

Чернівецький національний університет ім. Юрія Федъковича, Чернівці

ПРО УСЕРЕДНЕННЯ В БАГАТОЧАСТОТНИХ КРАЙОВИХ ЗАДАЧАХ ІЗ ПОСТІЙНИМ ЗАПІЗНЕННЯМ

Обґрунтовано метод усереднення за швидкими змінними для системи диференціально-різницевих рівнянь із повільними та швидкими змінними. Процедура усереднення застосована як до правих частин системи, так і до інтегральних краївих умов. Доведено існування розв'язку країової задачі та одержано оцінку похибки методу усереднення.

In this paper we satisfy the averaging method for differential-difference equations with a fast and slow variables. A system and the integral boundary conditions are averaged by the fast variables. An existence of solution of the boundary-value problem and for error of the method, an estimate evidently dependent of a small parameter, is obtained.

Вступ. Обґрунтуванню методу усереднення для багаточастотних систем, починаючи з праці В.І. Арнольда для двочастотних систем із аналітичними правими частинами [1], присвячені роботи Ю.А. Митропольського, Є.О. Гребенікова, М.М. Хапаєва, А.М. Самойленка, Р.І. Петришина та ін. (див. [2 – 4] і наведену в [5] бібліографію).

Складність дослідження багаточастотних систем обумовлена резонансними явищами, що описуються точною чи наближеною раціональною співвимірністю частот. Якщо така співвимірність зберігається на протязі досить великого часового проміжку, то процедура усереднення може привести до похибки $O(1)$ для відхилення розв'язків точної й усередненої задач.

Для систем із запізненням, які в процесі еволюції проходять через резонанс, метод усереднення був обґрунтований в [6, 7] та ін. Зокрема, система із лінійно перетвореним аргументом й інтегральними краївими умовами розглянута у [8]. В [9] досліджувалась двоточкова країова задача із постійним запізненням. У даній роботі за допомогою методу усереднення досліджується резонансна система диференціально-різницевих рівнянь з інтегральними та початковими умовами.

1. Розглянемо систему диференціальних рівнянь вигляду

$$\begin{aligned} \frac{dx}{d\tau} &= X(\tau, x, x_\Delta, \varphi, \varphi_\Delta, \varepsilon), \\ \frac{d\varphi}{d\tau} &= \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + Y(\tau, x, x_\Delta, \varphi, \varphi_\Delta, \varepsilon), \end{aligned} \quad (1)$$

де малий параметр $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$, $\tau \in [0, L]$, $x \in D \subset \mathbb{R}^n$, $\varphi \in \mathbb{R}^m$, $x_\Delta(\tau) = x(\tau - \varepsilon\Delta)$, $\Delta = \text{const} > 0$, $\omega(\tau)$ – вектор частот.

Задамо для розв'язку системи (1) інтегральні умови

$$\int_0^L f(\tau, x, x_\Delta, \varphi, \varphi_\Delta, \varepsilon) d\tau = d_1, \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \int_0^L [A(\tau, x, x_\Delta, \varepsilon)\varphi + g(\tau, x, x_\Delta, \varphi, \varphi_\Delta, \varepsilon)] d\tau &= \\ &= d_2, \end{aligned} \quad (3)$$

де f , A і g – задані вектор-функції, d_1 і d_2 – вектори з \mathbb{R}^n і \mathbb{R}^m відповідно. Функції X , Y , f і g – 2π -періодичні за кожною з компонент векторів φ і φ_Δ . Крім умов (2), (3) задаються ще початкові умови

$$x(s) = x^0(s), \varphi(s) = \varphi^0(s), s \in [-\varepsilon\Delta, 0]. \quad (4)$$

Зауважимо, що умов (4) недостатньо для визначення розв'язку системи (1), оскільки не задано значень $x(0)$ і $\varphi(0)$.

Під розв'язком задачі (1) – (4) розуміємо абсолютно неперервні функції $x = x(\tau, \varepsilon)$, $\varphi = \varphi(\tau, \varepsilon)$, які для всіх $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ задовільняють систему (1) майже всюди на $[0, L]$ і умови (2), (3), а на $[-\varepsilon\Delta, 0]$ – умови (4).

