

А. М. Самойленко (Ін-т математики НАН України, Київ),  
 Р. І. Петришин, Т. М. Сопронюк (Чернівець. нац. ун-т)

## ПОБУДОВА ІНТЕГРАЛЬНОГО МНОГОВИДУ БАГАТОЧАСТОТНОЇ КОЛИВНОЇ СИСТЕМИ З ФІКСОВАНИМИ МОМЕНТАМИ ІМПУЛЬСНОЇ ДІЇ

We determine a class of multifrequency resonance systems with pulse action for which an integral manifold exists. We construct a function that determines a discontinuous integral manifold and investigate its properties.

Визначено деякий клас багаточастотних резонансних систем з імпульсною дією, для якого існує інтегральний многовид. Побудовано функцію, яка визначає розривний інтегральний многовид, і досліджено її властивості.

Якісне дослідження розв'язків нелінійних диференціальних рівнянь істотно спрощується, якщо вони належать інтегральному многовиду меншого розміру, ніж початковий фазовий простір, тому вивчення умов існування таких многовидів є актуальним. Фундаментальні ідеї М. М. Боголюбова [1] про інтегральні многовиди тороїдального типу було поширено на диференціальні рівняння в різних функціональних просторах, в тому числі і на імпульсні коливні системи зі сталими частотами [2, 3]. У даній статті аналогічне питання вивчається для нелінійних багаточастотних систем з імпульсною дією у фіксовані моменти часу. Такого типу системи виникають при переході до амплітудно-фазових змінних у рівняннях руху слабо зв'язаних осциляторів з повільно змінними частотами під дією імпульсних сил. Тут використано розвинуто в [4] методику побудови інтегрального многовиду для багаточастотних резонансних систем без імпульсної дії та рівномірні оцінки осциляційних інтегралів і сум від розривних функцій, досліджені в роботах [5–7].

**1. Постановка задачі.** Будемо розглядати багаточастотну систему  $n + m$  рівнянь з імпульсною дією у фіксовані моменти часу  $t_v = \varepsilon^{-1} \tau_v$  вигляду

$$\frac{dx}{dt} = a(x, \tau) + \bar{a}(x, \varphi, \tau) + \varepsilon A(x, \varphi, \tau, \varepsilon),$$

$$\frac{d\varphi}{d\tau} = \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + b(x, \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_v,$$

(1)

$$\Delta x|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon p(x, \tau_v) + \varepsilon \bar{p}(x, \varphi, \tau_v) + \varepsilon^2 P(x, \varphi, \tau_v, \varepsilon),$$

$$\Delta \varphi|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon q(x, \varphi, \tau_v, \varepsilon),$$

в якій  $x \in \mathcal{D} \subset R^n$ ,  $\varphi \in R^m$ ,  $(0, \varepsilon_0] \ni \varepsilon$  — малий параметр,  $\tau = \varepsilon t \in R$  — „повільний час”,  $\tau_{v+1} - \tau_v = \theta \varepsilon$  для всіх  $v \in Z$ ,  $Z$  — множина всіх цілих чисел,  $\theta$  — додатна стала,  $\mathcal{D}$  — обмежена область, функції  $a$ ,  $\bar{a}$ ,  $p$ ,  $\bar{p}$ ,  $q$ ,  $A$ ,  $P$ ,  $\omega$  і  $b$  визначено на множині  $\bar{G} = \mathcal{D} \times R^m \times R \times (0, \varepsilon_0]$ ,  $2\pi$ -періодичні по кожній компоненті  $\varphi_v$ ,  $v = \overline{1, m}$ , вектора  $\varphi$  і належать певним класам гладких функцій.

Оскільки середні по  $\varphi$  в кубі періодів функцій  $\bar{a}(x, \varphi, \tau)$ ,  $\bar{p}(x, \varphi, \tau)$  можна віднести відповідно до функцій  $a(x, \tau)$ ,  $p(x, \tau)$ , то будемо вважати їх тотожно рівними нулю.

Позначимо через  $W_1(\tau)$  і  $W_1^*(\tau)$  відповідно матрицю

$$W_l(\tau) = \left( \frac{d^j}{d\tau^j} \omega_v(\tau) \right)_{j,v=1}^{l,m}$$

розмірності  $l \times m$  і транспоновану до неї. Припустимо, що функції

$$\frac{d^j}{d\tau^j} \omega_v(\tau), \quad v = \overline{1, m}, \quad j = \overline{0, l}, \quad l \geq m,$$

рівномірно неперервні на  $R$  і

$$\left\| (W_l^*(\tau)W_l(\tau))^{-1}W_l^*(\tau) \right\| \leq \sigma_1 = \text{const} \quad \forall \tau \in R. \quad (2)$$

Накладемо наступні обмеження:

$$\begin{aligned} [a; \bar{a}; p; \bar{p}; A; b; q] &\in C_{x, \varphi, \tau}^1(\bar{G}, \sigma_1), \\ \sum_k \left[ \|k\|^3 \sup_{\bar{G}} \|r_k\| + \|k\|^2 \left( \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial r_k}{\partial \tau} \right\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial r_k}{\partial x} \right\| \right) \right] &\leq \sigma_1, \\ \sum_k \left[ \|k\| \sup_{\bar{G}} \|c_k\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial c_k}{\partial \tau} \right\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial c_k}{\partial x} \right\| \right] &\leq \sigma_1, \end{aligned} \quad (3)$$

матриця  $S(x, \tau) = \partial(a(x, \tau); p(x, \tau)) / \partial x$  одностайно по  $\tau \in R$  рівномірно неперервна по  $x \in \mathcal{D}$ . Останнє означає, що для довільного  $\delta_1 > 0$  існує таке  $\delta_2 = \delta_2(\delta_1) > 0$ , не залежне від  $x, \tau$ , що

$$\|S(x, \tau) - S(y, \tau)\| < \delta_1 \quad \forall x \in \mathcal{D}, \quad y \in \mathcal{D}, \quad \tau \in R$$

при  $\|x - y\| < \delta_2$ .

Зазначимо, що в умовах (3)  $C_z^1(\bar{G}, \sigma_1)$  — множина вектор-функцій, які при кожному фіксованому  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0)$  мають неперервні і обмежені в  $\bar{G}$  деякою додатною сталою  $\sigma_1$  частинні похідні по  $z$  першого порядку;  $c_k = c_k(x, \tau, \varepsilon)$ ,  $r_k = r_k(x, \tau, \varepsilon)$  — коефіцієнти Фур'є відповідно функцій  $c(x, \varphi, \tau, \varepsilon) = [\bar{a}(x, \varphi, \tau); b(x, \varphi, \tau, \varepsilon)]$ ,  $r(x, \varphi, \tau, \varepsilon) = [\bar{p}(x, \varphi, \tau); q(x, \varphi, \tau, \varepsilon)]$ ;  $k = (k_1, \dots, k_m)$  — вектор з цілочисловими координатами. Під нормою матриці розуміємо суму модулів її елементів.

Припустимо, що існує визначений для всіх  $(\tau, \varepsilon) \in R \times (0, \varepsilon_0]$  розв'язок  $\bar{x} = \bar{x}(\tau, \varepsilon)$  системи першого наближення для повільних змінних

$$\frac{d\bar{x}}{d\tau} = a(\bar{x}, \tau), \quad \tau \neq \tau_v, \quad (4)$$

$$\Delta \bar{x} \Big|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon p(\bar{x}, \tau_v),$$

який належить  $\mathcal{D}$  разом із своїм  $\rho$ -околом,  $\rho = \text{const} > 0$ , а відповідна цьому розв'язку система рівнянь у варіаціях

$$\frac{dz}{d\tau} = \frac{\partial}{\partial x} a(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) z, \quad \tau \neq \tau_v,$$

$$\Delta z \Big|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon \frac{\partial}{\partial x} p(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \tau_v) z$$

гіперболічна рівномірно по  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ . Не втрачаючи загальності, будемо припускати, що матриці

$$H(\tau, \varepsilon) \equiv \frac{\partial a(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau)}{\partial x}, \quad G(\tau, \varepsilon) \equiv \frac{\partial p(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau)}{\partial x}$$

мають блочно-діагональну структуру, тоді останню систему можна подати у вигляді

$$\frac{dz_+}{d\tau} = H_+(\tau, \varepsilon)z_+, \quad \tau \neq \tau_v, \quad \Delta z_+ \Big|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon G_+(\tau_v, \varepsilon)z_+, \quad (4_1)$$

$$\frac{dz_-}{d\tau} = H_-(\tau, \varepsilon)z_-, \quad \tau \neq \tau_v, \quad \Delta z_- \Big|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon G_-(\tau_v, \varepsilon)z_-, \quad (4_2)$$

де  $z = (z_+; z_-)$ ,  $z_+ \in R^{n_0}$ ,  $z_- \in R^{n-n_0}$ ,  $n_0$  не залежить від  $\varepsilon$ ,  $H(\tau, \varepsilon) = \text{diag}[H_+(\tau, \varepsilon), H_-(\tau, \varepsilon)]$ ,  $G(\tau, \varepsilon) = \text{diag}[G_+(\tau, \varepsilon), G_-(\tau, \varepsilon)]$ . На підставі гіперболічності матрицанти  $Q_+(\tau, t, \varepsilon)$  і  $Q_-(\tau, t, \varepsilon)$  лінійних систем відповідно (4<sub>1</sub>) і (4<sub>2</sub>) для всіх  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  справджують нерівності

$$\|Q_+(\tau, t, \varepsilon)\| \leq Ke^{\gamma(\tau-t)} \quad \forall \tau \leq t, \quad \|Q_-(\tau, t, \varepsilon)\| \leq Ke^{-\gamma(\tau-t)} \quad \forall \tau \geq t$$

з деякими сталими  $K \geq 1$  і  $\gamma > 0$ , не залежними від  $\varepsilon$ .

Нехай

$$Q(\tau, t, \varepsilon) = \begin{cases} -\text{diag}(Q_+(\tau, t, \varepsilon); 0), & \tau \leq t, \\ \text{diag}(0; Q_-(\tau, t, \varepsilon)), & \tau > t. \end{cases}$$

Тоді очевидно, що

$$\|Q(\tau, t, \varepsilon)\| \leq Ke^{-\gamma|\tau-t|}, \quad \tau \in R, \quad t \in R, \quad \varepsilon \in (0, \varepsilon_0]. \quad (5)$$

У нових змінних  $y = x - \bar{x}(\tau, \varepsilon)$ ,  $y = (y_+; y_-)$  система (1) набере вигляду

$$\begin{aligned} \frac{dy_+}{d\tau} &= H_+(\tau, \varepsilon)y_+ + F_+(y, \tau, \varepsilon) + \bar{a}_+(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \varphi, \tau) + \\ &+ \varepsilon A_+(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_v, \\ \frac{dy_-}{d\tau} &= H_-(\tau, \varepsilon)y_- + F_-(y, \tau, \varepsilon) + \bar{a}_-(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \varphi, \tau) + \\ &+ \varepsilon A_-(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_v, \\ \frac{d\varphi}{d\tau} &= \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + b(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_v, \end{aligned} \quad (6)$$

$$\begin{aligned} \Delta y_+ \Big|_{\tau=\tau_v} &= \varepsilon G_+(\tau_v, \varepsilon)y_+ + \varepsilon \Phi_+(y, \tau_v, \varepsilon) + \\ &+ \varepsilon \bar{p}_+(y + \bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v) + \varepsilon^2 P_+(y + \bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v, \varepsilon), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Delta y_- \Big|_{\tau=\tau_v} &= \varepsilon G_-(\tau_v, \varepsilon)y_- + \varepsilon \Phi_-(y, \tau_v, \varepsilon) + \\ &+ \varepsilon \bar{p}_-(y + \bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v) + \varepsilon^2 P_-(y + \bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v, \varepsilon), \end{aligned}$$

$$\Delta \varphi \Big|_{\tau=\tau_v} = \varepsilon q(y + \bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v, \varepsilon),$$

де

$$(\bar{a}_+; \bar{a}_-) = \bar{a}, \quad (\bar{p}_+; \bar{p}_-) = \bar{p}, \quad (A_+; A_-) = A, \quad (P_+; P_-) = P,$$

$$F = (F_+; F_-) = a(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) - a(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) - H(\tau, \varepsilon)y =$$

$$= \int_0^1 \left[ \frac{\partial}{\partial x} (a(\tau y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) - a(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau)) \right] dy,$$

$$\begin{aligned}\Phi &= (\Phi_+; \Phi_-) = p(y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) - p(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) - G(\tau, \varepsilon)y = \\ &= \int_0^1 \left[ \frac{\partial}{\partial x} (p(\tau y + \bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau) - p(\bar{x}(\tau, \varepsilon), \tau)) \right] d\tau.\end{aligned}$$

При зроблених на  $a(x, \tau)$  і  $b(x, \tau)$  припущеннях маємо, що для довільного  $\delta_1$  можна вибрати таке  $\delta_2 < \rho$ , що

$$\|\Phi\| < \delta_1 \|y\|, \quad \|F\| < \delta_1 \|y\|, \quad \left\| \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right\| < \delta_1, \quad \left\| \frac{\partial F}{\partial y} \right\| < \delta_1 \quad (7)$$

при  $\|y\| < \delta_2$ ,  $\tau \in R$  і  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ .

