівняння:

$$\varepsilon \frac{dx}{dt} = ax + f(t), \quad a = \sigma i, \quad \sigma - \text{ціле число} \quad (16)$$

і нехай період по  $t$  дорівнює  $2\pi$ .

Періодичний розв'язок (16) існує при всіх таких  $\varepsilon$ , що відношення  $\frac{\sigma}{\varepsilon}$  не дорівнює цілому числу. Цей розв'язок виражається також формулою (3). Проте на довільному  $0 < \varepsilon < \varepsilon^*$  знайдеться нескінченна множина значень  $\varepsilon$ , для яких  $\frac{\sigma}{\varepsilon}$  дорівнює цілому числу.

Дістати з (3) для всіх  $\varepsilon \in [0, \varepsilon^*]$  оцінку вигляду (4), яка зв'яже  $x(t, \varepsilon)$  і  $\sup |f(t)|$ , неможна. Цей факт добре ілюструється формулою для періодичного розв'язку рівняння (16) у вигляді формального ряду Фур'є:

$$x(t, \varepsilon) = \sum_0^{\infty} \frac{f_k}{(\varepsilon k - \sigma)i} e^{ikt}, \quad (17)$$

де  $f_k$  — коефіцієнти ряду Фур'є (в комплексній формі) для  $f(t)$ . Збіжність цього ряду для всіх  $\varepsilon \in [0, \varepsilon^*]$  гарантувати неможна, оскільки знаменник  $\varepsilon k - \sigma$  при відповідних  $k$  і  $\varepsilon$  можуть бути рівними або близькими до нуля. Різниці  $\varepsilon k - \sigma$  можна розглядати як частинний випадок довільних комбінацій  $k_1\varepsilon + k_2\sigma$  з довільними цілими числами  $k_1, k_2$ .

Ми зустрічаємось, таким чином, з проблемою так званих «малих знаменників», характерною для теорії умовно-періодичних розв'язків. Тому для аналізу цього випадку застосуємо методи цієї теорії.

Згідно теорії дійсних чисел ми маємо на довільному відрізку  $[0, \varepsilon^*]$  для більшості (по мірі Лебега) значень  $\varepsilon$ :

$$|\varepsilon k - \sigma| \geq K(1 + |k|)^{-2}, \quad (18)$$

де  $K$  — деяка стала, яка обернено пропорційна мірі вказаної більшості. Якраз для цієї множини значень  $\varepsilon$  (позначимо її  $L_\varepsilon$ ) можна гарантувати існування періодичного розв'язку рівняння (16) і наступну оцінку, яку отримуємо при аналізі ряду (17) з врахуванням (18) і оцінок (див.[4]) коефіцієнтів Фур'є  $f_k$  для  $f(t)$ .

Якщо  $|f(t)| \leq M$  в смузі  $|Im t| \leq \rho$ , то для  $\varepsilon \in L_\varepsilon$

$$|x(t, \varepsilon)| \leq \frac{MQ}{\delta^3}, \quad Q = \frac{4e}{K} \quad (19)$$

в більш вузькій смузі  $|Im t| \leq \rho - 2\delta$ , де  $\delta$  — довільне число, менше  $\frac{\rho}{2}$ .

5. З метою наступного аналізу нелінійного рівняння розглянемо рівняння вигляду

$$\varepsilon \frac{dx}{dt} = (a + \varepsilon p(t))x + f(t), \quad (20)$$

де  $a, f(t)$  — ті ж, що і в (16), а  $p(t)$  — неперервна періодична функція. Оскільки періодичний розв'язок  $x(t, \varepsilon)$  виражається в скінченній формі, то виявляється можливим отримати при  $\varepsilon \in L_\varepsilon$ , якщо  $|f(t)| \leq M$ ,  $|Im t| \leq \rho$ , оцінку

$$|x(t, \varepsilon)| \leq \frac{MQQ_1}{\delta^3}, \quad |Im t| \leq \rho - 2\delta, \quad (21)$$

де  $M, Q$  — ті ж, що в (15), а стала  $Q_1$  визначається лише по функції  $p(t)$ . Ця оцінка груба, але якісно задовільна.