Нехай $k, l \in Z^m$, $p = (k, l) \in Z^{2m}$, $\|p\| = \sum_\nu |p_\nu|$. Гармоніка $\exp[i(k, \varphi) + i(l, \varphi_\Delta)]$ резонансна в точці $\tau \in [\varepsilon\Delta, L]$, якщо

$$(k, \omega(\tau)) + (l, \omega(\tau - \varepsilon\Delta)) \cong 0, \quad \|p\| \neq 0,$$

де (\cdot, \cdot) – скалярний добуток. Для $\tau \in [0, \varepsilon\Delta]$ система (1) є системою без запізнення, тому умовою резонансу частот є виконання рівності [4]: $(k, \omega(\tau)) = 0$, $k \in Z^m \setminus \{0\}$.

Для гармонік $\exp[i(k, \varphi - \varphi_\Delta)]$ при $\tau \geq \varepsilon\Delta$ фаза змінюється повільно, оскільки

$$\frac{d(\varphi - \varphi_\Delta)}{dt} = \omega(\tau)\Delta + O(\varepsilon),$$

тому усереднена система включатиме також гармоніки, для яких $k + l = 0$. Усереднена за змінною φ задача, набуває вигляду

$$\begin{aligned} \frac{d\bar{x}}{d\tau} &= \bar{X}(\tau, \bar{x}, \bar{x}_\Delta, \varepsilon), \\ \frac{d\bar{\varphi}}{d\tau} &= \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{Y}(\tau, \bar{x}, \bar{x}_\Delta, \varepsilon), \end{aligned} \quad (5)$$

$$\int_0^L \bar{f}(\tau, \bar{x}, \bar{x}_\Delta, \varepsilon) d\tau = d_1, \quad (6)$$

$$\int_0^L [A(\tau, \bar{x}, \bar{x}_\Delta) \bar{\varphi} + \bar{g}(\tau, \bar{x}, \bar{x}_\Delta, \varepsilon)] d\tau = d_2. \quad (7)$$

Тут

$$\bar{F}(\tau, x, x_\Delta, \theta, \varepsilon) = \frac{1}{(2\pi)^m} \int_0^{2\pi} \dots$$

$$\dots \int_0^{2\pi} F(\tau, x, x_\Delta, \varphi, \varphi - \theta, \varepsilon) d\varphi = \sum_{k+l=0} F_{kl} e^{i(k, \theta)},$$

де $\theta = \omega(\tau)\Delta$, $F = (X, Y, f, g)$, $F_{kl}(\tau, x, x_\Delta, \varepsilon)$ – коефіцієнти Фур'є.

Алгоритми побудови усереднених рівнянь із врахуванням резонансних гармонік для систем без запізнення наведені в [2, 4, 5], а в системах із запізненням – в [10, 11].

2. Введемо позначення: $G = [0, L] \times D \times D \times \mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^m \times (0, \varepsilon_0]$, $G_1 = [0, L] \times D \times D \times (0, \varepsilon_0]$, $v = (\varphi, \varphi_\Delta) \in \mathbb{R}^{2m}$, $z = (x, x_\Delta) \in D^2$, $M = (\tau, x, x_\Delta, \varphi, \varphi_\Delta, \varepsilon) \in G$, $M_1 = (\tau, x, x_\Delta, \varepsilon)$, $M_1^0 = (\tau, x, x_\Delta)$. Нехай $\bar{x} = \bar{x}(\tau, \bar{y}, \varepsilon)$ – компонента розв'язку системи (5), $\bar{x}(0, \bar{y}, \varepsilon) = \bar{y}$; $\tilde{x} = \bar{x}(\tau, \bar{y} + \mu, \varepsilon)$, $\bar{M}_1 = (\tau, \bar{x}, \bar{x}_\Delta, \varepsilon)$, $\tilde{M}_1 = (\tau, \tilde{x}, \tilde{x}_\Delta, \varepsilon)$.

