

УДК 519.17+512.54

## ПОСТРОЕНИЕ ПОЧТИ ПЕРИОДИЧЕСКИХ РЕШЕНИЙ ДЛЯ ОДНОЙ СИСТЕМЫ С ЛИНЕЙНЫМ ЗАПАЗДЫВАНИЕМ

Б. Г. Гребенщиков

**Аннотация.** Рассматривается проблема построения почти периодических решений для одной сложной неоднородной системы с линейным запаздыванием.

DOI 10.17377/smzh.2016.57.507

**Ключевые слова:** запаздывание, почти периодические решения, устойчивость.

**Введение.** Изучена возможность построения почти периодического решения для одной неоднородной системы линейных дифференциальных уравнений с запаздыванием, являющимся линейной функцией аргумента (времени) при некоторых предположениях относительно правой части данной системы. Доказано, что это решение асимптотически устойчиво.

**1. Постановка задачи.** Рассматривается следующая линейная неоднородная система с линейным запаздыванием:

$$\begin{aligned}\frac{d\hat{x}(\vartheta)}{d\vartheta} &= \frac{1}{\vartheta_0} [A_1\hat{x}(\vartheta) + A_2\hat{x}(\mu\vartheta) + B_1(\vartheta)\hat{y}(\vartheta) + B_2\hat{y}(\mu\vartheta) + \hat{f}_1(\vartheta)], \\ \frac{d\hat{y}(\vartheta)}{d\vartheta} &= A_3\hat{x}(\vartheta) + A_4\hat{x}(\mu\vartheta) + B_3\hat{y}(\vartheta) + B_4\hat{y}(\mu\vartheta) + \hat{f}_2(\vartheta), \\ \theta_0 &= \text{const}, \quad \vartheta \geq \vartheta_0 > 0, \quad \mu = \text{const}, \quad 0 < \mu < 1.\end{aligned}\tag{1.1}$$

Запаздывание  $\hat{\tau}(\vartheta) = (1 - \mu)\vartheta$  является линейной функцией времени (аргумента)  $\vartheta$ ;  $A_k, B_j$  ( $k, j = 1, 2, 3, 4$ ) — постоянные  $(m \times m)$ -матрицы;  $\{\hat{x}(\vartheta), \hat{y}(\vartheta)\}^\top$  —  $m$ -мерные вектор-функции, определенные соответственно начальными вектор-функциями  $\{\{\hat{\phi}_1(\hat{\eta}), \hat{\phi}_2(\hat{\eta})\}\}^\top$ ;  $\hat{\eta} \in [\mu\vartheta_0, \vartheta_0]$ ,  $\{\hat{\phi}_i(\vartheta)\}^\top$  — непрерывные  $m$ -мерные вектор-функции времен (аргумента  $\vartheta$ );  $\hat{f}_i(\vartheta)$  — непрерывные достаточное число раз дифференцируемые  $m$ -мерные вектор-функции времени (аргумента)  $\vartheta$  ( $i = 1, 2$ );  $\top$  — знак транспонирования.

Заменой аргумента  $t = \ln(\vartheta/\vartheta_0)$  сведем данную систему к системе с постоянным запаздыванием  $\tau = -\ln(\mu)$ :

$$\begin{aligned}\frac{dx(t)}{dt} &= A_1x(t) + A_2x(t - \tau) + B_1y(t) + B_2y(t - \tau) + f_1(t), \\ \frac{dy(t)}{dt} &= \vartheta_0 e^t [A_3x(t) + A_4x(t - \tau) + B_3y(t) + B_4y(t - \tau) + f_2(t)], \\ t &\geq 0, \quad \{x(t), y(t)\}^\top = \{\phi_1(\eta), \phi_2(\eta)\}^\top, \quad \eta \in [-\tau, 0].\end{aligned}\tag{1.2}$$

Норму вектора  $w = \{w_j\}^\top$  (здесь  $w_j$  — компоненты вектора  $w$ ) определим равенством  $\|w\| = \sum_{j=1}^m |w_j|$ . Норму матрицы  $D = \{d_{ij}\}$  ( $i, j = 1, \dots, m$ ) определим в соответствии с нормой вектора [1], а именно  $\|D\| = \max_j \sum_i |d_{ij}|$ . Очевидно, что  $\|\{x, y\}^\top\| = \|x\| + \|y\|$ .

