

СИСТЕМЫ СИНГУЛЯРНО ВОЗМУЩЕННЫХ ИНТЕГРО-ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ С ВЫРОЖДЕНИЯМИ

We construct asymptotic solutions of singularly perturbed homogeneous and heterogeneous systems of integro-differential Fredholm type equations having degenerate matrix with a derivative.

Будуються асимптотичні розв'язки сингулярно збуреної однорідної і неоднорідної систем інтегро-диференціальних рівнянь типу Фредгольма з виродженою матрицею при похідній.

В [1–3] строились асимптотические решения системы линейных дифференциальных уравнений с медленно меняющимися коэффициентами и сингулярно возмущенной системы дифференциальных уравнений с вырождениями в случае простых и кратных корней характеристического уравнения. В данной статье предлагаются методы интегрирования интегро-дифференциальных уравнений с вырождениями в случае, когда соответствующий пучок матриц регулярен и имеет кратные „конечные” и „бесконечные” элементарные делители.

Рассмотрим системы интегро-дифференциальных уравнений Фредгольма

$$\varepsilon^h B(t; \varepsilon) \frac{dx}{dt} = A(t; \varepsilon)x + \rho \int_0^L K(t; s; \varepsilon)x(s; \varepsilon) ds, \quad (1)$$

$$\varepsilon^h B(t; \varepsilon) \frac{dx}{dt} = A(t; \varepsilon)x + \rho \int_0^L K(t; s; \varepsilon)x(s; \varepsilon) + f(t; \varepsilon) \exp\left(\frac{\theta(t)}{\varepsilon^h}\right), \quad (2)$$

где ε ($0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0$) — малый параметр, $h \in N$, $t \in [0; L]$, $s \in [0; L]$, ρ — произвольный параметр; $A(t; \varepsilon)$, $B(t; \varepsilon)$, $K(t; s; \varepsilon)$ — $(n \times n)$ -мерные матрицы, $f(t; \varepsilon)$, $x(t; \varepsilon)$ — n -мерные векторы, $\theta(t)$ — скалярная функция.

1. **Формальные решения однородной системы.** Предположим, что выполняются условия: 1) матрицы $A(t; \varepsilon)$, $B(t; \varepsilon)$, $K(t; s; \varepsilon)$ допускают разложения по степеням малого параметра

$$A(t; \varepsilon) = \sum_{r=0}^{\infty} \varepsilon^r A_r(t), \quad B(t; \varepsilon) = \sum_{r=0}^{\infty} \varepsilon^r B_r(t),$$

$$K(t; s; \varepsilon) = \sum_{r=0}^{\infty} \varepsilon^r K_r(t; s);$$

2) $\det B_0(t) \equiv 0$ для всех $t \in [0; L]$; 3) коэффициенты $A_r(t)$, $B_r(t)$, $K_r(t; s)$ бесконечно дифференцируемые по t для всех $t \in [0; L]$, $s \in [0; L]$; 4) $\det A_0(t) \neq 0$ для всех $t \in [0; L]$; 5) если ρ — собственное значение ядра $K(t; s) = -A_0^{-1}(t)K_0(t; s)$, то $\det a_{ij}(t) \neq 0$, где

$$a_{ij}(t) = \int_0^L A_0^{-1}(t)(-\alpha B_0(t)q'_i(t) + A_1(t)q_i(t) + \rho \int_0^L K_1(t; \xi)q_i(\xi)d\xi) \eta_j(t) dt,$$

$q_i(t)$, $\eta_j(t)$ — собственные векторы соответственно ядра $K(t; s)$ и сопряженного ядра $\bar{K}(t; s)$, $i, j = \overline{1, r}$, причем $\alpha = 1$, если $h = 1$, и $\alpha = 0$, если $h > 1$.