Припустимо, що виконуються наступні умови:

1⁰. Функції $\omega_\nu \in C^m[0, L]$, $\nu = 1, \dots, m$, а побудований за цією системою вронськіан $W[\omega_1(\tau), \dots, \omega_m(\tau)] \neq 0$ для $\tau \in [0, L]$.

2⁰. Вектор-функції $F \in C^2_{(\tau, z)}(G, a_1)$, і $A \in C^1_{(\tau, z)}(G, a_1)$ та обмежені разом із похідними у відповідних областях сталою a_1 .

3⁰. Виконуються нерівності:

$$\begin{aligned} &\sup \|F_{00}\| + \sup \left\| \frac{\partial F_{00}}{\partial \tau} \right\| + \sup \left\| \frac{\partial F_{00}}{\partial z} \right\| + \\ &+ \sum_{\|k\| + \|l\| \neq 0} \left[(\|k\| + \|l\|) \sup \|F_{kl}\| + \sup \left\| \frac{\partial F_{kl}}{\partial \tau} \right\| + \right. \\ &\quad \left. + \sup \left\| \frac{\partial F_{kl}}{\partial z} \right\| \right] \leq a_2, \\ &\sum_{\|k+l\| > 0} \frac{1}{\|k+l\|} \left(\sup \left\| \frac{\partial^2 F_{kl}}{\partial \tau \partial z} \right\| + \right. \\ &\quad \left. + \sum_{\nu=1}^{2m} \sup \left\| \frac{\partial^2 F_{kl}}{\partial z \partial z_\nu} \right\| \right) \leq \bar{a}_2, \end{aligned}$$

де супремум обчислюється в області G_1 .

4⁰. Матриці

$$Q_1(\varepsilon) = \int_0^L \left(\frac{\partial \bar{f}}{\partial x}(\bar{M}_1) \frac{\partial \bar{x}}{\partial \bar{y}}(\tau, \bar{y}, \varepsilon) + \right.$$

$$+ \frac{\partial \bar{f}}{\partial x_\Delta}(\bar{M}_1) \frac{\partial \bar{x}_\Delta}{\partial \bar{y}}(\tau, \bar{y}, \varepsilon) \Big) d\tau,$$

$$Q_2(\varepsilon) = \int_0^L A(\tau, \bar{x}(\tau, \bar{y}, \varepsilon), \bar{x}_\Delta(\tau, \bar{y}, \varepsilon)) d\tau$$

не вироджені, коли $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$, і

$$\|Q_\nu(\varepsilon)\| \leq \sigma_\nu \varepsilon^{-\chi_\nu},$$

де $\sigma_\nu > 0$, $0 \leq \chi_1 < m^{-1}$, $0 \leq \chi_1 + \chi_2 < m^{-1}$.

3. Питання існування розв'язку задачі вигляду (1) – (3) із лінійно перетвореним аргументом розглядалося в [8]. Для задачі (1) – (4) розв'язок тільки неперервний при $\tau > 0$. Тому, щоб скористатися методикою [4], виділимо проміжки $[0, 2\varepsilon\Delta]$ і $[2\varepsilon\Delta, L]$, на другому з яких $(x(\cdot, \varepsilon), \varphi(\cdot, \varepsilon)) \in C^2$ для кожного $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$.

Теорема. Нехай виконуються умови 1^0 – 4^0 , вектор-функції x^0 і φ^0 неперервні на $[-\varepsilon\Delta, 0]$. Тоді $\forall \varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$, де ε_0 – досить велике, існує розв'язок $(x(\tau, y, \psi, \varepsilon), \varphi(\tau, y, \psi, \varepsilon))$ задачі (1) – (4), $(x(0, y, \psi, \varepsilon), \varphi(0, y, \psi, \varepsilon)) = (y, \psi)$, і така функція $\xi(\varepsilon)$, що виконується нерівність

$$\begin{aligned} & \|x(\tau, y, \psi, \varepsilon) - \bar{x}(\tau, \bar{y}, \varepsilon)\| + \\ & + \|\varphi(\tau, y, \psi, \varepsilon) - \bar{\varphi}(\tau, \bar{y}, \varepsilon) - \xi(\varepsilon)\| \leq c_{11} \varepsilon^\alpha, \end{aligned}$$

$$\alpha = 1/m - \chi_1$$

для всіх $(\tau, \varepsilon) \in [0, L] \times (0, \varepsilon_0]$, c_{11} не залежить від ε .