Для побудови інтегрального многовиду  $y = Y(\psi, \tau, \varepsilon)$  системи (6) застосуємо ітераційний метод, який полягає в тому, що  $y = Y(\psi, \tau, \varepsilon)$  визначається як границя послідовності  $\{Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)\}$ , в якій  $y = Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)$  є інтегральним многовидом системи рівнянь з імпульсною дією

$$\begin{aligned}\frac{dy}{d\tau} &= H(\tau, \varepsilon)y + F_1(Y_j(\varphi, \tau, \varepsilon), \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_v, \\ \Delta y|_{\tau=\tau_v} &= \varepsilon G(\tau_v, \varepsilon)y + \varepsilon \Phi_1(Y_j(\varphi, \tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v, \varepsilon),\end{aligned} \quad (8)$$

$$\begin{aligned}\frac{d\varphi}{d\tau} &= \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y_j(\varphi, \tau, \varepsilon), \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_v, \\ \Delta \varphi|_{\tau=\tau_v} &= \varepsilon q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y_j(\varphi_v, \tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v, \varepsilon),\end{aligned} \quad (9)$$

де

$$\begin{aligned}F_1(y, \varphi, \tau, \varepsilon) &= F(y, \tau, \varepsilon) + \bar{a}(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + y, \varphi, \tau) + \varepsilon A(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + y, \varphi, \tau, \varepsilon), \\ \Phi_1(y, \varphi, \tau, \varepsilon) &= \Phi(y, \tau, \varepsilon) + \bar{p}(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + y, \varphi, \tau) + \\ &+ \varepsilon P(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + y, \varphi, \tau, \varepsilon), \quad Y_0 \equiv 0.\end{aligned}$$

Згідно з умовами (3)  $\|\partial q / \partial \varphi\| \leq \sigma_1$ . Крім того, нижче ми покажемо, що функції  $Y_j(\varphi, \tau, \varepsilon)$  неперервно диференційовні по  $\varphi$ , кусково-неперервні по  $\tau$  з розривами першого роду при  $\tau = \tau_v$  і  $\|\partial(Y_j(\varphi, \tau_v, \varepsilon)) / \partial \varphi\| \leq \bar{\sigma}_1 = \text{const}$  для всіх  $j \geq 0$ ,  $\varphi \in R^m$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ ,  $v \in Z$ . Тому відображення  $\varphi \rightarrow \varphi + \varepsilon q(Y_j(\varphi, \tau_v, \varepsilon), \varphi, \tau_v, \varepsilon)$  є взаємно однозначним, що гарантує існування і єдиність розв'язку  $\varphi = \varphi_{\tau_0, j}^\tau(\psi, \varepsilon)$ ,  $\varphi_{\tau_0, j}^{\tau_0}(\psi, \varepsilon) = \psi$ , системи (9) для всіх  $\tau_0 \in R$ ,  $\tau \in R$ ,  $\psi \in R^m$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ . Оскільки  $[b(x, \varphi, \tau, \varepsilon); q(x, \varphi, \tau, \varepsilon)] \in C_{x, \varphi, \tau}^1(\bar{G}, \sigma_1)$ , то згідно з теоремами про диференційовність розв'язків диференціальних рівнянь функція  $\varphi_{\tau_0, j}^\tau(\psi, \varepsilon)$  неперервно диференційовна по  $\psi$  для всіх  $(\psi, \tau_0, \varepsilon) \in R^m \times R \times (0, \varepsilon_0] = G_1$  і по  $\tau_0$  для всіх  $(\psi, \tau_0, \varepsilon) \in R^m \times \bar{R} \times (0, \varepsilon_0] = \underline{G}_1$ , де  $\bar{R} = R \setminus \{\tau_v\}_{v=-\infty}^\infty$ . Підставимо в систему (8)  $\varphi = \varphi_{\tau_0, j}^\tau(\psi, \varepsilon)$ . Тоді

$$\begin{aligned}y_{\tau_0, j} &= \int_{-\infty}^{\infty} Q(\tau, t, \varepsilon) F_1(Y_j(\varphi_{\tau_0, j}^\tau(\psi, \varepsilon), \varphi_{\tau_0, j}^\tau(\psi, \varepsilon), t, \varepsilon), t, \varepsilon) dt + \\ &+ \varepsilon \sum_{v=-\infty}^{\infty} Q(\tau, \tau_v, \varepsilon) \Phi_1(Y_j(\varphi_{\tau_0, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \varphi_{\tau_0, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon)\end{aligned}$$

є сім'єю обмежених розв'язків одержаної системи, залежних від параметрів  $\tau_0$ ,  $\psi$ ,  $\varepsilon$ . Ця сім'я покриває інваріантну множину  $y = Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)$ :

$$y \equiv Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon) = \int_{-\infty}^{\infty} Q(\tau, t, \varepsilon) F_1 \left( Y_j(\varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon), t, \varepsilon), \varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon), t, \varepsilon \right) dt + \\ + \varepsilon \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} Q(\tau, \tau_\nu, \varepsilon) \Phi_1 \left( Y_j(\varphi^{\tau_\nu}_{\tau, j}(\psi, \varepsilon), \tau_\nu, \varepsilon), \varphi^{\tau_\nu}_{\tau, j}(\psi, \varepsilon), \tau_\nu, \varepsilon \right). \quad (10)$$

**2. Допоміжні твердження.** Для дослідження збіжності послідовностей  $\{Y_j\}$  і  $\{\varphi'_{\tau, j}\}$  встановимо ряд лем.

Позначимо через  $\varphi = \varphi'_\tau(\psi, \varepsilon)$  розв'язок задачі Коші

$$\frac{d\varphi'_\tau}{dt} = \frac{\omega(t)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(t, \varepsilon) + Y(\varphi'_\tau, t, \varepsilon), \varphi'_\tau, t, \varepsilon), \quad t \neq \tau_\nu, \quad (11)$$

$$\Delta \varphi|_{t=\tau_\nu} = \varepsilon q(\bar{x}(\tau_\nu, \varepsilon) + Y(\varphi^{\tau_\nu}_{\tau, \nu}, \tau_\nu, \varepsilon), \varphi^{\tau_\nu}_{\tau, \nu}, \tau_\nu, \varepsilon), \quad \varphi^{\tau_\nu}_{\tau} = \psi \in R^m.$$

Тут  $Y(\varphi, t, \varepsilon)$  — неперервно диференційовна по  $(\varphi, t) \in R^m \times \bar{R}$  при кожному фіксованому  $\varepsilon$ . Дослідимо властивості цього розв'язку.

**Лема 1.** Нехай виконуються умови (2), (3), (5) і нерівності

$$\left\| \frac{\partial Y(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \psi} \right\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1,$$

$$\left\| \frac{\partial Y(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \tau} + \frac{\partial Y(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \psi} \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} \right\| \leq d_1, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in \underline{G}_1,$$

$$\left\| \Delta Y(\psi, \tau, \varepsilon) \right|_{\tau=\tau_\nu} \leq \underline{d}_1 \varepsilon, \quad (\psi, \varepsilon) \in R^m \times (0, \varepsilon_0], \quad \nu \in Z,$$

$$\underline{d}_1, \bar{d}_1, d_2 = \text{const}, \quad \alpha = \frac{1}{l+1}.$$

Тоді існують такі не залежні від  $\varepsilon$  сталі  $c_r = c_r(\underline{d}_1, \bar{d}_1)$ ,  $r = 1, 2$ , що при досить малому  $\varepsilon_0 > 0$  для всіх  $(\psi, t, \varepsilon) \in G_1$  справджуються оцінки

$$\left\| \frac{\partial}{\partial \psi} (\varphi'_\tau(\psi, \varepsilon) - \psi) \right\| \leq c_1 \varepsilon^\alpha (1 + d_2) e^{\gamma|\tau-t|/3}, \quad \tau \in R, \quad (12)$$

$$\left\| \frac{\partial}{\partial \tau} \varphi'_\tau(\psi, \varepsilon) \right\| \leq c_2 \left( 1 + \frac{\|\omega(\tau)\|}{\varepsilon} \right) e^{\gamma|\tau-t|/3}, \quad \tau \in \bar{R}. \quad (13)$$

**Доведення.** Використаємо схему доведення леми 12.1 з [4]. Задача Коші (11) при  $t \geq \tau$  приводить до рівностей

$$\varphi'_\tau - \psi = \int_{\tau}^t \left[ \frac{\omega(l)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi'_\tau, l, \varepsilon), \varphi'_\tau, l, \varepsilon) \right] dl + \\ + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_\nu < t} q(\bar{x}(\tau_\nu, \varepsilon) + Y(\varphi^{\tau_\nu}_{\tau, \nu}, \tau_\nu, \varepsilon), \varphi^{\tau_\nu}_{\tau, \nu}, \tau_\nu, \varepsilon), \quad (14)$$

$$z'_\tau = \int_\tau^t \frac{\partial b \partial Y}{\partial x \partial \varphi} (z'_\tau + E) dl + \int_\tau^t \frac{\partial b}{\partial \varphi} (z'_\tau + E) dl + \\ + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < l} \frac{\partial q \partial Y}{\partial x \partial \varphi} (z^{\tau_v} + E) + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < l} \frac{\partial q}{\partial \varphi} (z^{\tau_v} + E), \quad (15)$$

де  $z'_\tau \equiv \frac{\partial}{\partial \psi} (\varphi'_\tau - \psi)$ ,  $E$  — одинична матриця.

Перейдемо до нових змінних

$$\bar{\theta}'_\tau = \varphi'_\tau - \frac{1}{\varepsilon} \int_\tau^t \omega(\xi) d\xi.$$

Тоді, враховуючи, що  $\tau_{v+1} - \tau_v = \theta\varepsilon$ , отримуємо нерівність

$$\|z'_\tau\| \leq \sigma_1 d_2 \varepsilon^\alpha \left( m(\tau - t) \left(1 + \frac{1}{\theta}\right) + 1 + \int_\tau^t \|z'_\tau\| dl + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < l} \|z^{\tau_v}\| \right) + \\ + \sum_{k \neq 0} \left\| \int_\tau^t B_k(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi'_\tau, l, \varepsilon), l, \varepsilon) (z'_\tau + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}'_\tau)\} \times \right. \\ \times \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_\tau^l (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dl \left. + \sum_{k \neq 0} \left\| \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < l} Q_k(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y(\varphi^{\tau_v}, \tau_v, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon) \times \right. \right. \\ \left. \left. \times (z^{\tau_v} + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau_v})\} \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_\tau^{\tau_v} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\| \right|. \quad (16)$$

Тут  $B_k(x, \tau, \varepsilon)$  і  $Q_k(x, \tau, \varepsilon)$  — коефіцієнти Фур'є відповідно функцій  $\partial b(x, \varphi, \tau, \varepsilon) / \partial \varphi$  і  $\partial q(x, \varphi, \tau, \varepsilon) / \partial \varphi$ .