Предположим также, что регулярный пучок матриц $A_0(t) - w B_0(t)$ имеет один „конечный” элементарный делитель $(w - w_0)^p$ и бесконечный элементарный делитель кратности $q = n - p$. Согласно [2], матрица $A_0(t)$ имеет B_0 -жорданову цепочку векторов длины p , состоящую из собственного вектора $\varphi(t) =$

$= \varphi_1(t)$, соответствующего собственному значению $w_0(t)$, и $(p-1)$ B_0 -присоединенных векторов $\varphi_2(t), \dots, \varphi_\mu(t)$, которые удовлетворяют соотношениям

$$(A_0(t) - w_0 B_0(t)) \varphi_1 = 0, \quad (A_0(t) - w_0 B_0(t)) \varphi_i(t) = B_0 \varphi_{i-1}(t), \quad i = \overline{2, p}. \quad (3)$$

Матрица $B_0(t)$ имеет A_0 -жорданову цепочку векторов длины q , состоящую из собственного вектора $\overline{\varphi}(t) = \overline{\varphi}_1(t)$, соответствующего нулевому собственному значению, и $(q-1)$ A_0 -присоединенных векторов $\overline{\varphi}_2(t), \dots, \overline{\varphi}_q(t)$, которые удовлетворяют соотношениям

$$B_0 \overline{\varphi}_1(t) = 0, \quad B_0 \overline{\varphi}_j(t) = A_0 \overline{\varphi}_{j-1}(t), \quad j = \overline{2, q}. \quad (4)$$

Используя соотношения (3), (4), выберем $\varphi(t)$, $\overline{\varphi}(t)$, $\psi(t)$, $\overline{\psi}(t)$ так, чтобы выполнялись условия

$$(B_0(HB_0)^{p-1}\varphi; \psi) = 1, \quad (A_0(\sigma A_0)^{q-1}\overline{\varphi}; \overline{\psi}) = 1,$$

$$(A_0(\sigma A_0)^{j-1}\overline{\varphi}; \overline{\psi}) = 0, \quad (B_0(HB_0)^{i-1}\varphi; \psi) = 0, \quad i = \overline{1, p-1}, \quad j = \overline{1, q-1}.$$

Здесь $\psi(t)$, $\overline{\psi}(t)$ — соответственно элементы нуль-пространств матриц $(A_0(t) - w_0 B_0(t))^*$, $B_0^*(t)$, а $H(t)$, $\sigma(t)$ — обобщенные обратные матрицы соответственно к матрицам $A_0(t) - w_0 B_0(t)$ и $B_0(t)$.

Теорема 1. Если пучок матриц $A_0(t) - w B_0(t)$ регулярен для всех $t \in [0; L]$, имеет „конечный“ элементарный делитель $(w - w_0)^p$ кратности $p > 1$ и „бесконечный“ элементарный делитель кратности q , а также выполняются условия 1–5 и, кроме того, справедливы соотношения

$$(A_1(t)\varphi(t); \psi(t)) - w_0(t)(B_1(t)\varphi(t), \psi(t)) - \delta_{h1}(B_0(t)\varphi'(t), \dot{\psi}(t)) \neq 0, \\ (B_1(t)\overline{\varphi}(t), \overline{\psi}(t)) \neq 0 \quad \forall t \in [0; L],$$

то на этом отрезке система (1) имеет p формальных решений вида

$$x(t; \mu) = u(t; \mu) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \lambda(t; \mu) dt\right) + \rho \int_0^L p(t; s; \mu) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^s \lambda(t; \mu) dt\right) ds \quad (5)$$

и q формальных решений вида

$$x(t; \mu_1) = v(t; \mu_1) \exp\left(\mu_1^{-qh-1} \int_0^t \frac{dt}{\xi(t; \mu_1)}\right) + \rho \int_0^L q(t; s; \mu_1) \exp\left(\mu_1^{-qh-1} \int_0^s \frac{dt}{\xi(t; \mu_1)}\right) ds, \quad (6)$$

где n -мерные векторы $u(t; \mu)$, $v(t; \mu_1)$, $p(t; s; \mu)$, $q(t; s; \mu_1)$ и скалярные функции $\lambda(t; \mu)$, $\xi(t; \mu_1)$ представляются в виде

$$u(t; \mu) = \sum_{k=0}^{\infty} \mu^k u_k(t), \quad \lambda(t; \mu) = w_0(t) + \sum_{k=1}^{\infty} \mu^k \lambda_k(t), \quad (7)$$

$$p(t; s; \mu) = \sum_{k=\beta_1}^{\infty} \mu^k p_k(t; s), \quad v(t; \mu_1) = \sum_{k=0}^{\infty} \mu_1^k v_k(t), \quad (8)$$

$$\xi(t; \mu_1) = \sum_{k=0}^{\infty} \mu_1^k \xi_k(t), \quad q(t; s; \mu_1) = \sum_{k=\beta_2}^{\infty} \mu_1^k q_k(t; s).$$

Здесь $\mu = \sqrt[p]{\varepsilon}$, $\mu_1 = \sqrt[q]{\varepsilon}$, причем $\beta_1 = \beta_2 = 0$, если знаменатель Фредгольма $D(\rho) \neq 0$ ядра $K(t; s)$, или $\beta_1 = -p$, $\beta_2 = -q$, если $D(\rho) = 0$.