Доведення. Нехай $\rho_1 = 0.5\rho$, $\mu \in \mathbb{R}^n$, $\|\mu\| \leq c_1^{-1}\rho_1$, $c_1 = \exp(2a_1 n L)$. Тоді $\forall \varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ крива $\bar{x} = \bar{x}(\tau, \bar{y} + \mu, \varepsilon)$ лежить в ρ_1 -околі кривої $\bar{x} = \bar{x}(\tau, \bar{y}, \varepsilon)$. На підставі теореми 3 [10] існує розв'язок системи (1), визначений для $\tau \in [0, L]$, і

$$\|x(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon) - \bar{x}(\tau, \bar{y} + \mu, \varepsilon)\| \leq c_2 \varepsilon^{1/m}.$$

Звідси випливає нерівність

$$\begin{aligned} & \|x(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon) - \bar{x}(\tau, \bar{y} + \mu, \varepsilon)\| \leq \\ & \leq c_1 \|\mu\| + c_2 \varepsilon^{1/m}. \end{aligned} \quad (8)$$

Покажемо, що $\exists \mu = \mu(\xi, \varepsilon) \in \mathbb{R}^n$ таке, що $\forall (\xi, \varepsilon) \in \mathbb{R}^m \times (0, \varepsilon_0]$ існує розв'язок системи (1) який при $t = 0$ набуває значень $(x(0, \varepsilon), \varphi(0, \varepsilon)) = (\bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi)$ і задовільняє умову (2). Із (2) і (6) випливає

$$\begin{aligned} & \int_0^{2\varepsilon\Delta} (f(M) - \bar{f}(\bar{M}_1)) d\tau + \\ & + \sum_{k+l=0}^{2\varepsilon\Delta} \int (f_{kl}(M_1) e^{i(k,\varphi-\varphi_\Delta)} - \\ & - f_{kl}(\tilde{M}_1) e^{i(k,\omega(\tau))\Delta}) d\tau + \\ & + \sum_{k+l=0}^{2\varepsilon\Delta} \int f_{kl}(M_1) e^{i(k,\varphi)+i(l,\varphi_\Delta)} d\tau + \\ & + \int_{2\varepsilon\Delta}^L (\bar{f}(\bar{M}_1) - \bar{f}(\tilde{M}_1)) d\tau \equiv \\ & \equiv R_1 + R_2 + R_3 + R_4 = 0. \end{aligned}$$

Із умови 1^0 одержується оцінка

$$\|R_1\| \leq 4a_1 \Delta \varepsilon. \quad (9)$$

При $\tau \geq 2\varepsilon\Delta$ маємо

$$\|\varphi(\tau) - \varphi(\tau - \varepsilon\Delta) - \omega(\tau)\Delta\| \leq c_3 \varepsilon,$$

$$c_3 = \left(\Delta^2 \max_{1 \leq \nu \leq m} \max_{\tau \in [0, L]} \left| \frac{d\omega_\nu(\tau)}{d\tau} \right| + 2 \sup_G \|Y\| \right) \Delta / 2.$$

Тоді для R_2 одержимо оцінку

$$\begin{aligned} & \|R_2\| \leq c_3 L \varepsilon \sum_{k+l=0} \sup_{G_1} \|f_{kl}(M_1)\| + \\ & + L \sum_{k+l=0} \left\| f_{kl}(M_1) - f_{kl}(\tilde{M}_1) \right\| \leq \quad (10) \\ & \leq \left(2c_1 n L \sum_{k+l=0} \left(\sup_{G_1} \|f_{kl}(\tilde{M}_1)\| + \right. \right. \\ & \left. \left. + \sup_{G_1} \left\| \frac{\partial f_{kl}}{\partial x}(M_1) \right\| + \sup_{G_1} \left\| \frac{\partial f_{kl}}{\partial x_\Delta}(M_1) \right\| \right) \right) \varepsilon = c_4 \varepsilon, \\ & \text{якщо } \varepsilon_0 \leq \left(\frac{c_2 n}{c_1} \right)^{\frac{m}{m-1}}. \end{aligned}$$