Як і в [4, с. 150], розглянемо спочатку випадок  $t \geq \tau + 2$  і подамо відрізок  $[\tau, t]$  у вигляді об'єднання відрізків

$$[\tau, t] = \bigcup_{s=0}^q T_s,$$

$$T_s = [\tau + s, \tau + s + 1], \quad 0 \leq s < q, \quad T_q = [\tau + q, t],$$

де  $q$  — ціла частина числа  $t - \tau - 1$ , а довжина відрізка  $T_q$  не менша за одиницю і менша ніж два.

Оцінимо величини стрибків функцій  $B_k(z'_\tau + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}'_\tau)\}$  і  $Q_k(z'_\tau + E) \times \exp\{i(k, \bar{\theta}'_\tau)\}$  в точках імпульсної дії на відрізку  $T_s$ :

$$\left\| \Delta(B_k(z'_\tau + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}'_\tau)\}) \Big|_{l=\tau_v} \right\| \leq \\ \leq 2(\sigma_1 + \underline{d}_1) \varepsilon \left( \sup_{\bar{G}} \|B_k\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial B_k}{\partial x} \right\| \right) \left( m + \sup_{T_s} \|z'_\tau\| \right), \\ \left\| \Delta(Q_k(z'_\tau + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}'_\tau)\}) \Big|_{l=\tau_v} \right\| \leq \\ \leq 2(\sigma_1 + \underline{d}_1) \varepsilon \left( \|k\| \sup_{\bar{G}} \|Q_k\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial Q_k}{\partial x} \right\| \right) \left( m + \sup_{T_s} \|z'_\tau\| \right)$$

при  $d_2 \varepsilon_0^\alpha \leq 1$ .

Оскільки при  $l \neq \tau_v$  виконуються рівність

$$\frac{dz_\tau^l}{dl} = \left( \frac{\partial b \partial Y}{\partial x \partial \varphi} + \frac{\partial b}{\partial \varphi} \right) (z_\tau^l + E)$$

і нерівність

$$\sup_{T_s} \left\| \frac{d}{dl} z_\tau^l \right\| \leq 2\sigma_1 \left( m + \sup_{T_s} \|z_\tau^l\| \right), \quad (17)$$

то на відрізках  $T_s$  одиничної довжини справджуються оцінки

$$I_k(T_s) \equiv \left\| \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} B_k(z_\tau^l + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}_\tau^l)\} \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_\tau^l (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dl \right\| \leq \\ \leq c_3 \varepsilon^\alpha \left( 1 + \sup_{T_s} \|z_\tau^l\| \right) \left[ \sup_{\bar{C}} \|B_k\| + \frac{1}{\|k\|} \left( \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial \tau} B_k \right\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial x} B_k \right\| \right) \right],$$

$$S_k(T_s) \equiv \left\| \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} Q_k(z_\tau^{\tau_v} + E) \exp\{i(k, \bar{\theta}_\tau^{\tau_v})\} \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_\tau^{\tau_v} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\| \leq \\ \leq c_3 \varepsilon^\alpha \left( 1 + \sup_{T_s} \|z_\tau^l\| \right) \left[ \|k\|^2 \sup_{\bar{C}} \|Q_k\| + \|k\| \left( \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial \tau} Q_k \right\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial x} Q_k \right\| \right) \right]$$

при  $d_2 \varepsilon_0^\alpha \leq 1$  з деякою сталою  $c_3 = c_3(d_1, \bar{d}_1)$ . Останні нерівності встановлено аналогічно нерівності для  $\Delta_{s,k}$  з [4, с. 150] з тією відмінністю, що тут ми використали рівномірні оцінки осциляційних інтегралів та сум [7] для розривних функцій, які мають вигляд

$$\left\| \int_{\bar{l}}^{\bar{l}+\tau} \Phi(y, \varepsilon) \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\bar{l}}^y (k, \omega(z)) dz \right\} dy \right\| \leq \tilde{c}_3(L) \varepsilon^{1/(l+1)} \left( \sup_{y \in [\bar{l}, \bar{l}+L]} \|\Phi(y, \varepsilon)\| + \right. \\ \left. + \frac{1}{\|k\|} \sup_{\substack{y \in [\bar{l}, \bar{l}+L] \\ y \neq \tau_v}} \left\| \frac{\partial}{\partial y} \Phi(y, \varepsilon) \right\| + \frac{1}{\|k\|} \sum_{\bar{l} \leq \tau_v < \bar{l}+L} \|\Delta \Phi(y, \varepsilon)|_{y=\tau_v}\| \right), \quad (18)$$

$$\left\| \varepsilon \sum_{\bar{l} \leq \tau_v < \bar{l}+\tau} \Psi(\tau_v, \varepsilon) \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\bar{l}}^{\tau_v} (k, \omega(z)) dz \right\} \right\| \leq \\ \leq \tilde{c}_3(L) \|k\| \varepsilon^{1/(l+1)} \left( \sup_{[\bar{l}, \bar{l}+L]} \|\Psi(y, \varepsilon)\| + \sum_{\bar{l} \leq \tau_v < \bar{l}+L} \|\Delta \Psi(y, \varepsilon)|_{y=\tau_v}\| + \bar{L}(\varepsilon) \right). \quad (19)$$

Тут матриця  $\Phi(y, \varepsilon)$  для кожного фіксованого  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  неперервно диференційовна по  $y \in [\bar{l}, \bar{l} + L]$  за винятком точок  $\tau_v$ ; на кожному півінтервалі  $(\tau_v, \tau_{v+1}]$  матриця  $\Psi(y, \varepsilon)$  задовольняє умову Ліпшица по  $y$  зі сталою  $\bar{L}(\varepsilon)$ , не залежною від  $v$ .

Для оцінки  $\sup_{T_s} \|z_\tau^l\|$  застосуємо, як і в [4, с. 151], диференційовну норму

$$\|y\|_1 = \left( \sum_{i,j=1}^m y_{ij}^2 \right)^{1/2} \leq \|y\| \leq m^2 \|y\|_1, \quad \left| \frac{d}{dl} \|y\|_1 \right| \leq \left\| \frac{d}{dl} y \right\|_1,$$

$$y = y(l) = (y_{ij})_{i,j=1}^m.$$

Позначимо  $m^2 \|z'_\tau\|_1$  через  $u(l)$ , а кількість імпульсів  $\tau_1, \tau_2, \dots, \tau_{\bar{q}}$  на відрізку  $T_s$  через  $\bar{q}$ . Функція  $u(l)$  неперервно диференційовна на відрізку  $[\tau + s, \tau + s + 1]$  за винятком точок імпульсної дії і тих точок, де вона перетворюється в нуль. Якщо  $u(\tau_0) = 0$ , то згідно з (14)  $u(l) \leq \underline{c}_3$  для всіх  $\tau \in [\tau + s, \tau + s + 1]$ ,  $\underline{c}_3 = \text{const}$ . Тому вважаємо, що  $u(l) \neq 0$  на  $T_s$ . Тоді при  $\tau_1 > \tau + s$  маємо

$$\begin{aligned} \sup_{T_s} u(l) &= \sup_{T_s} u(l) - \inf_{T_s} u(l) + \inf_{T_s} u(l) \leq \\ &\leq \sup_{[\tau+s, \tau_1]} u(l) - \inf_{[\tau+s, \tau_1]} u(l) + \sum_{v=1}^{\bar{q}-1} \left( \sup_{(\tau_v, \tau_{v+1})} u(l) - \inf_{(\tau_v, \tau_{v+1})} u(l) \right) + \\ &+ \sup_{(\tau_{\bar{q}}, \tau+s+1]} u(l) - \inf_{(\tau_{\bar{q}}, \tau+s+1]} u(l) + \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} |\Delta u(l)|_{l=\tau_v} + \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} u(l) dl. \end{aligned}$$

Із зображення (15) випливає оцінка

$$\|\Delta z'_\tau\|_{l=\tau_v} \leq 2\varepsilon\sigma_1 (\|z^{\tau_v}\| + m),$$

яка з урахуванням нерівностей (17) і

$$\sup_{(\tau_v, \tau_{v+1})} u(l) - \inf_{(\tau_v, \tau_{v+1})} u(l) \leq \int_{\tau_v}^{\tau_{v+1}} \left| \frac{du(l)}{dl} \right| dl$$

дає можливість встановити, що

$$\sup_{T_s} \|z'_\tau\| \leq \underline{c}_3 \left( 1 + \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} \|z'_\tau\| dl + \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} \|z^{\tau_v}\| \right). \quad (20)$$

Якщо ж  $\tau_1 = \tau + s$ , то із (15) отримуємо

$$\|z^{\tau_1}\| \leq \|(E + \varepsilon D)^{-1}\| (\|z^{\tau_1+0}\| + \|D\|\varepsilon), \quad D = \left( \frac{\partial q}{\partial x} \frac{\partial Y}{\partial \varphi} + \frac{\partial q}{\partial \varphi} \right) \Big|_{l=\tau_1},$$

звідки за рахунок малості  $\varepsilon_0 > 0$  маємо

$$\|z^{\tau_1}\| \leq 2 \|z^{\tau_1+0}\| + 1 \leq 2 \sup_{(\tau+s, \tau+s+1]} \|z'_\tau\| + 1.$$

Ці міркування підтверджують правильність оцінки вигляду (20) і при  $\tau_1 = \tau + s$ .

Отже, на підставі (20)  $I_k(T_s)$  та  $S_k(T_s)$  можна оцінити таким чином:

$$\begin{aligned} I_k(T_s) &\leq \bar{c}_3 \varepsilon^\alpha \left( 1 + \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} \|z'_\tau\| dl + \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} \|z^{\tau_v}\| \right) \times \\ &\times \left[ \|k\| \sup_{\bar{C}} \|b_k\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial \tau} b_k \right\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial x} b_k \right\| \right], \\ S_k(T_s) &\leq \bar{c}_3 \varepsilon^\alpha \left( 1 + \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} \|z'_\tau\| dl + \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} \|z^{\tau_v}\| \right) \times \\ &\times \left[ \|k\|^3 \sup_{\bar{C}} \|q_k\| + \|k\|^2 \left( \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial \tau} q_k \right\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial}{\partial x} q_k \right\| \right) \right] \end{aligned} \quad (21)$$

з деякою сталою  $\bar{c}_3$  для всіх  $s = \overline{0, \bar{q}-1}$ ,  $k \neq 0$ . Тут  $b_k = b_k(x, \tau, \varepsilon)$  і  $q_k = q_k(x, \tau, \varepsilon)$  — коефіцієнти Фур'є відповідно функцій  $b(x, \varphi, \tau, \varepsilon)$  і  $q(x, \varphi, \tau, \varepsilon)$ .

З урахуванням умови  $1 \leq t - q < 2$  оцінки вигляду (21) легко встановити і для  $I_k(T_q)$  та  $S_k(T_q)$ .

