

О построении решений систем линейных дифференциальных уравнений второго порядка

1. В настоящей заметке указан метод построения решений систем вида

$$\varepsilon^2 A(t, \varepsilon) \ddot{x} + B(t, \varepsilon) \dot{x} = f(t, \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-1} \cdot \theta(t)), \quad (1)$$

$$A(t, \varepsilon) = \sum_{s=0}^{v_1} \varepsilon^s A_s(t), \quad B(t, \varepsilon) = \sum_{s=0}^{v_2} \varepsilon^s B_s(t), \quad f(t, \varepsilon) = \sum_{s=0}^{v_3} \varepsilon^s f_s(t), \quad (2)$$

$t \in [0, T]$, $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0 < 1$, $0 \leq v_i < \infty$, $k = \overline{1, 3}$, отличный от методов из [1—3]. При этом, как и в [3, 5, 6], отсутствует требование симметричности матриц $A_0(t)$, $B_0(t)$. Предлагаемый метод основан на идее приведения пучка матриц к каноническому виду [4]. Здесь мы ограничимся простейшим случаем — случаем регулярного пучка $|\det(A_0(t)\omega + B_0(t)) \neq 0|$, когда вид решений определяется корнями характеристического уравнения

$$\det(A_0(t)\omega + B_0(t)) = 0. \quad (3)$$

Сформулируем легко доказываемое на основании леммы 1 из [2] утверждение.

Лемма. Если $A_0(t)$, $B_0(t) \in C_{[0;T]}^m$, $\det A_0(t) \neq 0$, корни уравнения (3) сохраняют постоянную кратность на $[0; T]$, то:

1) на отрезке $[0, T]$ эти корни имеют непрерывные производные до порядка m включительно;

2) существуют неособенные матрицы $P(t)$ и $Q(t)$, приводящие пучок $A_0(t)\omega + B_0(t)$ к каноническому виду, при этом $P(t)$, $Q(t) \in C_{[0;T]}^m$.

В дальнейшем предполагаем $\det A_0(t) \neq 0$.

2. Рассмотрим сначала однородную систему

$$\varepsilon^2 A(t, \varepsilon) \ddot{x} + B(t, \varepsilon) \dot{x} = 0. \quad (4)$$

Теорема 1. Если $A_s(t)$, $B_s(t) \in C_{[0;T]}^\infty$, уравнение (3) имеет простые отличные от нуля корни $\omega_1(t)$, ..., $\omega_n(t)$, то формальные частные решения системы (4) имеют вид

$$x = u(t, \varepsilon) \exp\left(\varepsilon^{-2} \int_0^t \lambda_k(\tau) d\tau\right), \quad (5)$$

где $u(t, \varepsilon)$ — n -мерный вектор, представимый формальным рядом

$$u(t, \varepsilon) = \sum_{s=0}^{\infty} \varepsilon^s u_s(t), \quad (6)$$

$a \lambda_k(t) = (\omega_k(t))^{1/2} = (|\omega_k(t)|)^{1/2} \exp(2^{-1} \arg \omega_k(t) + m\pi)$, $m = 0, 1$, $k = \overline{1, n}$.

Доказательство. Для каждой из функций $\lambda_k(t)$ имеем два значения, следовательно, формулой (5) определяются $2n$ частных решений. Метод доказательства теоремы состоит в определении функций $u_s(t)$ ряда (6). С этой целью подставим (5) в (4) и придем к формальному тождеству

$$(A(t, \varepsilon) \omega_k(t) + B(t, \varepsilon)) u(t, \varepsilon) = -\varepsilon A(t, \varepsilon) \dot{\lambda}_k u(t, \varepsilon) + \lambda_k(t) \dot{u}(t, \varepsilon) + \varepsilon \dot{u}(t, \varepsilon). \quad (7)$$