Застосуємо одержану в [10] оцінку осциляційного інтеграла для оцінки такого інтеграла:

$$R_3 = \int_{2\varepsilon\Delta}^L \tilde{g}_{kl}(\tau, \varepsilon) \exp\left(\frac{i}{\varepsilon} \int_{2\varepsilon\Delta}^\tau \gamma_{kl}(s, \varepsilon) ds\right) d\tau,$$

де

$$\begin{aligned} \tilde{g}_{kl}(\tau, \varepsilon) &= f_{kl}(M_1) \exp\left[i(k, \varphi) + i(l, \varphi_\Delta) - \right. \\ &\quad \left. - \frac{i}{\varepsilon} \int_{2\varepsilon\Delta}^\tau \gamma_{kl}(s, \varepsilon) ds\right], \\ \gamma_{kl}(\tau, \varepsilon) &= (k, \omega(\tau)) + (l, \omega(\tau - \varepsilon\Delta)). \end{aligned}$$

Маємо

$$\begin{aligned} \|R_3\| &\leq c_5 \varepsilon^{\frac{1}{m}} \sum_{\|k+l\|\neq 0} \left(\sup_{G_1} \|f_{kl}\| + \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{\|k+l\|} \sup_{G_1} \left\| \frac{df}{d\tau} \right\| \right) \leq (1+a_1)a_2 c_5 \varepsilon^{\frac{1}{m}}. \quad (11). \end{aligned}$$

Далі одержимо,

$$\begin{aligned} R_4 &= \int_{2\varepsilon\Delta}^L [\bar{f}(\tilde{M}_1) - \bar{f}(\bar{M}_1)] d\tau = Q_1(\varepsilon)\mu + \\ &\quad + \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{x}}(\bar{M})P_{11} + \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{x}_\Delta}(\bar{M})P_{12} + P_1. \end{aligned}$$

Тут

$$\begin{aligned} \|P_{11}\| &= \left\| \tilde{x} - \bar{x} - \frac{\partial \bar{x}}{\partial \bar{y}}\mu \right\| \leq \frac{1}{2} n a_3 \|\mu\|^2, \text{ де} \\ a_3(\bar{x}) &= \sum_{\nu=1}^n \sup \left\| \frac{\partial^2 \bar{x}}{\partial \bar{y} \partial \bar{y}_\nu} \mu \right\|. \end{aligned}$$

Така ж оцінка справджується і для $P_{12} = \tilde{x}_\Delta - \bar{x}_\Delta - \frac{\partial \bar{x}_\Delta}{\partial \bar{y}}\mu$.

Таким же чином одержується оцінка для P_1 :

$$\|P_1\| = \left\| \bar{f}(M_1) - \bar{f}(\bar{M}_1) - \frac{\partial \bar{f}}{\partial x}(\bar{M}_1)(\tilde{x} - \bar{x}) - \right.$$

$$\begin{aligned} &\quad \left. - \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{x}_\Delta}(\bar{M}_1)(\tilde{x}_\Delta - \bar{x}_\Delta) \right\| \leq \\ &\quad c_1 n \varepsilon^{\frac{1}{m}} \left(\sup \left\| \frac{\partial \bar{f}}{\partial x} \right\| + \sup \left\| \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{x}_\Delta} \right\| \right) + \frac{1}{2} a_3(\bar{f}) \|\mu\|^2 \leq \\ &\quad \leq c_6 (\varepsilon^{\frac{1}{m}} + \|\mu\|^2), c_6 > 0. \end{aligned}$$