Враховуючи нерівності (16), (21) і обмеження (3) на коефіцієнти Фур'є, при  $t \geq \tau + 2$  дістаємо нерівність

$$\|z'_t\| \leq \bar{c}_3 \varepsilon^\alpha (d_2 + 1) \left( t - \tau + 1 + \int_{\tau}^t \|z'_l\| dl + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < t} \|z_{\tau_v}^{\tau_v}\| \right) \quad (22)$$

з деякою сталою  $\bar{c}_4$ . Якщо ж  $t \in [\tau, \tau + 2)$ , то без розбиття  $[\tau, t]$  на частини із (15) на підставі розробленого вище методу для  $\tau \leq t < \tau + 2$  отримуємо нерівність вигляду (22) зі сталою  $c_4$  замість  $\bar{c}_4$ . Покладемо  $c_4 = \max\{c_4, \bar{c}_4\}$ . Тоді на підставі зростання по  $t$  функції  $t - \tau + 1$  маємо нерівність

$$\frac{\|z'_t\|}{t - \tau + 1} \leq c_4 (d_2 + 1) \varepsilon^\alpha \left( 1 + \int_{\tau}^t \frac{\|z'_l\|}{l - \tau + 1} dl + \varepsilon \sum_{\tau < \tau_v < t} \frac{\|z_{\tau_v}^{\tau_v}\|}{\tau_v - \tau + 1} \right),$$

яка з урахуванням умови  $\tau_{v+1} - \tau_v = \theta \varepsilon$  і леми 2.1 [2, с. 16] приводить до оцінки

$$\|z'_t\| \leq c_5 \varepsilon^\alpha (1 + d_2) e^{c_5(1+d_2)\varepsilon^\alpha(\tau-t)} (1 + \tau - t)$$

для всіх  $t \geq \tau$ . Виберемо  $\varepsilon_0$  так, щоб  $c_5(1 + d_2)\varepsilon_0^\alpha \leq \gamma/6$ . Тоді для всіх  $t \geq \tau$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  і  $\psi \in R^m$  справедлива оцінка (12) зі сталою  $c_1 \leq 6c_6/\gamma$ . Для  $t < \tau$  доведення оцінки аналогічне.

Диференціюючи рівність (15) по  $\tau$  при  $\tau \neq \tau_v$ , отримуємо

$$\begin{aligned} \frac{\partial \varphi'_\tau}{\partial \tau} = & -\frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} - b(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon) + \\ & + \int_{\tau}^t \left[ \frac{\partial b}{\partial x} \frac{\partial Y}{\partial \varphi} + \frac{\partial b}{\partial \varphi} \right] \frac{\partial \varphi'_l}{\partial \tau} dl + \varepsilon \sum_{\tau < \tau_v < t} \left[ \frac{\partial q}{\partial x} \frac{\partial Y}{\partial \varphi} + \frac{\partial q}{\partial \varphi} \right] \frac{\partial \varphi'_l}{\partial \tau} \Big|_{l=\tau_v}. \end{aligned}$$

Остання рівність по формі запису відрізняється від рівності (16) лише наявністю доданка  $-\frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} - b(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon)$ . Якщо повторити схему доведення оцінки (12), то дістанемо нерівність (13), наявність у правій частині якої доданка  $\|\omega(\tau)\| \varepsilon^{-1}$  обумовлена останнім зауваженням. Лему доведено.

Використовуючи оцінки осциляційних інтегралів (18) та сум (19) і метод доведення нерівності (20), легко обґрунтувати наступне твердження, в якому  $f(y, \varepsilon)$  та  $g(y, \varepsilon)$  — матриці таких розмірів, що їх добуток  $f(y, \varepsilon)g(y, \varepsilon)$  є визначеним.

**Лема 2.** Якщо виконуються умови (2), (3) і матриці  $f(y, \varepsilon)$ ,  $g(y, \varepsilon)$  неперервно диференційовні по  $y \in R$  за винятком точок розриву першого роду  $y = \tau_v$ , причому на кожному відрізку  $[\bar{t}, \bar{t} + T]$ ,  $R \ni \bar{t}$  — довільне,  $0 < T$  — фіксоване, виконуються нерівності

$$\|\Delta f(y, \varepsilon)\|_{y=\tau_v} \leq \varepsilon \|\bar{f}(\bar{t}, T, \varepsilon)\|, \quad \sup_{\substack{y \in [\bar{t}, \bar{t} + T] \\ y \neq \tau_v}} \left\| \frac{\partial}{\partial y} f(y, \varepsilon) \right\| < \infty,$$

$$\|\Delta g(y, \varepsilon)\|_{y=\tau_v} \leq \varepsilon \sigma_2 \left( 1 + \sup_{y \in [\bar{t}, \bar{t} + T]} \|g(y, \varepsilon)\| \right), \quad \sup_{y \in [\bar{t}, \bar{t} + T]} \|g(y, \varepsilon)\| < \infty,$$

$$\sup_{\substack{y \in [\bar{t}, \bar{t}+T] \\ y \neq \tau_v}} \left\| \frac{\partial}{\partial y} g(y, \varepsilon) \right\| \leq \sigma_2 \left( 1 + \sup_{y \in [\bar{t}, \bar{t}+T]} \|g(y, \varepsilon)\| \right),$$

то при досить малому  $\varepsilon_0 > 0$  для всіх  $\bar{t} \in R$ ,  $\bar{\tau} \in R$ ,  $\tau \in [0, T]$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ ,  $k \neq 0$  справедливі оцінки

$$\begin{aligned} & \left\| \int_{\bar{t}}^{\bar{t}+\tau} f(y, \varepsilon) g(y, \varepsilon) \exp\{i(k, \bar{\theta}_k^y)\} \exp\left\{\frac{i}{\varepsilon} \int_{\bar{t}}^y (k, \omega(z)) dz\right\} dy \right\| \leq \\ & \leq \sigma_3 \varepsilon^{l/(l+1)} \left( 1 + \int_{\bar{t}}^{\bar{t}+\tau} \|g(y, \varepsilon)\| dy + \varepsilon \sum_{\bar{t} \leq \tau_v < \bar{t}+\tau} \|g(\tau_v, \varepsilon)\| \right) \times \\ & \times \left( \sup_{y \in [\bar{t}, \bar{t}+T]} \|f(y, \varepsilon)\| + \frac{1}{\|k\|} \sup_{\substack{y \in [\bar{t}, \bar{t}+T] \\ y \neq \tau_v}} \left\| \frac{\partial}{\partial y} f(y, \varepsilon) \right\| + \frac{1}{\|k\|} \|\tilde{f}(\bar{t}, T, \varepsilon)\| \right), \quad (23) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \left\| \varepsilon \sum_{\bar{t} \leq \tau_v < \bar{t}+\tau} f(\tau_v, \varepsilon) g(\tau_v, \varepsilon) \exp\{i(k, \bar{\theta}_k^{\tau_v})\} \exp\left\{\frac{i}{\varepsilon} \int_{\bar{t}}^{\tau_v} (k, \omega(z)) dz\right\} \right\| \leq \\ & \leq \sigma_4 \varepsilon^{l/(l+1)} \left( 1 + \int_{\bar{t}}^{\bar{t}+\tau} \|g(y, \varepsilon)\| dy + \varepsilon \sum_{\bar{t} \leq \tau_v < \bar{t}+\tau} \|g(\tau_v, \varepsilon)\| \right) \times \\ & \times \left( \|k\|^2 \sup_{y \in [\bar{t}, \bar{t}+T]} \|f(y, \varepsilon)\| + \|k\| \sup_{\substack{y \in [\bar{t}, \bar{t}+T] \\ y \neq \tau_v}} \left\| \frac{\partial f(y, \varepsilon)}{\partial y} \right\| + \|k\| \|\tilde{f}(\bar{t}, T, \varepsilon)\| \right) \quad (24) \end{aligned}$$

зі сталими  $\sigma_3, \sigma_4$ , які залежать від  $T$ , але не залежать від  $\varepsilon, \bar{\tau}, \bar{t}$  і  $k$ .

Наступну лему буде використано при дослідженні збіжності відстаней між елементами послідовності  $\{\varphi'_{\tau, j}\}_{j=0}^{\infty}$ . Тут  $\varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon)$  — розв'язок задачі Коші

$$\frac{d}{dt} \varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon) = \frac{\omega(t)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(t, \varepsilon) + Y_j(\varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon), t, \varepsilon), \varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon), t, \varepsilon), \quad t \neq \tau_v, \quad (25)$$

$$\Delta \varphi'_{\tau, j}|_{t=\tau_v} = \varepsilon q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y_j(\varphi_{\tau, j}^{\tau_v}, \tau_v, \varepsilon), \varphi_{\tau, j}^{\tau_v}, \tau_v), \quad \varphi_{\tau, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon) = \psi.$$

Позначимо через  $\varphi_{\tau}^{\tau_v, 1}(\psi, \varepsilon)$  і  $\varphi_{\tau}^{\tau_v, 2}(\psi, \varepsilon)$  два довільних послідовних елементи послідовності  $\{\varphi'_{\tau, j}\}_{j=0}^{\infty}$ , а через  $Y^1(\psi, \tau, \varepsilon)$  і  $Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)$  — відповідні їм елементи послідовності  $\{Y_j\}_{j=0}^{\infty}$  із задачі Коші (25).

**Лема 3.** Нехай:

1) виконуються умови (2), (3) і (5);

2) функції  $Y^1(\psi, \tau, \varepsilon)$  і  $Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)$  неперервно диференційовні по  $(\varphi, \tau) \in R^m \times \bar{R}$  при кожному  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ ,  $2\pi$ -періодичні по  $\varphi_\eta$ ,  $\eta = \bar{1}, \bar{m}$ , і задовольняють нерівності

$$\left\| \frac{\partial Y^s}{\partial \psi} \right\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1, \quad \left\| \frac{\partial Y^s}{\partial \tau} + \frac{\partial Y^s}{\partial \psi} \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} \right\| \leq \bar{d}_1, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1,$$

$$\|\Delta Y^s(\psi, \tau, \varepsilon)|_{\tau=\tau_v}\| \leq \underline{d}_1 \varepsilon, \quad (\psi, \varepsilon) \in R^m \times (0, \varepsilon_0], \quad v \in Z, \quad s = 1, 2.$$

Тоді існує така стала  $c_6$ , що при досить малому  $\varepsilon_0 > 0$  для всіх  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1$  і  $t \in R$  виконується оцінка

$$\|\varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| \leq c_6 e^{\gamma|t-\tau|/3} \sup_{G_1} \|Y^1(\psi, \tau, \varepsilon) - Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)\|. \quad (26)$$

**Доведення.** При  $\tau \leq t$  з (25) випливає

$$\begin{aligned} \varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon) &= \int_\tau^t \left( b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y^1(\varphi_\tau^{\prime 1}, l, \varepsilon), \varphi_\tau^{\prime 1}, l, \varepsilon) - \right. \\ &\quad \left. - b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y^2(\varphi_\tau^{\prime 2}, l, \varepsilon), \varphi_\tau^{\prime 1}, l, \varepsilon)) dl + I_1 - I_2 + \right. \\ &\quad \left. + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < t} \left( q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y^1(\varphi_\tau^{\tau_v, 1}, \tau_v, \varepsilon), \varphi_\tau^{\tau_v, 1}, \tau_v, \varepsilon) - \right. \right. \\ &\quad \left. \left. - q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y^2(\varphi_\tau^{\tau_v, 2}, \tau_v, \varepsilon), \varphi_\tau^{\tau_v, 1}, \tau_v, \varepsilon)) \right) + S_1 - S_2, \end{aligned} \quad (27)$$

де

$$\begin{aligned} I_j &= \int_\tau^t \left( b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y^2(\varphi_\tau^{\prime 2}, l, \varepsilon), \varphi_\tau^{\prime j}, l, \varepsilon)) dl, \\ S_j &= \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < t} q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y^2(\varphi_\tau^{\tau_v, 2}, \tau_v, \varepsilon), \varphi_\tau^{\tau_v, j}, \tau_v, \varepsilon), \quad j = 1, 2. \end{aligned}$$