Рассмотрим полученную систему (1.2). Полагаем, что справедливы следующие условия:

1) вещественные части собственных значений  $\lambda$  характеристического уравнения

$$|A_1 + A_2 e^{-\lambda\tau} - \lambda E| = 0 \quad (1.3)$$

имеют отрицательную вещественную часть, т. е. справедливо неравенство

$$\operatorname{Re}(\lambda) < -\gamma_1, \quad \gamma_1 = \text{const}, \quad \gamma_1 > 0; \quad (1.4)$$

2) собственные значения  $\nu$  матрицы  $B_3$  также имеют отрицательную вещественную часть, т. е. справедлива оценка

$$\operatorname{Re}(\nu) < -\gamma_2, \quad \gamma_2 = \text{const}, \quad \gamma_2 > 0; \quad (1.5)$$

3) корни  $p$  характеристического уравнения

$$|B_3 + B_4 e^{-p\tau} - (A_3 + A_4 e^{-p\tau})(A_1 + A_2 - pE)^{-1}(B_1^0 + B_2^0)| = 0 \quad (1.6)$$

удовлетворяют неравенству

$$\operatorname{Re}(p) < -\gamma_3, \quad \gamma_3 = \text{const}, \quad \gamma_3 > 0. \quad (1.7)$$

Тогда решение  $\{x^0(t), y^0(t)\}^\top$  однородной системы

$$\begin{aligned} \frac{dx^0(t)}{dt} &= A_1 x^0(t) + A_2 x^0(t - \tau) + B_1 y^0(t) + B_2 y^0(t - \tau), \\ \frac{dy^0(t)}{dt} &= \vartheta_0 e^t [A_3 x^0(t) + A_4 x^0(t - \tau) + B_3 y^0(t) + B_4 y^0(t - \tau)] \end{aligned} \quad (1.8)$$

экспоненциально устойчиво, причем справедлива оценка [2]

$$\|x^0(t)\| + \|y^0(t)\| \leq L e^{-\beta(t-t_0)} \sup_{\eta} \|\phi(\eta)\|, \quad L = \text{const}, \quad L \geq 1, \quad \beta = \text{const}, \quad \beta > 0. \quad (1.9)$$

Отметим, что константы  $L, \beta$  одни и те же для любых начальных моментов  $\vartheta_0 \geq \vartheta_0^* > 0$ .

**2. Асимптотические свойства неоднородной дифференциально-разностной системы.** Чтобы лучше понять асимптотические свойства исходной системы, перейдем от системы (1.2) — конечной системы дифференциальных уравнений с запаздыванием на бесконечном промежутке времени — к счетной системе обыкновенных дифференциальных уравнений, заданной на конечном промежутке времени  $[0, \tau]$ , полагая [3]  $x_{n+1}(t) = x(n\tau + t)$ ,  $y_{n+1}(t) = y(n\tau + t)$ ,  $f_{n+1}^i(t) = f^i(t + n\tau)$ ,  $t \in [0, \tau]$ ,  $i = 1, 2$ . Получаем совокупность двух подсистем  $m$ -го порядка:

$$\frac{dx_{n+1}(t)}{dt} = A_1 x_{n+1}(t) + A_2 x_n(t) + B_1 y_{n+1}(t) + B_2 y_n(t) + f_{n+1}^1(t), \quad (2.1)$$

$$\varepsilon_n \frac{dy_{n+1}(t)}{dt} = e^t [A_3 x_{n+1}(t) + A_4 x_n(t) + B_3 y_{n+1}(t) + B_4 y_n(t) + f_{n+1}^2(t)], \quad t \in [0, \tau]. \quad (2.2)$$

Очевидно, что

$$\varepsilon_n = \frac{\mu^n}{\vartheta_0}, \quad \lim \varepsilon_n = 0, \quad n \rightarrow \infty \vee \theta_0 \rightarrow \infty, \quad x_{n+1}(0) = x_n(\tau), \quad y_{n+1}(0) = y_n(\tau). \quad (2.3)$$

Ввиду свойств параметра  $\varepsilon_n$ , описанных в (2.3), подсистема (2.2) сингулярно возмущенная [4], совокупность решений системы (2.1), (2.2) можно рассматривать как систему, содержащую медленные ( $x_n(t)$ ) и быстрые ( $y_n(t)$ ) переменные [4]; поскольку нас часто будут интересовать асимптотические свойства решений при достаточно малом  $\varepsilon_n$ , без ограничения общности считаем начальный момент  $\vartheta_0$  достаточно большим.