Доказательство. Покажем, что коэффициенты разложений (7), (8) можно определить так, чтобы векторы (5), (6) удовлетворяли системе (1) в смысле равенства формальных рядов. Докажем сначала утверждение теоремы относительно решений (5), которые отвечают „конечным” элементарным делителям. Подставив (5) в (1) и изменив порядок интегрирования в повторном интеграле, получим

$$\begin{aligned} & (\varepsilon^h B(t; \varepsilon) u'(t; \mu) + B(t; \varepsilon) u(t; \mu) \lambda(t; \mu) - \\ & - A(t; \varepsilon) u(t; \mu)) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \lambda(t; \mu) dt\right) = \rho \int_0^L (A(t; \varepsilon) p(t; s; \mu) + \\ & + K(t; s; \mu) u(s; \mu) + \rho \int_0^L K(t; \xi; \mu) p(\xi; s; \mu) d\xi - \\ & - \varepsilon^h B(t; \varepsilon) p'(t; s; \mu)) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^s \lambda(t; \mu) dt\right) ds. \end{aligned} \quad (9)$$

Для того чтобы вектор $x(t; \mu)$ был формальным решением системы (1), достаточно, чтобы $u(t; \mu)$, $\lambda(t; \mu)$, $p(t; s; \mu)$ удовлетворяли равенствам

$$\varepsilon^h B(t; \varepsilon) u'(t; \mu) + B(t; \varepsilon) u(t; \mu) \lambda(t; \mu) = A(t; \varepsilon) u(t; \mu), \quad (10)$$

$$\begin{aligned} \varepsilon^h B(t; \varepsilon) p'(t; s; \mu) &= A(t; \varepsilon) p(t; s; \mu) + K(t; s; \varepsilon) u(s; \mu) + \\ &+ \rho \int_0^L K(t; \xi; \varepsilon) p(\xi; s; \mu) d\xi, \end{aligned} \quad (11)$$

где $p'(t; s; \mu)$ — производная функции $p(t; s; \mu)$ по переменной t .

Подставив (7) в (10) и решив полученную систему векторных уравнений методом, приведенным в [2], найдем неизвестные $u_k(t)$, $\lambda_k(t)$. Для нахождения $p(t; s; \mu)$ отдельно рассмотрим случаи, когда ρ — регулярное значение ядра $K(t; s)$ и ρ — собственное значение ядра $K(t; s)$. В первом случае, подставив (7) в (11) и приравняв коэффициенты при одинаковых степенях μ , получим систему интегральных уравнений

$$A_0(t) p_k(t; s) = f_k(t; s) - \rho \int_0^L K_0(t; \xi) p_k(\xi; s) d\xi, \quad (12)$$

где

$$\begin{aligned} f_k(t; s) &= \sum_{i=0}^{\left[\frac{k-ph}{p}\right]} B_i(t) p'_{k-ph-pi}(t; s) - \sum_{i=0}^{\left[\frac{k}{p}\right]} K_i(t; s) u_{k-pi}(s) - \\ &- \rho \sum_{i=1}^{\left[\frac{k}{p}\right]} \int_0^L K_i(t; \xi) p_{k-pi}(\xi; s) d\xi - \sum_{i=1}^{\left[\frac{k}{p}\right]} A_i(t) u_{k-pi}(t; s), \quad k = 0, 1, \dots \end{aligned}$$

Обозначив через $\Gamma(t; s; \rho)$ резольвенту ядра $K(t; s)$, решение (12) запишем в виде

$$p_k(t; s) = A_0^{-1}(t) f_k(t; s) + \rho \int_0^L \Gamma(t; \xi; \rho) A_0^{-1}(\xi) f_k(\xi; s) d\xi, \quad k = 0, 1, \dots \quad (13)$$