Тому на підставі зроблених припущень

$$\begin{aligned} \|\varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| &\leq \sup_{G_1} \|Y^1(\psi, \tau, \varepsilon) - Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)\| \sigma_1 \left(1 + \frac{1}{\theta}\right) (t - \tau + 1) + \\ &+ \sigma_1 d_2 \varepsilon_0^\alpha \left( \int_\tau^t \|\varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| dl + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < t} \|\varphi_\tau^{\tau_v, 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\tau_v, 2}(\psi, \varepsilon)\| \right) + \\ &\quad + \|I_1 - I_2\| + \|S_1 - S_2\|. \end{aligned} \quad (28)$$

Якщо скористатись оцінками осциляційних інтегралів (18) і сум (19) від розривних функцій, обмеженнями (3) на коефіцієнти Фур'є функцій  $b(x, \varphi, \tau, \varepsilon)$  і  $q(x, \varphi, \tau, \varepsilon)$  та використати методику, розроблену при доведенні леми 1, то для  $t \geq \tau + 2$  отримуємо нерівність

$$\begin{aligned} \|I_1 - I_2\| + \|S_1 - S_2\| &\leq c_7 \left( \varepsilon_0^\alpha \left[ \int_\tau^t \|\varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| dl + \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < t} \|\varphi_\tau^{\tau_v, 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\tau_v, 2}(\psi, \varepsilon)\| \right] + (t - \tau) \sup_{G_1} \|Y^1(\psi, \tau, \varepsilon) - Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)\| \right). \end{aligned} \quad (29)$$

Тоді при  $t \geq \tau + 2$  одержуємо

$$\begin{aligned} \|\varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| &\leq c_8 (t - \tau + 1) \sup_{G_1} \|Y^1(\psi, \tau, \varepsilon) - Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)\| + \\ &+ c_8 \varepsilon_0^\alpha \left( \int_\tau^t \|\varphi_\tau^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| dl + \varepsilon \sum_{\tau \leq \tau_v < t} \|\varphi_\tau^{\tau_v, 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_\tau^{\tau_v, 2}(\psi, \varepsilon)\| \right), \end{aligned}$$

а для  $t \in [\tau, \tau + 2]$  з (27) безпосередньо знаходимо

$$\|\varphi_{\tau}^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_{\tau}^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| \leq 2\sigma_1 \left(1 + \frac{1}{\theta}\right) \sup_{G_1} \|Y^1(\psi, \tau, \varepsilon) - Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)\| e^{2\sigma_1(2+1/\theta)}.$$

Об'єднуючи дві останні нерівності, встановлюємо оцінку

$$\|\varphi_{\tau}^{\prime 1}(\psi, \varepsilon) - \varphi_{\tau}^{\prime 2}(\psi, \varepsilon)\| \leq c_9(1+t-\tau)e^{\varepsilon_0 \varepsilon_0^{\alpha}(t-\tau)} \sup_{G_1} \|Y^1(\psi, \tau, \varepsilon) - Y^2(\psi, \tau, \varepsilon)\|,$$

яка приводить до нерівності (26) при  $\bar{c}_9 \varepsilon_0^{\alpha} \leq \gamma/6$  зі сталою  $c_6 \leq 6c_9/\gamma$ . При  $\tau > t$  доведення аналогічне. Лему доведено.

**Лема 4.** Якщо виконуються умови леми 1, то існують такі сталі  $\varepsilon_0 > 0$  і  $c_{10} = c_{10}(\underline{d}_1, \bar{d}_1)$ , що для всіх  $(\psi, t, \varepsilon) \in G_1$  і  $v \in Z$  має місце нерівність

$$\|\varphi_{\tau_v+0}^{\prime}(\psi, \varepsilon) - \varphi_{\tau_v}^{\prime}(\psi, \varepsilon)\| \leq c_{10} \varepsilon e^{\gamma|t-\tau_v|/3}. \quad (30)$$

**Доведення.** На підставі зображення (27) при  $h \in (0, \varepsilon\theta)$  одержуємо рівність

$$\begin{aligned} & \varphi_{\tau_v+h}^{\prime}(\psi, \varepsilon) - \varphi_{\tau_v}^{\prime}(\psi, \varepsilon) = \\ & = \int_{\tau_v}^t \left[ \left( b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_{\tau_v+h}^{\prime}, l, \varepsilon), \varphi_{\tau_v+h}^{\prime}, l, \varepsilon) - \right. \right. \\ & \quad \left. \left. - b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_{\tau_v}^{\prime}, l, \varepsilon), \varphi_{\tau_v+h}^{\prime}, l, \varepsilon) \right) + \right. \\ & \quad \left. + \left( b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_{\tau_v}^{\prime}, l, \varepsilon), \varphi_{\tau_v+h}^{\prime}, l, \varepsilon) - b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_{\tau_v}^{\prime}, l, \varepsilon), \varphi_{\tau_v}^{\prime}, l, \varepsilon) \right) \right] dl - \\ & \quad - \int_{\tau_v}^{\tau_v+h} \left[ \frac{\omega(l)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_{\tau_v+h}^{\prime}, l, \varepsilon), \varphi_{\tau_v+h}^{\prime}, l, \varepsilon) \right] dl - \\ & \quad - \varepsilon g(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y(\psi, \tau_v, \varepsilon), \psi, \tau_v, \varepsilon), \end{aligned}$$

з якої випливає оцінка

$$\begin{aligned} u(t) \equiv \|\varphi_{\tau_v+h}^{\prime}(\psi, \varepsilon) - \varphi_{\tau_v}^{\prime}(\psi, \varepsilon)\| & \leq \varepsilon \sigma_1 + \left(\frac{\bar{\sigma}_1}{\varepsilon} + \sigma_1\right) h + \sigma_1 d_2 \varepsilon_0^{\alpha} \int_{\tau_v}^t u(l) dl + \\ & + \sum_{k \neq 0} \left\| \int_{\tau_v}^t b_k(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_{\tau_v}^{\prime}, l, \varepsilon), l, \varepsilon) \times \right. \\ & \quad \left. \times (\exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau_v+h}^{\prime})\} - \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau_v}^{\prime})\}) \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau_v}^l (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dl \right\|, \quad (31) \end{aligned}$$

де

$$\bar{\sigma}_1 = \max_{[\tau_v, \tau_v+h]} \|\omega(\tau)\|, \quad \bar{\theta}_{\tau}^{\prime} = \varphi_{\tau}^{\prime} - \frac{1}{\varepsilon} \int_{\tau}^t \omega(\xi) d\xi.$$

Для оцінки останнього з чотирьох доданків у правій частині нерівності (31) у випадку  $\tau \geq \tau_v + 2$  подамо  $[\tau_v, t]$  у вигляді об'єднання відрізків одиничної довжини і останнього відрізка, довжина якого не менша за одиницю і менша ніж два, використаємо оцінку (18) осциляційного інтеграла, обмеження (3) на коефіцієнти Фур'є  $b_k$  та застосуємо метод одержання нерівності (20). Після виконання таких перетворень останній доданок у правій частині (31) оцінюємо зверху величиною

$$c_{11} \varepsilon^\alpha \left( \int_{\tau_v}^t u(l) dl + \varepsilon \sum_{\tau_v \leq \tau_r < t} u(\tau_r) \right),$$

у зв'язку з чим нерівність (31) при  $t \geq \tau_v + 2$  набере вигляду

$$u(t) \leq \varepsilon \sigma_1 + \left( \frac{\bar{\sigma}_1}{\varepsilon} + \sigma_1 \right) h + (\sigma_1 d_2 + c_{11}) \varepsilon_0^\alpha \left( \int_{\tau_v}^t u(l) dl + \varepsilon \sum_{\tau_v \leq \tau_r < t} u(\tau_r) \right). \quad (32)$$

Якщо ж  $t \in [\tau_v, \tau_v + 2)$ , то ділити  $[\tau_v, t]$  на частини немає потреби і з (31) знаходимо

$$u(\tau) \leq c_{12} \left( \varepsilon + \left( \frac{\bar{\sigma}_1}{\varepsilon} + \sigma_1 \right) h \right).$$

Тому остання нерівність і нерівність (32) приводять до оцінки

$$u(t) = \left\| \varphi'_{\tau_v+h}(\psi, \varepsilon) - \varphi'_{\tau_v}(\psi, \varepsilon) \right\| \leq c_{10} \left( \varepsilon + \left( \frac{\bar{\sigma}_1}{\varepsilon} + \sigma_1 \right) h \right) e^{c_{13} \varepsilon_0^\alpha (t - \tau_v)}$$

для всіх  $t \geq \tau_v$ ,  $\psi \in R^m$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0)$  і  $h \in (0, \varepsilon \theta)$ , звідки при  $h \rightarrow +0$  і  $c_{13} \varepsilon_0^\alpha \leq \gamma/3$  впливає нерівність (30) для  $t \geq \tau_v$ . Випадок  $t < \tau_v$  досліджується таким самим способом.

**3. Побудова розривного інтегрального многовиду.** Для побудови інтегрального многовиду системи (6), а потім і системи (1) дослідимо деякі властивості функцій  $y = Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)$ , що визначаються рівністю (10).

Нехай

$$\sigma_0 = \bar{\sigma}_0 + \underline{\sigma}_0, \quad (33)$$

де

$$\bar{\sigma}_0 = \frac{2}{\gamma} K \sup_{\varphi, \tau, x} \left\| \frac{\partial}{\partial x} \bar{a}(x, \varphi, \tau) \right\|, \quad \underline{\sigma}_0 = \frac{2K}{\gamma \theta} \sup_{\varphi, \tau, x} \left\| \frac{\partial}{\partial x} \bar{p}(x, \varphi, \tau) \right\|.$$

**Теорема 1.** Якщо виконуються умови (2), (3), (5) і (33), то функції  $Y_j = Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)$ ,  $j = \bar{0}, \infty$ , неперервно диференційовні по  $(\psi, \tau) \in R^m \times \bar{R}$ ,  $2\pi$ -періодичні по  $\psi_s$ ,  $s = \bar{1}, m$ , і при досить малому  $\varepsilon_0 > 0$  задовольняють нерівності

$$\| Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) \| \leq d_1 \varepsilon^\alpha, \quad \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1, \quad (34)$$

$$\left\| \frac{\partial Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \tau} + \frac{\partial Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) \omega(\tau)}{\partial \psi \varepsilon} \right\| \leq \bar{d}_1, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1, \quad (35)$$

$$\left\| \Delta Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) \Big|_{\tau=\tau_v} \right\| \leq \underline{d}_1 \varepsilon, \quad (\psi, \varepsilon) \in R^m \times (0, \varepsilon_0], \quad v \in Z, \quad (36)$$

з  $\alpha = (1+l)^{-1}$  і деякими не залежними від  $\varepsilon$  і  $j$  сталими  $d_1$ ,  $\bar{d}_1$ ,  $\underline{d}_1$ ,  $d_2$ .