Наряду с приведенной выше нормой будем рассматривать норму вектор-функции  $x(t)$  на отрезке [3], определенную следующим образом:

$$\|x\|_\tau = \sup_{t \in [0, \tau]} \|x(t)\|. \quad (2.4)$$

Если учесть норму вектор-функции, определенную равенством (2.4), то при такой нормировке линейное пространство непрерывных вектор-функций будет пространством Банаха [1, с. 162]. Обозначим его через  $\mathbb{C}_{2m}$ . В этом пространстве решение однородной линейной системы, соответствующей системе (2.2), можно представить в операторном виде:

$$\begin{pmatrix} x_{n+1}^0(t) \\ y_{n+1}^0(t) \end{pmatrix} = T_n(t) \begin{pmatrix} x_n^0(s), y_{n+1}^0(s), y_n^0(s) \\ y_n^0(s), x_{n+1}^0(s), x_n^0(s) \end{pmatrix}, \quad (2.5)$$

где линейный оператор сдвига  $T_n(t)$  определен следующим образом:

$$T_n(t) = \begin{pmatrix} T_n^1(t) \\ T_n^2(t) \end{pmatrix},$$

$$\begin{aligned} T_n^1(t) &= U(t)u_n(\tau) + \int_0^t U(t-s)A_2u_n(s) ds \\ &\quad + \int_0^t U(t-s)(B_1v_{n+1}(s) + B_2v_n(s)) ds, \end{aligned} \quad (2.6)$$

$$\begin{aligned} T_n^2(t) &= e^{B_3(\varepsilon_n)^{-1}(e^t-1)}v_n(\tau) \\ &\quad + \int_0^t e^{B_3(\varepsilon_n)^{-1}(e^t-e^s)}e^s(\varepsilon_n)^{-1}(B_4v_n(s) + A_3u_{n+1}(s) + A_4u_n(s)) ds. \end{aligned}$$

Здесь  $U(t)$  — фундаментальная матрица решений однородной системы

$$d\bar{u}_{n+1}/dt = A_1\bar{u}_{n+1}(t) + A_2\bar{u}_n(t), \quad 0 \leq t \leq \tau, \quad \bar{u}_{n+1}(0) = \bar{u}_n(\tau), \quad (2.7)$$

при этом (ввиду неравенства (1.4)) справедлива оценка

$$\|U(t-s)\| \leq M_1 e^{-\gamma_1(t-s)}, \quad M_1 = \text{const}, \quad M_1 > 0, \quad 0 \leq s \leq t. \quad (2.8)$$

Свойства оператора сдвига  $T_n(t)$  (а также асимптотические свойства системы (2.1)) подробно изложены в [3, 5, 6], в частности, доказана его равномерная ограниченность, а именно  $\|T_n(t)\| \leq \bar{M}$ ,  $\bar{M} = \text{const}$ ,  $\bar{M} > 0$ . В пространстве  $\mathbb{C}_{2m}$  определено произведение операторов, тогда из неравенства (1.9) для произведения операторов  $T_j(s_j)$  следует оценка

$$\left\| \prod_{j=1}^n T_j(s_j) T_0(s_0) w^0(s) \right\| \leq L_0 q^n (\|x^0(s)\|_\tau + \|y^0(s)\|_\tau), \quad (2.9)$$

$$w^0(s) = \{x^0(s), y^0(s)\}^\top, \quad q = e^{-\beta\tau}, \quad 0 < q < 1, \quad s \in [-\tau, 0],$$

$$j = 0, 1, 2, \dots, n, \quad 0 \leq s \leq s_1 \leq \dots \leq s_{n-1} \leq s_n.$$

**Теорема 1.** При выполнении неравенств (1.4), (1.5) и (1.7) решение неоднородной системы (2.1), (2.2) ограничено.

**ДОКАЗАТЕЛЬСТВО.** Запишем решение конечно-разностной системы (2.1), (2.2) по шагам в операторной форме. Обозначив  $z_n(t) = \{x_n(t), y_n(t)\}^\top$ ,  $\bar{f}_n(t) = \{f_n^1(t), f_n^2(t)\}^\top$ , последовательно имеем

$$z_1(t) = T_0(t)\phi(s) + \bar{f}_1(t),$$

$$z_2(t) = T_1(t)z_1(s_1) + \bar{f}_2(t) = T_1(t)(T_0(s)\phi(s) + \bar{f}_1(s)) + \bar{f}_2(t),$$

$$\dots \quad (2.10)$$

$$z_{n+1}(t) = T_n(t) \prod_{j=0}^{n-1} T_j(s_j)\phi(s) + T_n(t) \prod_{j=1}^{n-1} T_j(s_j)\bar{f}_1(s_0) + T_n(t) \prod_{j=2}^{n-1} T_j(s_j)\bar{f}_2(s_1) + \dots + \bar{f}_{n+1}(t).$$