В случае, когда ρ — собственное значение ядра $K(t; s)$, векторы $p_{-l}(t; s)$, $p_k(t; s)$, $l = \overline{1, p}$, $k = 0, 1, \dots$, удовлетворяют системе интегральных уравнений

$$A_0(t) p_{-l}(t; s) = - \rho \int_0^L K_0(t; \xi) p_{-l}(\xi; s) d\xi, \quad (14)$$

$$A_0(t) p_k(t; s) = - \rho \int_0^L K_0(t; \xi) p_k(\xi; s) d\xi + f_k(t; s),$$

где

$$f_k(t; s) = \sum_{i=1}^{\left[\frac{k+1}{p} \right]} \left(A_i(t) p_{k-pi}(t; s) - K_{i-1}(t; s) u_{k+1-pi}(s) - \right. \\ \left. - \rho \int_0^L K_i(t; \xi) p_{k-pi}(\xi; s) d\xi \right) + \sum_{i=1}^{\left[\frac{k-hp}{p} \right]} B_{k-pi-hi}(t) \frac{dp_i(t; s)}{dt}, \quad k = 0, 1, \dots$$

Обозначив $F_k(t; s) = A_0^{-1}(t) f_k(t; s)$, $k = 0, 1, \dots$, систему (14) запишем в виде

$$p_{-l}(t; s) = \rho \int_0^L K(t; \xi) p_{-l}(\xi; s) d\xi, \quad (15)$$

$$p_k(t; s) = \rho \int_0^L K(t; \xi) p_k(\xi; s) d\xi + F_k(t; s), \quad l = \overline{1, p}. \quad (16)$$

Система интегральных уравнений (15) при $l=p$ имеет решение

$$p_{-p}(t; s) = \sum_{i=1}^r c_{-pi}(s) q_i(t), \quad (17)$$

где $c_{-pi}(s)$ — пока произвольные функции, $q_i(t)$, $i = \overline{1, r}$, — собственные векторы ядра $K(t; s)$.

Для того чтобы уравнение (16) при $k=0$ имело решение, нужно, чтобы выполнялось условие

$$\int_0^L F_0(t; s) \eta_j(t) dt = 0, \quad j = \overline{1, r}, \quad (18)$$

где $\eta_j(t)$ — собственные векторы сопряженного интегрального уравнения

$$\eta_j(t) = \rho \int_0^L \bar{K}(t; s) \eta_j(s) ds.$$

Согласно (17) условие (18) принимает вид

$$\sum_{i=1}^r c_{-pi}(s) a_{ij} + b_{-pj}(s) = 0, \quad (19)$$

где

$$b_{-pj}(s) = \int_0^L A_0^{-1}(t) K_0(t; s) u_0(s) \eta_j(t) dt.$$

При выполнении условия 5 система алгебраических уравнений (18) имеет единственное решение $c_{-pi}(s)$, $i = 1, r$, которое определяет $p_{-p}(t; s)$. Уравнение (16) при $k = 0$ запишем в виде

$$p_0(t; s) = \sum_{i=1}^r c_{0i}(s) q_i(t) + F_0(t; s) + \rho \int_0^L \Gamma(t; \xi; \rho) F_0(\xi; s) d\xi,$$

где $\Gamma(t; s; \rho)$ — резольвента ядра

$$L(t; s) = K(t; s) \tau \sum_{i=1}^r \left\| \begin{array}{ccc} \bar{\eta}_{1i}(t) \bar{q}_{1i}(s) & \dots & \bar{\eta}_{1i}(t) \bar{q}_{ri}(s) \\ \dots & \ddots & \dots \\ \bar{\eta}_{ri}(t) \bar{q}_{1i}(s) & \dots & \bar{\eta}_{ri}(t) \bar{q}_{ri}(s) \end{array} \right\|.$$

Функции $c_{0i}(s)$ определяются из условия существования решения уравнения (16) при $k = p$, а функции

$$p_{-p+l}(t; s) = \sum_{i=1}^r c_{(-p+l);i}(s) q_i(t), \quad l = 1, 2, \dots, p-1,$$

— из условия существования решения уравнения (16) при $k = l$. Аналогично, методом математической индукции, показывается, что указанным алгоритмом можно определить любую функцию $p_k(t; s)$, $k = 1, 2, \dots$.