**Доведення.** Згідно із зробленими припущеннями

$$\left\| \int_{-\infty}^{\infty} Q(\tau, t, \varepsilon) dt \right\| \leq \frac{2K}{\gamma}, \quad \varepsilon \left\| \sum_{v=-\infty}^{\infty} Q(\tau, \tau_v, \varepsilon) \right\| \leq \frac{2K\varepsilon}{1 - e^{-\gamma \theta \varepsilon}} < \frac{2K e^{\gamma \theta \varepsilon_0}}{\gamma \theta}.$$

Позначимо

$$\bar{\theta}'_{\tau, j} = \varphi'_{\tau, j} - \frac{1}{\varepsilon} \int_{\tau}^t \omega(\xi) d\xi.$$

Тоді із (10), враховуючи отримані вище оцінки і (8), одержуємо

$$\sup_{\psi, \tau} \|Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)\| \leq \left[ \frac{2K}{\gamma} (1 + \theta^{-1} e^{\gamma\theta}) \delta_1 + \sigma_0 (e^{\gamma\theta\varepsilon_0} - 1) + \sigma_0 \right] \times \\ \times \sup_{\psi, \tau} \|Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)\| + \frac{2}{\gamma} K \varepsilon \sigma_1 \left( 1 + \frac{e^{\gamma\theta}}{\theta} \right) + K_1 + K_2, \quad (37)$$

де

$$K_1 = \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} Q(\tau, t, \varepsilon) a_k(\bar{x}(t, \varepsilon), t) \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau, j})\} \times \right. \\ \left. \times \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau}^t (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dt \right\|, \\ K_2 = \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} Q(\tau, \tau_v, \varepsilon) p_k(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \tau_v) \times \right. \\ \left. \times \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau, j})\} \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau}^{\tau_v} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\|,$$

а  $a_k(x, \tau)$ ,  $p_k(x, \tau)$  — коефіцієнти Фур'є функцій  $\bar{a}(x, \varphi, \tau)$  і  $\bar{p}(x, \varphi, \tau)$  відповідно.

Оскільки

$$\frac{dQ(\tau, t, \varepsilon)}{dt} = -Q(\tau, t, \varepsilon)H(\tau, \varepsilon), \quad t \neq \tau, \quad t \neq \tau_v, \quad (38)$$

$$\Delta Q(\tau, t, \varepsilon)|_{t=\tau_v} = -\varepsilon Q(\tau, \tau_v, \varepsilon)G(\tau_v, \varepsilon), \quad Q(t, t-0, \varepsilon) - Q(t, t+0, \varepsilon) = E,$$

то для всіх  $\tau_v \in [\tau+s, \tau+s+1]$  виконується нерівність

$$\|\Delta(Q(\tau, t, \varepsilon)a_k(\bar{x}(t, \varepsilon), t))|_{t=\tau_v}\| \leq \|\Delta Q(\tau, t, \varepsilon)|_{t=\tau_v}\| \sup_{[\tau+s, \tau+s+1]} \|a_k(\bar{x}(t, \varepsilon), t)\| + \\ + \sup_{[\tau+s, \tau+s+1]} \|Q(\tau, t, \varepsilon)\| \|a_k(\bar{x}(\tau_v+0, \varepsilon), \tau_v) - a_k(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon), \tau_v)\| \leq \\ \leq \varepsilon \sigma_1 \left( \sup_{\bar{C}} \|a_k\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial a_k}{\partial x} \right\| \right) \sup_{[\tau+s, \tau+s+1]} \|Q(\tau, t, \varepsilon)\|, \quad k \neq 0.$$

Далі за допомогою нерівності (23), як і в [4, с. 164], встановлюємо оцінку

$$K_1 \leq \bar{\sigma}_5 \varepsilon^\alpha \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\{ \left[ \sup_{\bar{C}} \|a_k\| + \frac{1}{\|k\|} \left( \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial a_k}{\partial x} \right\| + \sup_{\bar{C}} \left\| \frac{\partial a_k}{\partial \tau} \right\| \right) \right] \times \right. \\ \left. \times \max_{[\tau+s, \tau+s+1]} e^{-\gamma|t-\tau|} \right\} \leq \bar{\sigma}_5 \varepsilon^\alpha$$

зі сталою  $\bar{\sigma}_5$ , яка не залежить від  $j$  і  $\varepsilon$ .

Аналогічні міркування дають можливість встановити оцінку

$$K_2 \leq \sigma_5 \varepsilon^\alpha.$$

Таким чином, якщо вибрати додатні  $\varepsilon_0$  і  $\delta_1$  настільки малими, щоб

$$\frac{2K}{\gamma}(1+\theta^{-1}e^{\gamma\theta})\delta_1 \leq \frac{1-\sigma_0}{4}, \quad \underline{\sigma}_0(e^{\gamma\theta\epsilon_0}-1) \leq \frac{1-\sigma_0}{4},$$

і покласти

$$\bar{\sigma}_5 + \underline{\sigma}_5 + \frac{2K}{\gamma}\sigma_1(1+\theta^{-1}e^{\gamma\theta}) = \sigma_5,$$

то із (37) одержимо нерівність

$$\sup_{\psi, \tau} \|Y_{j+1}(\psi, \tau, \epsilon)\| \leq \frac{1+\sigma_0}{2} \sup_{\psi, \tau} \|Y_j(\psi, \tau, \epsilon)\| + \sigma_5 \epsilon^\alpha.$$

Оскільки  $Y_0 \equiv 0$  і  $\sigma_0 < 1$ , то звідси отримуємо

$$\|Y_j(\psi, \tau, \epsilon)\| \leq d_1 \epsilon^\alpha$$

для всіх  $(\psi, \tau, \epsilon) \in G_1$ , де  $d_1 = 2\sigma_5/(1-\sigma_0)$ , а малість  $\epsilon_0$  визначається умовою

$$d_1 \epsilon_0^\alpha \leq \frac{1}{2} \min\{\rho, \delta_2(\delta_1)\}.$$

Отже, першу з нерівностей (34) встановлено.

Для доведення всіх інших нерівностей теореми 1 використаємо метод математичної індукції. Позначимо

$$A_k(x, \tau) = (a_k^{(\mu)}(x, \tau)k_\eta)_{\mu, \eta=1}^{n, m}, \quad P_k(x, \tau) = (p_k^{(\mu)}(x, \tau)k_\eta)_{\mu, \eta=1}^{n, m},$$

де  $a_k = (a_k^{(1)}, \dots, a_k^{(n)})$ ,  $p_k = (p_k^{(1)}, \dots, p_k^{(n)})$ ,  $k = (k_1, \dots, k_m)$ . На підставі того, що  $Y_0(\psi, \tau, \epsilon) \equiv 0$ , а  $\varphi = \varphi_{\tau, 0}^\tau(\psi, \epsilon)$  — розв'язок системи (9) при  $j = 0$ , із (10) для всіх  $(\psi, \tau, \epsilon) \in G_1$  впливає оцінка

$$\begin{aligned} \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_1(\psi, \tau, \epsilon) \right\| &\leq \epsilon \sigma_1 K \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\gamma|t-\tau|} \left( m + \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} (\varphi_{\tau, 0}' - \psi) \right\| \right) dt + \bar{K}_1 + \\ &+ \epsilon^2 \sigma_1 K \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} e^{-\gamma|\tau_\nu-\tau|} \left( m + \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} (\varphi_{\tau_\nu, 0}^\tau - \psi) \right\| \right) + \bar{K}_2, \end{aligned} \quad (39)$$

де

$$\begin{aligned} \bar{K}_1 &\equiv \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \int_{s+\tau}^{s+\tau+1} Q(\tau, t, \epsilon) A_k(\bar{x}(t, \epsilon), t) \left( E + \frac{\partial}{\partial \psi} (\varphi_{\tau, 0}' - \psi) \right) \times \right. \\ &\quad \left. \times \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau, 0}')\} \exp\left\{ \frac{i}{\epsilon} \int_{\tau}^t (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dt \right\|, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bar{K}_2 &= \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \epsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_\nu < \tau+s+1} Q(\tau, \tau_\nu, \epsilon) P_k(\bar{x}(\tau_\nu, \epsilon), \tau_\nu) \left( E + \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} (\varphi_{\tau_\nu, 0}^\tau - \psi) \right\| \right) \times \right. \\ &\quad \left. \times \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau_\nu, 0}^\tau)\} \exp\left\{ \frac{i}{\epsilon} \int_{\tau}^{\tau_\nu} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\|. \end{aligned}$$

Для оцінки  $\bar{K}_1$  і  $\bar{K}_2$  використаємо лему 2. У випадку  $\bar{K}_1$  виберемо в

якості  $f$  вираз  $Q(\tau, t, \varepsilon)A_k(\bar{x}(t, \varepsilon), t)$ , а в якості  $g$  вираз  $E + z'_\tau$ , де  $z'_\tau = \partial(\varphi'_{\tau,0} - \psi)/\partial\psi$ . Тоді для всіх  $\tau_\nu \in [\tau + s, \tau + s + 1]$  маємо

$$\begin{aligned} \|\Delta f|_{t=\tau_\nu}\| &\leq \varepsilon\sigma_1 \|k\| \left( \sup_{\bar{G}} \|a_k\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial a_k}{\partial x} \right\| \right) \sup_{[\tau+s, \tau+s+1]} \|Q(\tau, t, \varepsilon)\|, \\ \|\Delta g|_{t=\tau_\nu}\| &\leq \varepsilon 2\sigma_1 (\|z'^\tau_\nu\| + m). \end{aligned}$$

Для оцінювання  $\bar{K}_2$  покладемо  $f = Q(\tau, t, \varepsilon)P_k(\bar{x}(t, \varepsilon), t)$ , а  $g = E + z'_\tau$  і отримаємо аналогічну нерівність

$$\|\Delta f|_{t=\tau_\nu}\| \leq \varepsilon\sigma_1 \|k\| \left( \sup_{\bar{G}} \|p_k\| + \sup_{\bar{G}} \left\| \frac{\partial p_k}{\partial x} \right\| \right) \sup_{[\tau+s, \tau+s+1]} \|Q(\tau, t, \varepsilon)\|.$$

Отже, на підставі леми 2

$$\begin{aligned} &\bar{K}_1 + \bar{K}_2 \leq \\ &\leq \sigma_6 \varepsilon^\alpha \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left( 1 + \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} \|z^k_\tau\| dl + \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_\nu < \tau+s+1} \|z^{\tau_\nu}_\tau\| \right) \max_{[\tau+s, \tau+s+1]} e^{-\gamma|t-\tau|} \quad (40) \end{aligned}$$

з деякою сталою  $\sigma_6$ .

Оскільки  $\|\partial Y_0(\psi, \tau, \varepsilon)/\partial\psi\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha$  зі сталою  $d_2 > 0$ , яку буде означено нижче, і

$$\left\| \frac{\partial Y_0(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial\tau} + \frac{\partial Y_0(\psi, \tau, \varepsilon)\omega(\tau)}{\partial\psi \varepsilon} \right\| \leq \bar{d}_1 \equiv 3\sigma_1(1 + \rho), \quad (41)$$

то для оцінки  $\|z'_\tau\|$  застосуємо лему 1, і як в роботі [4, с. 165], врахувавши нерівності (39) – (41), одержимо

$$\left\| \frac{\partial}{\partial\psi} Y_1(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1.$$

Далі, подамо різницю  $Y_1(\psi, \tau_r + 0, \varepsilon) - Y_1(\psi, \tau_r, \varepsilon) = \eta$  у вигляді

$$\begin{aligned} \eta &= \varepsilon G(\tau_r, \varepsilon) \int_{-\infty}^{\infty} Q(\tau_r, t, \varepsilon) F_1(0, \varphi'_{\tau_r+0,0}, t, \varepsilon) dt + \\ &+ \int_{-\infty}^{\infty} Q(\tau_r, t, \varepsilon) [F_1(0, \varphi'_{\tau_r+0,0}, t, \varepsilon) - F_1(0, \varphi'_{\tau_r,0}, t, \varepsilon)] dt + \\ &+ \varepsilon^2 G(\tau_r, \varepsilon) \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} Q(\tau_r, \tau_\nu, \varepsilon) \Phi_1(0, \varphi^{\tau_\nu}_{\tau_r+0}, \tau_\nu, \varepsilon) + \\ &+ \varepsilon \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} Q(\tau_r, \tau_\nu, \varepsilon) [\Phi_1(0, \varphi^{\tau_\nu}_{\tau_r+0,0}, \tau_\nu, \varepsilon) - \Phi_1(0, \varphi^{\tau_\nu}_{\tau_r,0}, \tau_\nu, \varepsilon)]. \end{aligned}$$

Звідси на підставі леми 4 встановлюємо, що

$$\|Y_1(\psi, \tau_r + 0, \varepsilon) - Y_1(\psi, \tau_r, \varepsilon)\| \leq \bar{d}_1 \varepsilon$$

з деякою сталою  $\bar{d}_1$  для всіх  $(\psi, \varepsilon) \in R^m \times (0, \varepsilon_0]$  і  $r \in Z$ .