Отсюда, учитывая оценку (2.9), получаем цепочку неравенств

$$\|z_{n+1}(t)\|_\tau \leq L_0 q^n \sup_\eta \|\phi(\eta)\| + L_0 [q^{n-1} + q^{n-2} + \dots + 1] \sup_{0 \leq t < \infty} \|\bar{f}(t)\| < L_0 q^n \sup_\eta \|\phi(\eta)\| + \frac{L_0}{1-q} \sup_{0 \leq t < \infty} \|\bar{f}(t)\|. \quad (2.11)$$

Из оценки (2.11) следует утверждение теоремы.

Рассмотрим систему (2.1), (2.2). Если при каждом  $n$  сделать замену аргумента  $t = \varepsilon_n \hat{\theta}$ , то получим систему с ограниченными коэффициентами

$$\frac{dx_{n+1}(\hat{\theta})}{d\hat{\theta}} = \varepsilon_n (A_1 x_{n+1}(\hat{\theta}) + A_2 x_n(\hat{\theta}) + B_1 y_{n+1}(\hat{\theta}) + B_2 y_n(\hat{\theta}) + f_{n+1}^1(\hat{\theta})), \quad (2.12)$$

$$\frac{dy_{n+1}(\hat{\theta})}{d\hat{\theta}} = e^{\varepsilon_n \hat{\theta}} (A_3 x_{n+1}(\hat{\theta}) + A_4 x_n(\hat{\theta}) + B_3 y_{n+1}(\hat{\theta}) + B_4 y_n(\hat{\theta}) + f_{n+1}^2(\hat{\theta})), \quad (2.13)$$

$\hat{\theta} \in [0, \tau/\varepsilon_n]$ . Рассмотрим подсистему (2.12). Ввиду оценки (2.11) ее правая часть ограничена при любых  $n$ . Но тогда

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{dx_n(\hat{\theta})}{d\hat{\theta}} \rightarrow 0. \quad (2.14)$$

**Следствие.** Если  $\lim_{n \rightarrow \infty} \|\bar{f}_n(t)\| = 0$  (т. е.  $\|\bar{f}_n(t)\|$  является исчезающей вектор-функцией), то  $\lim_{n \rightarrow \infty} z_n(t) = 0$ .

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Пусть

$$\hat{\varepsilon}_{\hat{N}} = \sup\{\|\bar{f}_{\hat{N}+1}(t)\|_{\tau}, \|\bar{f}_{\hat{N}+2}(t)\|_{\tau}, \dots, \|\bar{f}_{\hat{N}+k}(t)\|_{\tau}\},$$

$\hat{N}$  — достаточно большое натуральное число,  $k = 1, 2, \dots$ . Очевидно, что  $\lim_{\hat{N} \rightarrow \infty} \hat{\varepsilon}_{\hat{N}} = 0$ . Из (2.10), (2.11) имеем цепочку неравенств

$$\begin{aligned} \|z_{\hat{N}+k+1}\|_{\tau} &\leq L_0 q^{\hat{N}+k} \sup_{\eta} \|\phi(\eta)\| + L_0 [q^{\hat{N}+k-1} \|\bar{f}_1(t)\|_{\tau} \\ &\quad + q^{\hat{N}+k-2} \|\bar{f}_2(t)\|_{\tau} + \dots + q^{\hat{N}} \|\bar{f}_k(t)\|_{\tau}] \\ &\quad + L_0 [q^{\hat{N}-1} \|\bar{f}_{k+1}(t)\|_{\tau} + q^{\hat{N}-2} \|\bar{f}_{k+2}(t)\|_{\tau} + \dots + \|\bar{f}_{\hat{N}+k}(t)\|_{\tau}] \\ &\leq L_0 q^{\hat{N}+k} \sup_{\eta} \|\phi(\eta)\| + \frac{L_0 q^{\hat{N}}}{1-q} \sup_{0 \leq t < \infty} \|\bar{f}(t)\| + \frac{L_0}{1-q} \hat{\varepsilon}_{\hat{N}}. \end{aligned} \quad (2.15)$$

Устремляя  $\hat{N}$  к бесконечности, из (2.15) получаем, что  $\lim_{\hat{N} \rightarrow \infty} \|z_{\hat{N}+k+1}\|_{\tau} = 0$ . Следствие доказано.