Докажем, что система (1) имеет формальное решение вида (6). Подставив (6) в (4) и изменив порядок интегрирования в повторном интеграле, будем иметь

$$\frac{1}{\mu_1^q \xi(t; \mu_1)} B(t; \mu_1^q) v(t; \mu_1) = A(t; \mu_1^q) v(t; \mu_1) - \mu_1^{hq} B(t; \mu_1^q) v'(t; \mu_1),$$

$$\begin{aligned} \mu_1^{hq} B(t; \mu_1^q) q'(t; s; \mu_1) &= A(t; \mu_1^q) q(t; s; \mu_1) + K(t; s; \mu_1^q) v(s; \mu_1) + \\ &+ \rho \int_0^L K(t; \xi; \mu_1^q) q(\xi; s; \mu_1) d\xi. \end{aligned}$$

Приравняв здесь коэффициенты при одинаковых степенях μ_1 , получим бесконечную систему уравнений

$$B_0(t) v_0(t) = 0, \quad B_0(t) v_k(t) = a_k(t), \quad k = 1, 2, \dots, \quad (20)$$

$$A_0(t) q_k(t; s) = g_k(t; s) - \rho \int_0^L K_0(t; \xi) q_k(\xi; s) d\xi, \quad k = 0, 1, \dots,$$

если ρ — регулярное значение ядра $K(t; s)$;

$$A_0(t)q_{-l}(t; s) = -\rho \int_0^L K_0(t; \xi) q_{-l}(\xi; s) d\xi, \tag{21}$$

$$A_0(t)q_k(t; s) = g_{1k}(t; s) - \rho \int_0^L K_0(t; \xi) q_k(\xi; s) d\xi,$$

$$l = \overline{1, q}, \quad k = 0, 1, \dots,$$

если ρ — собственное значение ядра $K(t; s)$, причем

$$a_k(t) = \sum_{i=0}^{k-1} \xi_i(t) A_0(t) v_{k-1-i}(t) + b_k(t), \quad k = 1, 2, \dots,$$

$$b_k(t) = \sum_{i=0}^{k-q-1} \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{k-1-i}{q} \rfloor} \xi_i(t) A_j(t) v_{k-1-i-qj} -$$

$$- \sum_{i=1}^{\lfloor \frac{k}{q} \rfloor} B_i(t) v_{k-qi}(t) - \sum_{i=0}^{k-gh-1} \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{k-gh-1-i}{q} \rfloor} \xi_i(t) B_j(t) v'_{k-gh-1-i-qj}(t), \quad k = q, q+1, \dots,$$

$$g_k(t; s) = \sum_{i=0}^{\lfloor \frac{k-gh}{q} \rfloor} B_i(t) q'_{k-gh-qi}(t; s) - \sum_{i=0}^{\lfloor \frac{k}{q} \rfloor} K_i(t; s) v_{k-qi}(s) -$$

$$- \rho \sum_{i=1}^{\lfloor \frac{k}{q} \rfloor} \int_0^L K_i(t; \xi) q_{k-qi}(\xi; s) d\xi - \sum_{i=1}^{\lfloor \frac{k}{q} \rfloor} A_i(t) q_{k-qi}(t; s), \quad k = 0, 1, \dots,$$

$$g_{1k}(t; s) = - \sum_{i=1}^{\lfloor \frac{k+1}{q} \rfloor} (A_i(t) q_{k-qi}(t; s) -$$

$$- K_{i-1}(t; s) v_{k+1-qi}(t; s) - \rho \int_0^L K_i(t; \xi) q_{k-qi}(\xi; s) d\xi) +$$

$$+ \sum_{i=-1}^{\lfloor \frac{k-hq}{q} \rfloor} B_{k-iq-ih}(t) \frac{dq_i(t; s)}{dt}.$$

Для последовательного определения $v_k(t)$, $\xi_k(t)$ используем метод из работы [2]. Решая системы (20), (21) таким же образом, как и системы (12), (13), получаем: 1) если ρ — регулярное значение ядра $K(t; s)$, то

$$q_k(t; s) = A_0^{-1}(t) g_k(t; s) + \rho \int_0^L \Gamma(t; \xi; \rho) A_0^{-1}(\xi) g_k(\xi; s) d\xi, \quad k = 0, 1, \dots;$$

2) если ρ — собственное значение ядра $K(t; s)$, то

$$q_{-l}(t; s) = \sum_{i=1}^r c_{-l;i}(s) q_i(t),$$

$$q_k(t; s) = \sum_{i=1}^r c_{ki}(s) q_i(t) + F_{1k}(t; s) + \rho \int_0^L \Gamma_1(t; \xi; \rho) F_{1k}(\xi; s) d\xi,$$

где $F_{1k}(t; s) = A_0^{-1}(t) g_{1k}(t; s)$, $\Gamma(t; s; \rho)$ и $\Gamma_1(t; s; \rho)$ — резольвенты ядер соответственно $K(t; s)$ и $L(t; s)$.