З експоненціальної оцінки (5) норми матриці  $Q(\tau, t, \varepsilon)$  впливає рівномірна збіжність інтеграла і ряду з правої частини (10) при  $\tau \in [-T, T]$ ,  $\psi \in R^m$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  для  $j=0$ , а також інтегралів та рядів, що отримуються з них шляхом диференціювання по  $\psi$  і  $\tau$  під знаками відповідно інтеграла та суми. Тут  $T$ — довільне додатне число. Тому функції  $Y_1(\psi, \tau, \varepsilon)$ ,  $\partial Y_1(\psi, \tau, \varepsilon)/\partial \psi$  і  $\partial Y_1(\psi, \tau, \varepsilon)/\partial \tau$  неперервні по  $\psi$ ,  $\tau$  при  $\psi \in R^m$ ,  $\tau \in [-T, T]$ ,  $\tau \neq \tau_v$ . На підставі до- вільності  $T$  одержуємо їх неперервність при  $\tau \in \bar{R}$ . Це дає можливість міняти місцями операції диференціювання та інтегрування і підсумовування, тому для всіх  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in \underline{G}_1$  при  $j=0$  з (10) впливає рівність

$$\begin{aligned} & \frac{\partial Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \tau} + \frac{\partial Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right) = \\ & = H(\tau, \varepsilon) Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon) + F_1(Y_j(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon) + \\ & + \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial B_1}{\partial \varphi} \left[ \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right) \right] dt + \\ & + \varepsilon \sum_{v=-\infty}^{\infty} \frac{\partial B_2}{\partial \varphi} \left[ \frac{\partial \varphi^{\tau_v}_{\tau, j}}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi^{\tau_v}_{\tau, j}}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right) \right], \end{aligned} \quad (42)$$

в якій  $\bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) = b(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y_j(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon)$ , а  $B_1$  і  $B_2$  позначають відпо- відно функції, що записані під знаками інтеграла та суми в правій частині рівності (10).

З рівнянь (9) знаходимо

$$\begin{aligned} & \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right) = \\ & = \int_{\tau}^t \frac{\partial \bar{b}(\varphi'_{\tau, j}, l, \varepsilon)}{\partial \varphi} \left[ \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right) \right] dl + \\ & + \varepsilon \sum_{\tau < \tau_v < t} \frac{\partial \bar{q}(\varphi^{\tau_v}_{\tau, j}, \tau_v, \varepsilon)}{\partial \varphi} \left[ \frac{\partial \varphi^{\tau_v}_{\tau, j}}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi^{\tau_v}_{\tau, j}}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right) \right], \end{aligned}$$

де  $\bar{q}(\psi, \tau, \varepsilon) = q(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y_j(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon)$ . Покладаючи

$$f(t) = \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi'_{\tau, j}}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon) \right),$$

з останньої рівності отримуємо нерівність

$$\|f(t)\| \leq \int_{\tau}^t \|f(l)\| dl \sup_{\sigma_1} \left\| \frac{\partial \bar{b}(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \psi} \right\| + \varepsilon \sum_{\tau < \tau_v < t} \|f(\tau_v)\| \sup_{\sigma_1} \left\| \frac{\partial \bar{q}(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \psi} \right\|.$$

Звідси одержуємо [2]  $f(t) \equiv 0$ , тому рівність (42) при  $j=0$  і  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in \underline{G}_1$  набуває вигляду

$$\begin{aligned} & \frac{\partial Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \tau} + \frac{\partial Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \psi} \left( \frac{\omega(\tau)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y_j(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon) \right) = \\ & = H(\tau, \varepsilon) Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon) + F_1(Y_j(\psi, \tau, \varepsilon), \psi, \tau, \varepsilon). \end{aligned} \quad (43)$$

З (43) при  $\sigma_2 \varepsilon_0^\alpha \leq 1$  впливає нерівність

$$\left\| \frac{\partial Y_1(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \tau} + \frac{\partial Y_1(\psi, \tau, \varepsilon) \omega(\tau)}{\partial \psi \varepsilon} \right\| \leq \bar{d}_1, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1.$$

Припустимо, що нерівності (35), (36) і друга з нерівностей (34) справджуються для всіх  $j = \bar{1}, h-1$ , де  $2 < h$  — деяке натуральне число. Доведемо їх для  $j = h$ .

На підставі (7) із (10) для всіх  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1$  отримуємо нерівність

$$\begin{aligned} \sup_{\psi, \tau} \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_h(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| &\leq \left[ \frac{2}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{\gamma\theta}) \delta_1 + \frac{2}{\gamma} K \sigma_1 (1 + \theta^{-1} e^{\gamma\theta}) \varepsilon + \right. \\ &+ \underline{\sigma}_0 (e^{\gamma\theta \varepsilon_0} - 1) + \sigma_0 \left. \right] \sup_{\psi, \tau} \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_{h-1}(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| + (\delta_1 + 2\sigma_1) c_1 (1 + d_2) \times \\ &\times \frac{3}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{2\gamma\theta/3}) d_2 \varepsilon^{2\alpha} + \sigma_1 c_1 (1 + d_2) \frac{3}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{2\gamma\theta/3}) \varepsilon^{1+\alpha} + \underline{K}_1 + \underline{K}_2, \quad (44) \end{aligned}$$

де

$$\begin{aligned} \underline{K}_1 = \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} Q(\tau, t, \varepsilon) A_k(\bar{x}(t, \varepsilon) + Y_{h-1}(\varphi'_{\tau, h-1}, t, \varepsilon), t) \times \right. \\ \left. \times \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau, h-1})\} \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau}^t (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dt \right\|, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \underline{K}_2 = \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_v < \tau+s+1} Q(\tau, \tau_v, \varepsilon) P_k(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y_{h-1}(\varphi^{\tau_v}_{\tau, h-1}, \tau_v, \varepsilon), \tau_v) \times \right. \\ \left. \times \exp\{i(k, \bar{\theta}^{\tau_v}_{\tau, h-1})\} \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau}^{\tau_v} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\|. \end{aligned}$$

За допомогою оцінок (18) і (19) встановлюємо, що при  $d_2 \varepsilon_0^\alpha \leq 1$

$$\underline{K}_1 + \underline{K}_2 \leq \sigma_7 \varepsilon^\alpha$$

зі сталою  $\sigma_7$ , яка залежить від  $\underline{d}_1$  і  $\bar{d}_1$ , але не залежить від  $d_2$ . Виберемо  $\delta_1 > 0$  і  $\varepsilon_0 > 0$  так, щоб

$$\frac{2}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{\gamma\theta}) \delta_1 < \frac{1 - \sigma_0}{6}, \quad \frac{2}{\gamma} K \sigma_1 (1 + \theta^{-1} e^{\gamma\theta}) \varepsilon_0 < \frac{1 - \sigma_0}{6},$$

$$\underline{\sigma}_0 (e^{\gamma\theta \varepsilon_0} - 1) < \frac{1 - \sigma_0}{6}, \quad (\delta_1 + 2\sigma_1) c_1 (1 + d_2) \frac{3}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{2\gamma\theta/3}) d_2 \varepsilon_0^\alpha < 1,$$

$$\sigma_1 c_1 (1 + d_2) \frac{3}{\gamma} K \left( 1 + \theta^{-1} e^{\frac{2}{3}\gamma\theta} \right) \varepsilon_0 < 1.$$

Тоді з нерівності (44) дістанемо оцінку

$$\sup_{\psi, \tau} \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_h(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| < \frac{1 + \sigma_0}{2} \sup_{\psi, \tau} \left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_{h-1}(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| + (2 + \sigma_7) \varepsilon^\alpha,$$

з якої з урахуванням того, що  $\sigma_0 < 1$  і

$$\left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_{h-1}(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha,$$

отримаємо нерівність

$$\left\| \frac{\partial}{\partial \psi} Y_h(\psi, \tau, \varepsilon) \right\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1,$$

зі сталою  $d_2 = 2(2 + \sigma_7)(1 - \sigma_0)^{-1}$ .

Як і у випадку  $j = 0$ , показуємо, що рівність (43) справедлива для  $j = h - 1$ , і з неї знаходимо

$$\left\| \frac{\partial Y_h(\psi, \tau, \varepsilon)}{\partial \tau} + \frac{\partial Y_h(\psi, \tau, \varepsilon) \omega(\tau)}{\partial \psi \varepsilon} \right\| \leq \bar{d}_1, \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in \underline{G}_1.$$

Дослідимо далі оцінку для

$$\Delta Y_h(\psi, \tau, \varepsilon)|_{\tau=\tau_r} = Y_h(\psi, \tau_r + 0, \varepsilon) - Y_h(\psi, \tau_r, \varepsilon).$$

Із (10) доводимо нерівність

$$\begin{aligned} \left\| \Delta Y_h(\psi, \tau, \varepsilon)|_{\tau=\tau_r} \right\| &\leq \frac{4}{\gamma} K \sigma_1^2 (1 + \rho) (1 + \theta^{-1} e^{\gamma \theta}) \varepsilon + (\delta_1 d_2 + 2\sigma_1 d_2 + \sigma_1) \times \\ &\times \frac{3}{\gamma} K \left( 1 + \theta^{-1} e^{\frac{2}{3} \gamma \theta} \right) c_{10} \varepsilon^{1+\alpha} + \bar{K}_1 + \bar{K}_2, \end{aligned} \quad (45)$$

де

$$\begin{aligned} \bar{K}_1 &= \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \int_{\tau_r+s}^{\tau_r+s+1} Q(\tau_r, t, \varepsilon) a_k(\bar{x}(t, \varepsilon) + Y_{h-1}(\psi'_{\tau_r, h-1}, t, \varepsilon), t) \times \right. \\ &\times \left. \left( \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau_r+0, h-1})\} - \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau_r, h-1})\} \right) \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau_r}^t (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dt \right\|, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bar{K}_2 &= \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \varepsilon \sum_{\tau_r+s \leq \tau_v < \tau_r+s+1} Q(\tau_r, \tau_v, \varepsilon) p_k(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y_{h-1}(\psi^{\tau_v}_{\tau_r, h-1}, \tau_v, \varepsilon), \tau_v) \times \right. \\ &\times \left. \left( \exp\{i(k, \theta^{\tau_v}_{\tau_r+0, h-1})\} - \exp\{i(k, \theta^{\tau_v}_{\tau_r, h-1})\} \right) \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau_r}^{\tau_v} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\|. \end{aligned}$$

Оскільки

$$\begin{aligned} |\eta_{h-1}(t, r, k)| &\leq \varepsilon c_{10} \|k\| e^{\frac{\gamma}{3}|t-\tau_r|}, \quad \left| \frac{d}{dt} \eta_{h-1}(t, r, k) \right| \leq \varepsilon 3c_{10} \|k\| e^{\frac{\gamma}{3}|t-\tau_r|}, \\ |\Delta \eta_{h-1}(t, r, k)|_{t=\tau_v} &\leq \varepsilon^2 3\sigma_1 c_{10} \|k\|^2 e^{\frac{\gamma}{3}|\tau_v-\tau_r|}, \end{aligned}$$

де

$$\eta_s(t, r, k) = \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau_r+0, s})\} - \exp\{i(k, \bar{\theta}'_{\tau_r, s})\},$$

то

$$\bar{K}_1 + \bar{K}_2 \leq \sigma_8 \varepsilon^{1+\alpha}.$$

Тут  $\sigma_8$  — стала, яка залежить від  $\underline{d}_1$ . Нехай

$$\underline{d}_1 = \frac{4}{\gamma} K \sigma_1^2 (1 + \rho) (1 + \theta^{-1}) e^{\gamma \theta} + 1,$$

а  $\varepsilon_0$  настільки мале, що

$$\left[ (\delta_1 d_2 + 2\sigma_1 d_2 + \sigma_1) \frac{3}{\gamma} K \left( 1 + \theta^{-1} e^{\frac{2}{3}\gamma\theta} \right) c_{10} + \sigma_8 \right] \varepsilon_0^\alpha \leq 1.$$

Тоді з нерівності (45) випливає

$$\left\| \Delta Y_h(\psi, \tau, \varepsilon) \Big|_{\tau=\tau_r} \right\| \leq \varepsilon d_1 \quad \forall (\psi, \varepsilon) \in R^m \times (0, \varepsilon_0], \quad r \in Z.$$

Таким чином, згідно з методом математичної індукції доведено нерівності (34) – (36) для всіх  $j \geq 0$ .