**3. Существование почти периодических решений.** Пусть наряду с неравенствами (1.5) и (1.7) вектор-функция  $f_2(\vartheta)$  почти периодическая, имеющая  $k$  производных, т. е.  $f_2(\vartheta) \in \Pi^{(k)}$  [7] ( $k$  — достаточно большое число). Рассмотрим первую из подсистем в (1.1). Очевидно (ввиду оценки (2.14)), что единственным почти периодическим решением данной подсистемы является  $\hat{x}(\vartheta) \equiv \bar{C}$ . Следовательно (по аналогии с системами, содержащими подсистемы с малым параметром при производной), будем искать почти периодическое решение исходной системы (1.1) как решение системы «быстрых» движений [8]:  $\hat{x} \equiv \bar{C}$ ,  $\bar{C}$  —  $m$ -мерный постоянный вектор, и вектор-функции  $\bar{y}(\vartheta)$  — почти периодическое решение второй подсистемы при выполнении условий

$$\bar{x}(\vartheta) \equiv \bar{C}, \quad \hat{\phi}_2(\hat{\eta}) \equiv 0. \quad (3.1)$$

**Теорема 2.** Вторая из подсистем в (1.1) при условиях, перечисленных в этом разделе, допускает почти периодическое решение  $\bar{y}(\vartheta)$ . Данное решение может быть найдено методом последовательных приближений.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Покажем, что из неравенства (1.7) следует, что собственные значения  $\rho$  матрицы  $B_3^{-1}B_4$  меньше единицы по модулю. Рассмотрим равенство (1.6). Известно [2], что корни данного характеристического уравнения существуют и при достаточно больших  $\text{Im}(p)$ . Но тогда при  $|\text{Im}(p)| \rightarrow \infty$  ( $\text{Re}(p)$  фиксированная) получаем предельное равенство

$$|B_3 + B_4 e^{-p\tau}| = 0 \implies \text{Re}(p) < -\gamma_4, \quad 0 < \gamma_4 < \gamma_3. \quad (3.2)$$

Ввиду того, что величина  $e^{-p\tau}$  ограничена в полосе  $-C_1 < \text{Re}(p) < -\gamma_4$  ( $C_1 = \text{const}$ ,  $C_1 > 0$ ), из асимптотического равенства (3.2) выводим, что собственные значения  $\rho$  матрицы  $B_3^{-1}B_4$  меньше единицы по модулю.

Далее, методами, аналогичными приведенным в [9], можно показать, что к почти периодическому решению  $\bar{y}(\vartheta)$  сходятся последовательные приближения  $\bar{y}_n(\vartheta)$ , определяемые соотношениями

$$\frac{d\bar{y}_{n+1}(\vartheta)}{d\vartheta} = B_3 \bar{y}_{n+1}(\vartheta) + B_4 \bar{y}_n(\mu\vartheta) + F(\vartheta), \quad \bar{y}_0(\vartheta) \equiv 0, \quad (3.3)$$

где  $F(\vartheta) = (A_3 + A_4)\bar{C} + \hat{f}_2(\vartheta)$ . Там же доказана асимптотическая устойчивость полученного (предельного) почти периодического решения. Теорема 2 доказана.

Получим достаточные условия существования почти периодического решения у исходной системы (1.1), имеющего вид

$$\{\Lambda; \bar{y}(\vartheta)\} \quad (3.4)$$

( $\Lambda$ —постоянный  $m$ -вектор). Рассмотрим, каким условиям должен удовлетворять постоянный вектор  $\Lambda$ , чтобы (3.4) было решением системы (1.1). Подставим данное выражение в первое из соотношений (1.2). Очевидно, что (в соответствии с (3.3)) вектор  $\Lambda$  входит в выражение  $\bar{y}(\vartheta)$ , а именно

$$\frac{d\bar{y}_{n+1,\Lambda}(\vartheta)}{d\vartheta} = B_3\bar{y}_{n+1,\Lambda}(\vartheta) + B_4\bar{y}_{n,\Lambda}(\mu\vartheta) + (A_3 + A_4)\Lambda. \quad (3.5)$$

Здесь  $\bar{y}_{n+1,\Lambda}(\vartheta)$  — приближение  $(n+1)$ -го порядка почти периодической вектор-функции, обусловленной постоянным вектором  $\Lambda$ . Пусть в (3.5)  $n = 0$ . Известно [7], что единственным почти периодическим решением данной вспомогательной подсистемы является выражение

$$\bar{y}_{0,\Lambda}(\vartheta) = \int_{-\infty}^{\vartheta} e^{B_3(\vartheta-s)}(A_3 + A_4)\Lambda ds. \quad (3.6)$$