Для μ маємо рівняння

$$\begin{aligned} \mu &= -Q_1^{-1}(\varepsilon)(R_1 + R_2 + R_3 + P_1 + \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{x}}(M_1)P_{11} + \\ &\quad + \sup \left\| \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{x}_\Delta} P_{12} \right\|) \equiv M_1(\mu, \xi, \varepsilon). \end{aligned}$$

На підставі нерівностей (8)-(10), оцінок для P_{11} , P_{12} і P_1 справджується нерівність

$$\|M_1\| \leq c_7 \varepsilon^\alpha + c_8 \varepsilon^{-\chi_1} \|\mu\|^2,$$

де $c_7 = 4a_1\Delta + c_4 + (1+a_1)a_2c_5 + c_6$, $c_8 = a_1a_3(\alpha)n + c_6$.

Нехай $\|\mu\| \leq 2c_7\varepsilon^\alpha$, $2c_7c_8\varepsilon_0^{\alpha-\chi_1} \leq 1$. Тоді $\forall \xi \in \mathbb{R}^m$ і $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$

$$\|M_1\| \leq 2c_7\varepsilon^\alpha. \quad (12)$$

Отже, $M_1(\cdot, \xi, \varepsilon): S_1 \rightarrow S_1$, де S_1 – куля з радіусом $r_1 = 2c_7\varepsilon^\alpha$.

Аналогічно як в [8] доводиться, що для досить малого $\varepsilon_0 > 0$ відображення M_1 є стискаючим. Тому, на підставі теореми Брауера [12] $\forall (\xi, \varepsilon) \in \mathbb{R}^m \times (0, \varepsilon_0]$ існує єдиний розв'язок $\mu = \mu(\xi, \varepsilon)$.

Доведемо, що $\exists \xi \in \mathbb{R}^m$ таке, що розв'язок системи (1) із значеннями $(\bar{y} + \mu(\xi, \varepsilon), \bar{\psi} + \xi(\varepsilon))$ задовольняє умову (3). Із (3) і (7) маємо

$$\begin{aligned} \xi &= -Q_2^{-1}(\varepsilon) \left\{ \int_0^{2\varepsilon\Delta} (A(M_1^0)\varphi - A(\bar{M}_1^0)\bar{\varphi} + g(M) - \right. \\ &\quad \left. - \bar{g}(M_1)) d\tau + \int_{2\varepsilon\Delta}^L [A(M_1^0)(\varphi - \tilde{\varphi}) + (A(M_1^0) - \right. \\ &\quad \left. - A(\bar{M}_1^0))\tilde{\varphi} + A(\bar{M}_1^0)(\tilde{\varphi} - \bar{\varphi}) + (\bar{g}(M_1) - \bar{g}(\bar{M}_1)) + \right. \\ &\quad \left. + \sum_{k+l \neq 0} g_{kl}(M_1) \exp(i(k, \varphi) + (l, \varphi_\Delta))] d\tau \right\} \equiv \end{aligned}$$

$$\equiv M_2(\xi, \varepsilon).$$

Аналогічно, як була одержана оцінка (12), дістанемо

$$\|M_2(\xi, \varepsilon)\| \leq c_9 \varepsilon^{\alpha-\chi_2} \|\xi\| + c_{10} \varepsilon^{\alpha-\chi_2-1}. \quad (13)$$

Нерівність (13) виконується для всіх $(\xi, \varepsilon) \in \mathbb{R}^m \times (0, \varepsilon_0]$. Нехай

$$\|\xi\| \leq r_2 = 2c_{10} \varepsilon^{\alpha-\chi_2-1}, \quad \varepsilon_0 \leq (2c_9)^{1/(\chi_2-\alpha+1)}.$$