2. Неоднородная система уравнений. При построении частных решений системы (2) рассматриваются „нерезонансный” и „резонансный” случаи. „Нерезонансный” — когда функция $k(t) = d\theta(t)/dt$ не равна ни одному из корней характеристического уравнения. „Резонансный” — когда $k(t) = w_0(t) \quad \forall t \in [0; L]$, где $w_0(t)$ — один из корней характеристического уравнения $\det \|A_0(t) - wB_0(t)\| = 0$.

Теорема 2. Если справедлива теорема 1, то в „нерезонансном” случае система (2) имеет частное формальное решение вида

$$x(t; \varepsilon) = u(t; \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-h} \theta(t)) + \rho \int_0^L p(t; s; \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-h} \theta(s)) ds, \quad (22)$$

где $u(t; \varepsilon)$, $p(t; s; \varepsilon)$ — n -мерные векторы, которые представляются в виде формальных разложений

$$u(t; \varepsilon) = \sum_{r=0}^{\infty} \varepsilon^r u_r(t), \quad p(t; s; \varepsilon) = \sum_{r=\beta}^{\infty} \varepsilon^r p_r(t; s), \quad (23)$$

причем $\beta = 0$, если $D(\rho) \neq 0$, и $\beta = -1$, если $D(\rho) = 0$.

Доказательство. Подставив (22) в (2), получим уравнения

$$\varepsilon^h B(t; \varepsilon) u'(t; \varepsilon) + B(t; \varepsilon) u(t; \varepsilon) k(t) = A(t; \varepsilon) u(t; \varepsilon) + f(t; \varepsilon),$$

$$\varepsilon^h B(t; \varepsilon) p'(t; s; \varepsilon) = A(t; \varepsilon) p(t; s; \varepsilon) +$$

$$+ K(t; s; \varepsilon) u(s; \varepsilon) + \rho \int_0^L K(t; \xi; \varepsilon) p(\xi; s; \varepsilon) d\xi.$$

Приравняв в них коэффициенты при одинаковых степенях ε и приняв во внимание (23), будем иметь системы алгебраических и интегральных уравнений:

$$(A_0(t) - k(t)B_0(t)) u_k(t) = b_k(t), \quad k = 0, 1, \dots, \quad (24)$$

$$A_0(t) p_k(t; s) = f_k(t; s) - \rho \int_0^L K_0(t; \xi) p_k(\xi; s) d\xi, \quad (25)$$

если ρ — регулярное значение ядра $K(t; s)$, и

$$A_0(t) p_{-1}(t; s) = -\rho \int_0^L K_0(t; \xi) p_{-1}(\xi; s) d\xi, \quad (26)$$

$$A_0(t) p_k(t; s) = -\rho \int_0^L K_0(t; \xi) p_k(\xi; s) d\xi + g_k(t; s), \quad (27)$$

если ρ — собственное значение ядра $K(t; s)$. Здесь

$$b_k(t) = k(t) \sum_{i=1}^k B_i(t) u_{k-i}(t) - \sum_{i=1}^k A_i(t) u_{k-i}(t) + \sum_{i=0}^{k-h} B_i(t) u'_{k-h-i}(t) + f_k(t), \quad k = 0, 1, \dots,$$

$$f_k(t; s) = \sum_{i=0}^{k-h} B_i(t) p'_{k-i-h}(t; s) - \sum_{i=0}^k K_i(t; s) u_{k-i}(s) - \sum_{i=1}^k A_i(t) p_{k-i}(t; s) - \rho \sum_{i=1}^k \int_0^L K_i(t; \xi) p_{k-i}(\xi; s) d\xi, \quad k = 0, 1, \dots,$$

$$g_k(t; s) = - \sum_{i=1}^{k+1} (A_i(t) p_{k-i}(t; s) - K_{i-1}(t; s) u_{k+1-i}(s) - \rho \int_0^L K_i(t; \xi) p_{k-i}(\xi; s) d\xi) + \sum_{i=1}^{k-h} B_{k-i-h}(t) p'_i(t; s).$$