Из (3.6) имеем  $\bar{y}_{0,\Lambda}(\vartheta) = (B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda$ . Тогда из (3.5) для  $\bar{y}_{1,\Lambda}(\vartheta)$  получаем

$$\bar{y}_{1,\Lambda}(\vartheta) = -(B_3)^{-1}B_4(B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda - B_3^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda.$$

Далее, для  $\bar{y}_{2,\Lambda}(\vartheta)$

$$\begin{aligned} \bar{y}_{2,\Lambda}(\vartheta) = & -((B_3)^{-1}B_4)^2(B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda \\ & + (B_3)^{-1}B_4(B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda - (B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda, \end{aligned}$$

и т. д. Наконец, для  $\bar{y}_{n,\Lambda}(\vartheta)$

$$\begin{aligned} \bar{y}_{n,\Lambda}(\vartheta) = & (-1)^{n+1}((B_3)^{-1}B_4)^n(B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda \\ & + (-1)^n((B_3)^{-1}B_4)^{n-1}(B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda + \dots - (B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda. \end{aligned}$$

Отсюда ввиду сходимости ряда  $\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^{n+1}((B_3)^{-1}B_4)^n$  получаем предельное равенство

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \bar{y}_{n,\Lambda}(\vartheta) = -[(B_3)^{-1}B_4 + E]^{-1}(B_3)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda = [B_4 + B_3]^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda. \quad (3.7)$$

Таким образом,

$$y(\vartheta) = \bar{y}_0(\vartheta) + [B_3 + B_4]^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda + \hat{y}(\vartheta), \quad \lim_{\vartheta \rightarrow \infty} \hat{y}(\vartheta) = 0,$$

т. е.  $\hat{y}(\vartheta)$  — исчезающая вектор-функция. Далее, полагаем  $x(\vartheta) = \Lambda + \hat{x}(\vartheta)$ . Покажем, что при некоторых предположениях относительно вектора  $\Lambda$  справедливо предельное равенство  $\lim_{\vartheta \rightarrow \infty} \hat{x}(\vartheta) = 0$ . Подставим данные выражения в исходную систему (1.1) и рассмотрим первую из получившихся неоднородных подсистем:

$$\begin{aligned} d\hat{x}(\vartheta)/d\vartheta = & \frac{1}{\vartheta} \{A_1\hat{x}(\vartheta) + A_2\hat{x}(\mu\vartheta) + B_1\hat{y}(\vartheta) + B_2\hat{y}(\mu\vartheta) + (A_1 + A_2)\Lambda \\ & + B_1\bar{y}_0(\vartheta) + B_2\bar{y}_0(\mu\vartheta) + \hat{f}_1(\vartheta) - (B_1 + B_2)[B_3 + B_4]^{-1}\Lambda\}. \end{aligned} \quad (3.8)$$

Известно [7], что почти периодическая функция может быть равномерно приближена тригонометрическим полиномом на всей оси. Пусть, например,

$$\hat{f}_1(\vartheta) \approx \sum_{j=1}^{N_1} \hat{\gamma}_j^1 e^{i\omega_j^1 \vartheta}, \quad i = \sqrt{-1}, \quad \omega_j = \text{const}, \quad \omega_1^1 < \omega_2^1 < \dots < \omega_{N_1}^1, \quad (3.9)$$

$N_1$  — достаточно большое натуральное число,  $\gamma_j^1$  —  $m$ -мерные постоянные.

Рассмотрим, например, поведение частного решения системы (3.8), обусловленного величиной  $e^{i\omega_j \vartheta}$ ,  $\omega_j^1 \neq 0$ . Вновь перейдем к системе, подобной (2.1). Покажем, что матрица  $(A_1 + A_2)^{-1}$  существует. Для этого, рассмотрев подсистему (2.12) и воспользовавшись формулой Лагранжа [4], получаем асимптотическое равенство

$$\begin{aligned} x_n(t) &= x_{n+1}(t - \tau) = x_{n+1}(t) - \tau x'_n(\eta_n) \\ &= x_{n+1}(t) + \mathbf{O}(\varepsilon_n) [\|x_n\|_\tau + \|y_{n+1}\|_\tau + \|y_n\|_\tau], \quad \eta_n \in (0, \tau). \end{aligned}$$

Таким образом, для достаточно малого  $\varepsilon_n$  и  $n > 1$  в формуле (2.6)  $U(t) \approx \exp\{(A_1 + A_2)t\}$ , и ввиду экспоненциальной оценки (2.8) матрица  $[A_1 + A_2]^{-1}$  существует. Следовательно, в силу того, что система (1.8) устойчива по первому приближению [6],  $x(t - \tau) \approx x(t)$ .