Періодичність функцій  $Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)$ ,  $j \geq 0$ , по  $\psi_s$ ,  $s = \overline{1, m}$ , встановлюється, як і в монографії [4, с. 171]. Теорему доведено.

Вивчені властивості функцій  $Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)$  дають можливість будувати інтегральний многовид  $x = X(\psi, \tau, \varepsilon)$  системи (1).

**Теорема 2.** При виконанні умов теореми 1 справедливі наступні твердження:

1) існує інтегральний многовид  $x = X(\psi, \tau, \varepsilon)$  системи (1), який належить  $d_1 \varepsilon^\alpha$ -околу кривої  $x = \bar{x}(\tau, \varepsilon)$  для всіх  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1$ ;

2) функція  $X(\psi, \tau, \varepsilon)$   $2\pi$ -періодична по  $\psi_s$ ,  $s = \overline{1, m}$ , задовольняє умову Ліпшиця по  $\psi$  зі сталою, пропорційною  $\varepsilon^\alpha$ , кусково-неперервна по  $\tau$  з розривами першого роду при  $\tau = \tau_\nu$ ;

3) на інтегральному многовиді система (1) набуває вигляду

$$\frac{d\varphi}{d\tau} = \frac{\omega(t)}{\varepsilon} + b(X(\varphi, \tau, \varepsilon), \varphi, \tau, \varepsilon), \quad \tau \neq \tau_\nu,$$

$$\Delta\varphi \Big|_{\tau=\tau_\nu} = \varepsilon g(X(\varphi, \tau_\nu, \varepsilon), \varphi, \tau_\nu, \varepsilon).$$

**Доведення.** Із (10) та леми 3 встановлюємо нерівність

$$\begin{aligned} \|Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon) - Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)\| &\leq \left[ \sigma_0 + \frac{2}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{\theta\gamma}) \delta_1 + \sigma_0 (e^{\gamma\theta\varepsilon_0} - 1) + \right. \\ &+ \left. \frac{2}{\gamma} K(1 + \theta^{-1} e^{\gamma\theta}) \varepsilon \sigma_1 + c_6 d_2 (\delta_1 + 2\sigma_1) \frac{3K}{\gamma} \left( 1 + \theta^{-1} e^{\frac{2}{3}\gamma\theta} \right) \varepsilon^\alpha \right] \times \\ &\times \sup_{G_1} \|Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) - Y_{j-1}(\psi, \tau, \varepsilon)\| + \underline{K}_1 + \underline{K}_2, \end{aligned} \quad (46)$$

в якій

$$\begin{aligned} \underline{K}_1 &= \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \int_{\tau+s}^{\tau+s+1} Q(\tau, t, \varepsilon) a_k(\bar{x}(t, \varepsilon) + Y_j(\varphi_{\tau, j}^t, t, \varepsilon), t) \times \right. \\ &\times \left. \left[ \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau, j}^t)\} - \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau, j-1}^t)\} \right] \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau}^t (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} dt \right\|, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \underline{K}_2 &= \sum_{k \neq 0} \sum_{s=-\infty}^{\infty} \left\| \varepsilon \sum_{\tau+s \leq \tau_\nu < \tau+s+1} Q(\tau, \tau_\nu, \varepsilon) p_k(\bar{x}(\tau_\nu, \varepsilon) + Y_j(\varphi_{\tau_\nu, j}^{\tau_\nu}, \tau_\nu, \varepsilon), \tau_\nu) \times \right. \\ &\times \left. \left[ \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau_\nu, j}^{\tau_\nu})\} - \exp\{i(k, \bar{\theta}_{\tau_\nu, j-1}^{\tau_\nu})\} \right] \exp\left\{ \frac{i}{\varepsilon} \int_{\tau}^{\tau_\nu} (k, \omega(\xi)) d\xi \right\} \right\|. \end{aligned}$$

На підставі леми 3 і нерівності (5) одержуємо оцінку вигляду

$$\underline{K}_1 + \underline{K}_2 \leq \sigma_0 \varepsilon^\alpha \sup_{G_1} \|Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) - Y_{j-1}(\psi, \tau, \varepsilon)\|,$$

завдяки якій із (46) при досить малих додатних  $\delta_1$  і  $\varepsilon_0$  дістаємо

$$\sup_{G_1} \|Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon) - Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)\| \leq \frac{1 + \sigma_0}{2} \sup_{G_1} \|Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) - Y_{j-1}(\psi, \tau, \varepsilon)\|.$$

Оскільки  $\sigma_0 < 1$ , то звідси випливає рівномірна збіжність послідовності  $\{Y_j(\psi, \tau, \varepsilon)\}$  на множині  $G_1$ , і гранична функція

$$Y(\psi, \tau, \varepsilon) = \lim_{j \rightarrow \infty} Y_j(\psi, \tau, \varepsilon) \quad (47)$$

на основі теореми 1 неперервна по  $(\psi, \tau) \in R^m \times \bar{R}$ ,  $2\pi$ -періодична по  $\psi_s$ ,  $s = \overline{1, m}$ , та задовольняє нерівності

$$\|Y(\psi, \tau, \varepsilon)\| \leq d_1 \varepsilon^\alpha, \quad \|Y(\psi, \tau, \varepsilon) - Y(\bar{\psi}, \tau, \varepsilon)\| \leq d_2 \varepsilon^\alpha \|\psi - \bar{\psi}\|$$

для всіх  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1$ ,  $\bar{\psi} \in R^m$ .

З нерівності (26) випливає, що при  $t \in [-T, T]$ ,  $(\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1$ , де  $T$  — довільне додатне число, послідовність  $\{\varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon)\}$  також рівномірно збіжна до  $\varphi'_\tau(\psi, \varepsilon)$ :

$$\lim_{j \rightarrow \infty} \varphi'_{\tau, j}(\psi, \varepsilon) = \varphi'_\tau(\psi, \varepsilon), \quad (\psi, \tau, \varepsilon) \in G_1, \quad t \in R. \quad (48)$$

Покажемо, що  $y = Y(\psi, \tau, \varepsilon)$  визначає інтегральний многовид системи (6). Оскільки  $y = Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon)$  — інтегральний многовид системи (8), (9), то для її розв'язків  $\varphi = \varphi_{i, j}^\tau(\psi, \varepsilon)$ ,  $y = Y_{j+1}(\varphi_{i, j}^\tau(\psi, \varepsilon), \tau, \varepsilon)$  маємо

$$\begin{aligned} \varphi_{i, j}^\tau &= \psi + \int_i^\tau \left[ \frac{\omega(l)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y_j(\varphi_{i, j}^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon), \varphi_{i, j}^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon) \right] dl + \\ &+ \varepsilon \sum_{i \leq \tau_v < \tau} q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y_j(\varphi_{i, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \varphi_{i, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \end{aligned} \quad (49)$$

$$\begin{aligned} Y_{j+1}(\varphi_{i, j}^\tau(\psi, \varepsilon), \tau, \varepsilon) &= Y_{j+1}(\psi, \tau, \varepsilon) + \int_i^\tau \left[ H(l, \varepsilon) Y_{j+1}(\varphi_{i, j}^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon) + \right. \\ &+ F_1(Y_j(\varphi_{i, j}^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon), \varphi_{i, j}^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon) \left. \right] dl + \\ &+ \varepsilon \sum_{i \leq \tau_v < \tau} \left[ G(\tau_v, \varepsilon) Y_{j+1}(\varphi_{i, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon) + \Phi_1(Y_j(\varphi_{i, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \varphi_{i, j}^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon) \right]. \end{aligned}$$

Якщо перейти до границі в (49) при  $j \rightarrow \infty$  і скористатися рівностями (47) і (48), то дістанемо тотожності

$$\begin{aligned} \varphi_i^\tau(\psi, \varepsilon) &= \psi + \int_i^\tau \left[ \frac{\omega(l)}{\varepsilon} + b(\bar{x}(l, \varepsilon) + Y(\varphi_i^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon), \varphi_i^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon) \right] dl + \\ &+ \varepsilon \sum_{i \leq \tau_v < \tau} q(\bar{x}(\tau_v, \varepsilon) + Y(\varphi_i^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \varphi_i^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 Y(\varphi_i^{\tau}(\psi, \varepsilon), \tau, \varepsilon) = & Y(\psi, \tau, \varepsilon) + \int_t^{\tau} [H(l, \varepsilon)Y(\varphi_i^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon) + \\
 & + F_1(Y(\varphi_i^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon), \varphi_i^l(\psi, \varepsilon), l, \varepsilon)] dl + \\
 & + \varepsilon \sum_{t \leq \tau_v < \tau} [G(\tau_v, \varepsilon)Y(\varphi_i^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon) + \Phi_1(Y(\varphi_i^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon), \varphi_i^{\tau_v}(\psi, \varepsilon), \tau_v, \varepsilon))]
 \end{aligned}$$

для всіх  $\psi \in R^m$ ,  $\tau \in R$ ,  $t \in R$ ,  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$ , з яких випливає, що  $y = Y(\psi, \tau, \varepsilon)$  — інтегральний многовид системи (6). Для завершення доведення теореми залишилось покласти  $X(\psi, \tau, \varepsilon) = \bar{x}(\tau, \varepsilon) + Y(\psi, \tau, \varepsilon)$ .

1. Боголюбов Н. Н., Митропольский Ю. А. Асимптотические методы в теории нелинейных колебаний. — М.: Наука, 1974. — 504 с.
2. Самойленко А. М., Перестюк Н. А. Дифференциальные уравнения с импульсным воздействием. — Киев: Выща шк., 1987. — 288 с.
3. Митропольский Ю. А., Самойленко А. М., Перестюк Н. А. Метод усреднения в системах с импульсным воздействием // Укр. мат. журн. — 1985. — 37, № 1. — С. 56 — 64.
4. Самойленко А. М., Петришин Р. І. Багаточастотні коливання нелінійних систем. — Київ: Ін-т математики НАН України, 1998. — 340 с.
5. Астафьева М. Н. Усреднение многочастотных колебательных систем с импульсным воздействием: Дис. ... канд. физ.-мат. наук. — Киев, 1989. — 103 с.
6. Петришин Я. Р. Усреднение багаточастотних задач для нелінійних коливічних систем з повільно змінними частотами: Дис. ... канд. фіз.-мат. наук. — Київ, 2001. — 131 с.
7. Петришин Р. І., Сопронюк Т. М. Експоненціальна оцінка фундаментальної матриці лінійної імпульсної системи // Укр. мат. журн. — 2001. — 53, № 8. — С. 1101 — 1109.

Одержано 12.02.2003