Решение алгебраических уравнений (24) находится методом, приведенным в [2], а интегральное уравнение (25) имеет решение вида (13). Уравнение (26) имеет решение $p_{-1}(t; s) = \sum_{i=1}^r c_{-1i}(s) q_i(t)$, где числа $c_{-1i}(s)$ находятся из условия разрешимости уравнения (27) при $k=0$. Аналогично функция $p_k(t; s)$, $k = 0, 1, \dots$, полностью определяется из условия разрешимости $k+1$ уравнения системы (27). Теорема доказана.

Теорема 3. Если $w_0(t)$ — кратный корень характеристического уравнения системы (2), которое соответствует конечному элементарному делителю, и выполняются условия теоремы 1, то в случае „резонанса“ система (2) имеет частное формальное решение вида

$$x(t; \varepsilon) = v(t; \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-h} \theta(t)) + \rho \int_0^L p(t; s; \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-h} \theta(s)) ds,$$

где n -мерные векторы $v(t; \varepsilon)$ и $p(t; s; \varepsilon)$ имеют формальное разложение

$$v(t; \varepsilon) = \sum_{r=-1}^{\infty} \varepsilon^r v_r(t), \quad p(t; s; \varepsilon) = \sum_{r=\beta}^{\infty} \varepsilon^r p_r(t; s).$$

Здесь $\beta = 0$, если ρ — регулярное значение ядра $K(t; s)$, или $\beta = -1$, если ρ — собственное значение ядра $K(t; s)$.

Доказательство. Векторы $p_k(t; s)$ удовлетворяют интегральным уравнениям (25) – (27), а векторы $v_r(t)$, $r = -1, 0, 1, \dots$, будут определяться из системы уравнений

$$\begin{aligned} (A_0(t) - w_0(t) B_0(t)) v_{-1}(t) &= 0, \\ (A_0(t) - w_0(t) B_0(t)) v_k(t) &= b_k(t), \end{aligned} \tag{28}$$

где

$$\begin{aligned} b_k(t) &= w_0(t) B_1(t) v_{k-1}(t) - A_1(t) v_{k-1}(t) + \delta_{h,1} B_0(t) v'_{k-1}(t) + \\ &+ w_0(t) \sum_{i=2}^{k+1} B_i(t) v_{k-i}(t) - \sum_{i=2}^{k+1} A_i(t) v_{k-i}(t) + \sum_{i=\delta_{h,1}}^{k+1-h} B_i(t) v_{k-h-i}(t) + f_k(t), \\ &k = 0, 1, \dots \end{aligned}$$

Решение системы алгебраических уравнений (28) находится методом из [2].

3. Асимптотический характер формальных решений. Согласно теореме 1 система (1) имеет p формальных решений вида

$$x^{(i)}(t; \varepsilon) = u^{(i)}(t; \mu) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \lambda^{(i)}(t; \mu) dt\right) + \\ + \rho \int_0^L p^{(i)}(t; s; \mu) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \lambda^{(i)}(t; \mu) dt\right),$$

соответствующих конечному элементарному делителю $(w - w_0)^p$, и q формальных решений вида

$$x^{(j)}(t; \varepsilon) = v^{(j)}(t; \mu_1) \exp\left(\mu_1^{-qh-1} \int_0^t \frac{dt}{\xi^{(j)}(t; \mu_1)}\right) + \\ + \rho \int_0^L q^{(j)}(t; s; \mu_1) \exp\left(\mu_1^{-qh-1} \int_0^s \frac{dt}{\xi^{(j)}(t; \mu_1)}\right) ds, \quad j = \overline{p+1, n},$$