Сравнив здесь коэффициенты при одинаковых степенях ε , придем к системе уравнений

$$(A_0 \omega_k + B_0) u_0 = 0, \quad (8)$$

$$(A_0 \omega_k + B_0) u_1 = -H u_0 - \lambda_k A_0 \dot{u}_0, \quad (9)$$

$$(A_0 \omega_k + B_0) u_s = \varphi_s - H u_{s-1} - \lambda_k A_0 \dot{u}_{s-1}, \quad s = 2, 3, \dots, \quad (10)$$

где

$$H = A_1 \omega_k + B_1 + \dot{\lambda}_k A_0, \quad \varphi_s = - \left(\sum_{j=2}^s (A_j \omega_k + B_j) u_{s-j} + \dot{\lambda}_k \sum_{j=1}^{s-1} A_j u_{s-1-j} + \lambda_k \sum_{j=1}^{s-1} A_j \dot{u}_{s-1-j} + \sum_{j=0}^{s-2} A_j \ddot{u}_{s-j-2} \right) \quad (11)$$

(аргументы в (8)–(11) опущены).

Согласно [4] существуют неособенные матрицы $P(t)$ и $Q(t)$ такие, что

$$P(t)(A_0(t) \omega_k(t) + B_0(t)) Q(t) = \omega E - \omega(t), \quad (12)$$

где

$$\omega(t) = \text{diag} \{ \omega_1(t), \dots, \omega_n(t) \}. \quad (13)$$

Из (12) имеем

$$A_0 = P^{-1} Q^{-1}, \quad B_0 = -P^{-1} W Q^{-1}. \quad (14)$$

Подставляя эти значения в (8)–(10) и вводя обозначения

$$V = -PH, \quad \psi_s = P \varphi_s, \quad q_s = Q^{-1} u_s, \quad (15)$$

получаем

$$(\omega_k E - W) q_0 = 0, \quad (16)$$

$$(\omega_k E - W) q_1 = V q_0 - \lambda_k \dot{q}_0, \quad (17)$$

$$(\omega_k E - W) q_s = \psi_s + V \dot{q}_{s-1} - \lambda_k \dot{q}_{s-1}, \quad s = 2, 3, \dots \quad (18)$$

Система (16)–(18) легко разрешима. Из (16) находим

$$q_0 = \text{colop} \left(\underbrace{0, \dots, 0}_{k-1}, (q_0)_k, 0, \dots, 0 \right), \quad (19)$$

где $(q_0)_k$ — элемент, определяемый из (17). Действительно, k -е уравнение в (17) имеет вид $v_{kk}(q_0)_k - \lambda_k \dot{(q_0)_k} = 0$. Отсюда

$$(q_0)_k = c_k \exp \left(\int_0^t (v_{kk}(\tau) / \lambda_k(\tau)) d\tau \right), \quad c_k = \text{const}. \quad (20)$$

Тогда

$$(q_1)_j = v_{jk} / (\omega_k - \omega_j), \quad j = \overline{1, n}, \quad j \neq k, \quad (21)$$

элемент $(b_1)_k$ определяется из (18) при $s = 2$. Если векторы q_0, \dots, q_{s-1} , за исключением элемента $(q_{s-1})_k$, определены, то из (18) находим

$$(q_s)_j = \left[(\psi_s)_j + \sum_{i=1}^n v_{ji} (q_{s-1})_i - \lambda_k \dot{(q_{s-1})}_j \right] / (\omega_k - \omega_j), \quad j = \overline{1, n}, \quad j \neq k, \quad (22)$$

и определяем элемент $(q_{s-1})_k$ из уравнения

$$(\Psi_s)_k + \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq k}}^n v_{ki} (q_{s-1})_i + v_{kk} (q_{s-1})_k - \lambda_k (\dot{q}_{s-1})_k = 0. \quad (23)$$

Этим самым теорема доказана.

3. Для неоднородной системы (1) имеют место теоремы.