Тоді $\forall \varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ маємо $M_2: S_2 \rightarrow S_2$, де S_2 – куля в \mathbb{R}^m з радіусом r_2 . На підставі теореми Брауера з неперервності відображення M_2 по $\xi \forall \varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ випливає існування нерухомої точки $\xi = \xi(\varepsilon)$ відображення $M_2(\cdot, \varepsilon)$. Отже, існує розв'язок системи (1), який задоволяє інтегральні умови (2) і (3). Крім того,

$$\begin{aligned} & \|\varphi(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon) - \tilde{\varphi}(\tau, \bar{y}, \bar{\psi}, \varepsilon) - \xi(\varepsilon)\| \leq \\ & \leq \|\varphi(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon) - \tilde{\varphi}(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon)\| + \\ & + \|\tilde{\varphi}(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon) - \tilde{\varphi}(\tau, \bar{y}, \bar{\psi}, \varepsilon) - \xi(\varepsilon)\| \leq \\ & \leq c_2 \varepsilon^{\frac{1}{m}} + \|\mu\| c_9 \leq c_2 \varepsilon^{\frac{1}{m}} + 2c_1 c_{10} \varepsilon^\alpha \leq 4c_1 c_{10} \varepsilon^\alpha, \end{aligned} \quad (14)$$

якщо $\varepsilon_0 \leq (2c_1 c_{10}/c_2)^{1/\chi_1}$.

Об'єднавши оцінки (8) і (14) одержимо оцінку похибки методу усереднення із сталою $c_{11} = 4c_1 c_{10}$.

Нехай $2c_{11} \varepsilon_0^\alpha \leq \rho$. Тоді крива $x = x(\tau, \bar{y} + \mu, \bar{\psi} + \xi, \varepsilon)$ лежить в ρ_1 -околі розв'язку усередненої задачі для всіх $(\tau, \varepsilon) \in [0, L] \times (0, \varepsilon_0]$.

Теорему доведено.

СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

1. Арнольд В.И. Условия применимости и оценка погрешности метода усреднения для систем, которые в процессе эволюции проходят через резонанс // Докл. АН СССР. – 1965. – 161, № 1. – С. 9 – 12.
2. Гребенников Е.А., Митропольский Ю.А., Рябов Ю.А. Введение в резонансную аналитическую динамику. – М.: Янус-К, 1999. – 320 с.
3. Ханаев М.М. Усреднение в теории устойчивости. – М.: Наука, 1986. – 192 с.
4. Самойленко А.М., Петришин Р.І. Математичні аспекти теорії нелінійних коливань. – Київ: Нauкова думка, 2004. – 474 с.
5. Арнольд В.И., Козлов В.В., Нейштадт А.И. Математические аспекты классической и небесной механики. – М.: УРСС, 2002. – 416 с.

6. Бигун Я.И., Самойленко А.М. Обоснование принципа усреднения для многочастотных систем дифференциальных уравнений с запаздыванием // Дифференц. уравнения. – 1999. – 35, № 1. – С. 8 – 14.

7. Бигун Я.Й. Обґрунтування методу усереднення для нелінійних резонансних систем із запізненням // Нелінійні коливання. – 1999. – Т. 2, № 2. – С. 162 – 169.

8. Бигун Я.Й. Усереднення в багаточастотних системах із лінійно перетвореним аргументом та інтергальними крайовими умовами // Наук. вісн. Чернівецького ун-ту: Зб. наук. пр. Вип. 269. Математика. – Чернівці: Рута, 2005. – С. 5 – 10.

9. Бигун Я.Й. Дослідження багаточастотних коливних систем із запізненням // Наук. вісник Чернівецького ун-ту: Зб. наук. пр. Вип. 150. Математика. – Чернівці: Рута, 2002. – С. 15 – 20.

10. Бигун Я.Й. Усереднення крайових задач для багаточастотних систем із сталим запізненням // Вісник Київського ун-ту: Зб. наук. пр. – Сер. фіз.-мат. науки. – Київ, 2005. – Вип. №2. – С. 90 – 96.

11. Медведев Г.Н., Моргунов Б.И. Об асимптотическом решении методом усреднения некоторых систем дифференциальных уравнений с запаздыванием // Вестник МГУ. – Сер. 3. – М.: МГУ, 1968, № 2. – С. 109 – 111.

12. Хатсон В., Пим Дж. Приложения функционального анализа и теории операторов. – М.: Мир, 1983. – 432 с.

Стаття надійшла до редколегії 10.10.2006