Рассмотрим интеграл

$$I_{\omega_j^1}(t) = \int_{t_0}^t \exp((A_1 + A_2)(t - s)) \hat{\gamma}_j^1 \exp(e^{i\omega_j^1 s}) ds, \quad \omega_j^1 = \text{const}, \quad \omega_j^1 \neq 0$$

(он представляет собой частное решение подсистемы первого приближения, соответствующей первой подсистеме в (1.2) при  $f_1(t) = \gamma_j^1 \exp(e^{i\omega_j^1 t})$ ). Интегрируя его по частям, получаем равенство

$$\begin{aligned} I_{\omega_j^1}(t) &= e^{-t} \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \exp(i\omega_j^1 e^t) - \exp(A_1 + A_2) \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \exp(i\omega_j^1) \\ &\quad + \int_0^t (A_1 + A_2) \exp((A_1 + A_2)(t - s)) e^{-s} \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \exp(i\omega_j^1 e^s) ds \\ &\quad + \int_0^t \exp((A_1 + A_2)(t - s)) e^{-s} \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \exp(i\omega_j^1 e^s) ds. \quad (3.10) \end{aligned}$$

Рассмотрим интегралы в правой части равенства (3.10). Например, для первого из них имеем оценку (считаем, что  $\gamma_1^1 \neq 1$ )

$$\begin{aligned} &\left\| \int_0^t (A_1 + A_2) \exp\{(A_1 + A_2)(t - s)\} e^{-s} \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \exp(i\omega_j^1 e^s) ds \right\| \\ &\leq \int_0^t \|A_1 + A_2\| M_1 \exp\{-\gamma_1(t - s)\} e^{-s} \left\| \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \right\| ds \\ &= \frac{M_1}{\gamma_1 - 1} \|A_1 + A_2\| \left\| \frac{\hat{\gamma}_j^1}{\omega_j^1} \right\| (e^{-t} - e^{-\gamma_1 t}). \end{aligned}$$

Отсюда данный интеграл имеет оценку  $\mathbf{O}(e^{-\bar{\beta}(t-t_0)})$ ,  $\bar{\beta} = \min\{1, \gamma_1\} - \varepsilon$ ;  $\bar{\beta} > 0$ . Аналогичную оценку можно доказать и для второго интеграла в правой части (3.10). Тем самым имеем окончательную оценку

$$I_{\omega_j^1}(t) = \mathbf{O}(e^{-\bar{\beta}(t-t_0)}), \quad \bar{\beta} = \min\{1, \gamma_1\} - \varepsilon, \quad \bar{\beta} > 0. \quad (3.11)$$

Положим  $\omega_1^1 = 0$ . По аналогии с равенством (3.6) ищем почти периодическое решение в виде

$$\bar{x}(\vartheta) = \int_{-\infty}^{\vartheta} \exp\{(A_1 + A_2)(t-s)\} \gamma_1^1 ds = -(A_1 + A_2)^{-1} \gamma_1^1.$$

Тогда частное решение (3.7), обусловленное почти периодической вектор-функцией  $\hat{f}_1(\vartheta)$  при  $\omega_1 = 0$ , имеет при  $t \rightarrow \infty$  асимптотическое представление

$$\bar{x}_{\hat{f}_1(t)}(t) = -(A_1 + A_2)^{-1} \gamma_1^1 + \mathbf{O}(e^{-\bar{\beta}(t-t_0)}), \quad \bar{\beta} = \min\{1, \gamma_1\} - \varepsilon, \quad \bar{\beta} > 0. \quad (3.12)$$

Пусть

$$\bar{y}_0(\vartheta) \approx \sum_{j=1}^{N_2} \hat{\gamma}_j^2 e^{i\omega_j^2 \vartheta}, \quad i = \sqrt{-1}, \quad \omega_j^2 = \text{const}, \quad 0 = \omega_1^2 < \omega_2^2 < \dots < \omega_{N_2}^2 \quad (3.13)$$

( $N_2$  — достаточно большое натуральное число,  $\gamma_j^2$  —  $m$ -мерные постоянные). Методами, аналогичными только что приведенным, можно получить оценку и для частного решения (3.7), обусловленного почти периодической вектор-функцией  $\bar{y}_0(\vartheta)$ , именно при  $0 = \omega_1^2 < \omega_2^2 < \dots < \omega_{N_2}^2$  справедливо асимптотическое представление

$$\bar{x}(t)_{\bar{y}_0(\vartheta)} = -(A_1 + A_2)^{-1} (B_1 + B_2) \gamma_1^2 + \mathbf{O}(e^{-\bar{\beta}(t-t_0)}), \quad \bar{\beta} = \min\{1, \gamma_1\} - \varepsilon, \quad \bar{\beta} > 0. \quad (3.14)$$