Теорема 2. Если выполняются условия теоремы 1, $f_s(t) \in C_{[0;T]}^\infty$, то в «нерезонансном» случае, т. е. когда $k^2(t) \equiv (\dot{\theta}(t))^2 \neq \omega_j(t)$, $j = \overline{1, n}$, частное решение системы (1) имеет структуру правой части уравнения, а именно

$$x = \varphi(t, \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-1}\theta(t)), \quad \varphi(t, \varepsilon) = \sum_{s=0}^{\infty} \varepsilon^s \varphi_s(t). \quad (24)$$

Доказательство. Подставляя (24) в (1) и сравнивая коэффициенты при ε^s , получаем систему

$$(A_0 k^2 + B_0) \varphi_s = g_s, \quad s = 0, 1, 2, \dots, \quad (25)$$

где

$$g_s = f_s - \sum_{j=1}^s (k^2 A_j + B_j) \varphi_{s-j} - \sum_{j=0}^{s-2} A_j \ddot{\varphi}_{s-j-2} - \sum_{j=0}^{s-1} A_j (\dot{k} \varphi_{s-j-1} + 2k \dot{\varphi}_{s-j-1}). \quad (26)$$

Из (25) находим

$$\varphi_s = (A_0 k^2 + B_0)^{-1} g_s, \quad s = 0, 1, 2, \dots \quad (27)$$

Теорема доказана.

Теорема 3. Если выполняются условия теоремы 1, $f_s(t) \in C_{[0;T]}^\infty$, то в «резонансном» случае, т. е. когда

$$k^2(t) \equiv \omega_p(t), \quad k^2(t) \neq \omega_j(t), \quad j = \overline{1, n}, \quad j \neq p, \quad (28)$$

система (1) имеет частное решение вида

$$x = \psi(t, \varepsilon) \exp(\varepsilon^{-1}\theta(t)), \quad \psi(t, \varepsilon) = \sum_{s=-1}^{\infty} \varepsilon^s \psi_s(t). \quad (29)$$

Доказательство. Подставив (29) в (1) и сравнив коэффициенты при ε^s , приходим к системе

$$(A_0 k^2 + B_0) \psi_{-1} = 0,$$

$$(A_0 k^2 + B_0) \psi_0 = f_0 - (A_1 k^2 + B_1 + \dot{k} A_0) \psi_{-1} - 2k A_0 \dot{\psi}_{-1}, \quad (30)$$

$$(A_0 k^2 + B_0) \psi_s = g_s - (A_1 k^2 + B_1 + \dot{k} A_0) \psi_{s-1} - 2k A_0 \dot{\psi}_{s-1}, \\ s = 1, 2, \dots,$$

$$g_s = f_s - \sum_{j=2}^s (k^2 A_j + B_j) \psi_{s-j} - \sum_{j=1}^{s-1} A_0 (\dot{k} \psi_{s-j-1} + 2k \dot{\psi}_{s-j-1}) - \sum_{j=0}^{s-2} A_j \ddot{\psi}_{s-j-2}. \quad (31)$$

Учитывая (12), (14), систему (30) перепишем в виде

$$(k^2 E - W) e_{-1} = 0,$$

$$(k^2 E - W) e_0 = h_0 - R e_{-1} - 2k \dot{e}_{-1}, \quad (32)$$

$$(k^2 E - W) e_s = h_s - R e_{s-1} - 2k \dot{e}_{s-1}, \quad s = 1, 2, \dots,$$

где

$$h_s = Pf_s, \quad e_s = Q^{-1}\psi_s, \quad R = P(k^2 A_1 + B_1 + \dot{k}A_0)Q + 2kQ^{-1}\dot{Q}. \quad (33)$$

Из (32) находим

$$e_{-1} = \text{colop} \left(\underbrace{0, \dots, 0}_{p-1}, (e_{-1})_p, 0, \dots, 0 \right), \quad (34)$$