6. Перейдемо до аналізу нелінійного (скалярного) рівняння:

$$\varepsilon \frac{dx}{dt} = ax + f(t, x) \quad (22)$$

в критичному випадку ( $a = \sigma i$ ,  $\sigma$  — ціле число). Нехай в деякій (комплексній) області  $x \in D$  і при  $|Im t| \leq \rho$

$$|f(t, 0)| \leq M_0, \quad |f'_x(t, x)| \leq M_1, \quad |f''_{xx}(t, x)| \leq 2N, \quad (23)$$

де  $M_0, M_1, N$  — деякі сталі. Будуємо ітерації  $x_j(t, \varepsilon)$ ,  $j = 1, 2, 3, \dots$  ньютонівського типу, що володіють прискореною збіжністю (див. [1]) і визначаються з рівнянь

$$\varepsilon \frac{dx_1}{dt} = ax_1 + \varepsilon f(t, 0) \quad (24)$$

$$\varepsilon \frac{dy_2}{dt} = (a + \varepsilon f'_x(t, x_1))y_2 + \varepsilon [f(t, x_1) - f(t, 0)], \quad x_2 = x_1 + y_2 \quad (25)$$

$$\varepsilon \frac{dy_3}{dt} = (a + \varepsilon f'_x(t, x_2))y_3 + \varepsilon [f(t, x_1 + y_2) - f(t, x_1) - f'_x(t, x_1)y_2],$$

$$x_3 = x_2 + y_3 \quad (26)$$

При  $\varepsilon \in L_\varepsilon$  ми дістанемо для періодичних розв'язків оцінки за допомогою (19), (21) і (23):

$$|x_1(t, \varepsilon)| \leq \varepsilon \frac{M_0 Q_0}{\delta^3} = m_0, \quad |Im t| \leq \rho - 2\delta, \quad Q_0 = \frac{4e}{K},$$

$$|y_2(t, \varepsilon)| \leq \varepsilon m_0 \frac{M_1 Q_0 Q_1}{\delta^3} = m_1, \quad |Im t| \leq \rho - 4\delta, \quad (27)$$

$$|y_3(t, \varepsilon)| \leq \varepsilon N m_1^2 \frac{Q_0 Q_1}{\delta_1^3} = m_2, \quad |Im t| \leq \rho - 4\delta - 2\delta_1, \quad \delta_1 = m_1^{\frac{1}{T}},$$

$$|y_4(t, \varepsilon)| \leq \varepsilon N m_2^2 \frac{Q_0 Q_1}{\delta_2^3} = m_3, \quad |Im t| \leq \rho - 4\delta - 2\delta_1 - 2\delta_2, \quad \delta_2 = m_2^{\frac{1}{T}},$$

де  $Q_1 = e^{2M_1}$  і  $T$ -деяке число. Можна показати, що, коли

$$\varepsilon N Q_0 Q_1 \delta_1 < 1, \quad T > \frac{4}{1 - \alpha}, \quad 0 < \alpha < 1, \quad (28)$$

то  $m_2 < m_1^{1-\alpha}$ ,  $m_3 < m_2^{1-\alpha}$ , ... і ряд  $\sum_{s=2}^{\infty} y_s(t, \varepsilon)$ , а разом з тим і послідовність  $\{x_j(t, \varepsilon)\}$  збігається до періодичного розв'язку рівняння (22). Це – прискорена збіжність, близька до квадратичної збіжності. Умови (28) дають оцінку (правда, грубу) області збіжності по  $\varepsilon$ .

Таким чином ми маємо конструктивне доведення існування для  $\varepsilon \in L_\varepsilon$  і методику побудови періодичних розв'язків рівняння (22) в критичному випадку.

## Висновки

Результати проведених досліджень дозволяють констатувати, що розв'язки періодичних розв'язків в степеневий ряд по малому параметру, взагалі кажучи, мало ефективні. А доведення, приведені у випадку одного рівняння (22), безпосередньо не годяться у випадку системи рівнянь загального вигляду в критичному випадку. Але, напевне, аналогічний результат справедливий і у випадку систем (див. [2]).

## Література

- [1] *Ryabov Ju.F.* The method for construction of semianalytical periodic and quasiperiodic solution in the theory of nonlinear oscillations / Ju.A. Ryabov // Proceed of 4 Conf. on Nonlinear Oscillations. – Prague, 1968. – P. 231 – 236.
- [2] *Божко В.А.* О периодических решениях системы дифференциальных уравнений в критическом случае / В.А. Божко, Л.Г. Федоренко // 3-я Уральская региональная конференция «Функционально-дифференциальные уравнения и их приложения» : тезисы докладов. – Пермь, 1988. – С. 216.
- [3] *Божко В.О.* Метод ітерацій для побудови періодичних розв'язків сингулярно збурених нелінійних диференціальних рівнянь / В.О. Божко, В.І. Ковальов // Пошуки і знахідки. Серія: фізико-математичні науки : збірник наукових праць за матеріалами наукової конференції СДПУ, 20 – 22 квітня 2010 р. – Слов'янськ, 2010. – Т. 1. – С. 25 – 27.
- [4] *Гребеников Е.А.* Новые качественные методы небесной механики / Е.А. Гребеников, Ю.А. Рябов. – М.: Наука, 1971. – 252 с.
- [5] *Рябов Ю.А.* Об одном способе оценки области применимости метода малого параметра в теории нелинейных колебаний / Ю.А. Рябов // Инженерный журнал АН СССР. – 1961. – Т. 1, № 1. – С. 5 – 32.