Наконец, частное решение, обусловленное постоянной величиной  $(A_1 + A_2)\Lambda$ , имеет вид

$$\bar{x}(t)_{(A_1+A_2)\Lambda} = \Lambda + \mathbf{O}(e^{-(t-t_0)}). \quad (3.15)$$

Принимая во внимание оценки (3.11), (3.14) и (3.15), покажем, что справедлива

**Теорема 3.** Пусть постоянный  $m$ -вектор  $\Lambda$  удовлетворяет векторному уравнению

$$(A_1 + A_2)\Lambda - (B_1 + B_2)(B_3 + B_4)^{-1}\Lambda - (A_1 + A_2)^{-1}(\gamma_1^1 + (B_1 + B_2)(B_3 + B_4)^{-1}\gamma_1^2) = 0 \quad (3.16)$$

при условии, что хотя бы одна из величин  $\gamma_1^1, \gamma_1^2$  не равна нулевому вектору размерности  $m$  и при этом

$$\det\{E - (A_1 + A_2)^{-1}(B_1 + B_2)(B_3 + B_4)^{-1}\} \neq 0. \quad (3.17)$$

Тогда существует (частное) почти периодическое решение, имеющее вид (3.4), которое может быть найдено из теоремы 2 и линейного векторного уравнения (3.16). Данное решение асимптотически устойчиво.

**Доказательство.** Построение данного почти периодического решения изложено выше. Для доказательства асимптотической устойчивости данного решения рассмотрим поведение частного решения, обусловленного постоянной величиной  $(B_3 + B_4)^{-1}(A_3 + A_4)\Lambda$ . Очевидно, для данного частного решения

справедлива асимптотическая оценка, подобная (3.15). Тогда, учитывая (3.11) и (3.13), из следствия теоремы 1 и экспоненциальной устойчивости неоднородной системы

$$\begin{aligned}\frac{d\hat{x}(t)}{dt} &= A_1\hat{x}(t) + A_2\hat{x}(t - \tau) + B_1\hat{y}(t) + B_2\hat{y}(t - \tau) + P_1(t), \\ \frac{d\hat{y}(t)}{dt} &= \vartheta_0 e^t [A_3\hat{x}(t) + A_4\hat{x}(t - \tau) + B_3\hat{y}(t) + B_4\hat{y}(t - \tau)] + P_2(t),\end{aligned}$$

где  $P_k(t)$  — исчезающие вектор-функции,  $k = 1, 2$ , получаем асимптотическую устойчивость почти периодического решения (3.4). Теорема 3 доказана.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Барбашин Е. А. Введение в теорию устойчивости. М.: Наука, 1967.
2. Гребенщиков Б. Г., Новиков С. И. О неустойчивости системы с линейным запаздыванием, приводимой к сингулярно возмущенной системе // Изв. вузов. Математика. 2010. № 2. С. 3–13.
3. Беллман Р., Кук К. Дифференциально-разностные уравнения. М.: Мир, 1967.
4. Митропольский Ю. А. Метод усреднения в нелинейной механике. Киев: Вища школа, 1971.
5. Гребенщиков Б. Г. О существовании асимптотически периодического решения одной системы с запаздыванием // Изв. УрГУ. Математика и механика. 2002. Т. 26, № 5. С. 44–54.
6. Гребенщиков Б. Г. К вопросу об асимптотической устойчивости одной нестационарной системы с запаздыванием // Изв. вузов. Математика. 2013. № 8. С. 24–33.
7. Демидович Б. П. Лекции по математической теории устойчивости. М.: Наука, 1967.
8. Геращенко Е. И., Геращенко С. М. Метод разделения движений и оптимизация нелинейных систем. М.: Наука, 1975.
9. Гребенщиков Б. Г., Рожков В. И. Почти периодические решения одной квазилинейной системы с линейным запаздыванием // Сиб. мат. журн. 1994. Т. 35, № 4. С. 768–773.

*Статья поступила 14 апреля 2015 г.*

Гребенщиков Борис Георгиевич  
Уральский федеральный университет, энергетический институт,  
кафедра прикладной математики,  
ул. Мира, 19, Екатеринбург 620002  
ABLozhnikov@yandex.ru