соответствующих бесконечному элементарному делителю. Обозначим через $x_m^{(i)}(t; \varepsilon)$, $x_m^{(j)}(t; \varepsilon)$ m -е приближенные решения, которые определяются равенствами

$$x_m^{(i)}(t; \varepsilon) = u_m^{(i)}(t; \mu) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \lambda_m^{(i)}(t; \mu) dt\right) + \\ + \rho \int_0^L p_m^{(i)}(t; s; \mu) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \lambda_m^{(i)}(t; \mu) dt\right) ds,$$

$$x_m^{(j)}(t; \varepsilon) = v_m^{(j)}(t; \mu_1) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \frac{dt}{\xi_m^{(j)}(t; \mu_1)}\right) + \\ + \rho \int_0^L q_m^{(j)}(t; s; \mu_1) \exp\left(\varepsilon^{-h} \int_0^t \frac{dt}{\xi_m^{(j)}(t; \mu_1)}\right) ds,$$

$$u_m^{(i)}(t; \mu) = \sum_{k=0}^m \mu^k u_k^{(i)}(t), \quad \lambda_m^{(i)}(t; \mu) = w_0^{(i)}(t) + \sum_{k=1}^m \mu^k \lambda_k^{(i)}(t),$$

$$p_m^{(i)}(t; s; \mu) = \sum_{k=\beta_1}^m \mu^k p_k^{(i)}(t; s),$$

$$v_m^{(j)}(t; \mu_1) = \sum_{k=0}^m \mu_1^k v_k^{(j)}(t), \quad \xi_m^{(j)}(t; \mu_1) = \sum_{k=0}^m \mu_1^k \xi_k^{(j)}(t),$$

$$q_m^{(j)}(t; s; \mu_1) = \sum_{k=\beta_2}^m \mu_1^k q_k^{(j)}(t; s), \quad i = \overline{1, p}, \quad j = \overline{p+1, n},$$

Справедлива следующая теорема об асимптотическом характере формальных решений системы (1) в смысле [4].

Теорема 4. Если выполняются условия теоремы 1, а также условия

$$\sum_{k=0}^{ph-1} \mu^k \operatorname{Re} \lambda_k^{(i)}(t) < 0, \quad i = \overline{1, p},$$

$$\sum_{k=0}^{qh} \mu_1^k \operatorname{Re} \xi_k^{(j)}(t) < 0, \quad j = \overline{p+1, n},$$

то на отрезке $[0; L]$ для каждого формального решения $x_m^{(i)}(t; \varepsilon)$, $x_m^{(j)}(t; \varepsilon)$ существуют точные решения $\bar{x}^{(i)}(t; \varepsilon)$, $\bar{x}^{(j)}(t; \varepsilon)$ системы (1), для которой данное формальное решение является асимптотическим при $\varepsilon \rightarrow 0$. Для целого m и достаточно малых ε выполняются неравенства

$$\|x_m^{(i)}(t; \varepsilon) - \bar{x}^{(i)}(t; \varepsilon)\| \leq C \mu^{m+1-ph+\frac{p(1-\delta)}{\delta}},$$

$$\|x_m^{(j)}(t; \varepsilon) - \bar{x}^{(j)}(t; \varepsilon)\| \leq C \mu_1^{m-qh+\frac{q(1-\delta)}{\delta}},$$

$$\delta = \max(p; q).$$

Для неоднородной системы (2) асимптотический характер формальных решений устанавливает такая теорема.

Теорема 5. Если выполняются условия теорем 2, 3, а также условие

$$\operatorname{Re} \theta(t) < 0 \quad \forall t \in [0; L],$$

то в случае „нерезонанса“ для формального решения системы (2) выполняется неравенство

$$\|x_m(t; \varepsilon) - \bar{x}(t; \varepsilon)\| \leq C \varepsilon^{m-h},$$

а в случае „резонанса“ — неравенство

$$\|x_m(t; \varepsilon) - \bar{x}(t; \varepsilon)\| \leq C \varepsilon^{m-2h},$$

где $x_m(t; \varepsilon)$, $\bar{x}(t; \varepsilon)$ — соответственно m -е приближение и точное решение системы (2).

1. Шкиль М. І. Асимптотичні методи в диференціальних рівняннях. — Київ: Вища шк., 1971. — 226 с.
2. Шкиль Н. И. Об асимптотических методах в теории линейных дифференциальных уравнений и их применении. — Киев, 1996. — 198 с.
3. Шкиль Н. И., Старун И. И., Яковец В. П. Асимптотическое интегрирование линейных систем дифференциальных уравнений с вырождениями. — Киев: Вища шк., 1991. — 207 с.
4. Боголюбов Н. Н., Митропольский Ю. А. Асимптотические методы в теории нелинейных колебаний. — М.: Наука, 1963. — 412 с.

Получено 22.01.98