элемент же $(e_{-1})_p$ определяется из второго уравнения системы (32). Действительно, взяв в нем p -е скалярное уравнение, получим дифференциальное уравнение

$$2k \dot{(e_{-1})_p} + r_{pp}(e_{-1})_p = (h_0)_p. \quad (35)$$

Отсюда можно легко определить неизвестный элемент $(e_{-1})_p$. Имеем

$$(e_0)_j = (k^2 - \omega_j)^{-1} ((h_0)_j - r_{jp}(e_{-1})_p), \quad j = \overline{1, n}, \quad j \neq p, \quad (36)$$

элемент же $(e_0)_p$ определяется на следующем шаге из уравнения типа (35). Аналогично находятся и остальные векторы e_s .

Теорема доказана.

4. Пусть уравнение (3) имеет корень $\omega = \omega_0(t)$ кратности n , которому соответствует кратный элементарный делитель той же кратности. Тогда пучок матриц $A_0(t)\omega + B_0(t)$ приведется [4] к виду

$$P(t)(A_0(t)\omega + B_0(t))Q(t) = (\omega - \omega_0(t))E + J, \quad (37)$$

где

$$J = (\gamma_{ij})_i^j, \quad \gamma_{ij} = \begin{cases} 1, & j = i + 1, \\ 0, & j \neq i + 1, \end{cases} \quad i, j = \overline{1, n}.$$

Теорема 4. Если $A_s(t), B_s(t) \in C_{[0, T]}^\infty$, уравнение (3) имеет корень $\omega = \omega_0(t) \neq 0$ кратности n , которому соответствует кратный элементарный делитель той же кратности, а матрица

$$C(t) = 2\lambda_0(t)Q^{-1}(t)\dot{Q}(t) + P(t)(A_1(t)\omega_0(t) + B_1(t))Q(t) \quad (38)$$

такова, что ее элемент $c_{n1}(t) \neq 0, t \in [0, T]$, то формальное частное решение системы (4) имеет вид

$$x = u(t, \mu) \exp \left(\varepsilon^{-1} \int_0^t \lambda(\tau, \mu) d\tau \right), \quad (39)$$

где

$$u(t, \mu) = \sum_{s=0}^n \mu^s u_s(t), \quad \lambda(\tau, \mu) = \lambda_0(t) + \sum_{k=1}^{n-1} \mu^k \lambda_k(t), \quad \mu = \varepsilon^{1/n},$$

$$\lambda_0(t) = (\omega_0(t))^{1/2}. \quad (40)$$

Доказательство. Подставляя (39) в (4) и сравнивая коэффициенты при $\mu^s, s = 0, 1, \dots$, приходим к системе

$$\begin{aligned} (A_0\omega_0 + B_0)u_0 &= 0, \\ (A_0\omega_s + B_0)u_s &= -A_0 \left(u_s \sum_{j=0}^s \lambda_j \lambda_{s-j} + u_1 \sum_{j=0}^{s-1} \lambda_j \lambda_{s-1-j} + \dots + u_{s-1} 2\lambda_0 \lambda_1 \right), \\ & \quad s = \overline{1, n-1}, \\ (A_0\omega_n + B_0)u_n &= -A_0 \left(u_n \sum_{j=1}^{n-1} \lambda_j \lambda_{n-j} + \dots + u_{n-1} 2\lambda_0 \lambda_1 \right) - \\ & \quad - A_0(2\lambda_0 \dot{u}_n + \dot{\lambda}_0 u_n) - (A_1 \omega_0 + B_1)u_n, \end{aligned} \quad (41)$$

Учитывая (37) и (14), а также вводя обозначение $q_s = Q^{-1}u_s$, систему (41) можно переписать так:

$$Jq_0 = 0, \quad (42)$$

$$Jq_s = - \left(q_0 \sum_{j=0}^s \lambda_j \lambda_{s-j} + \dots + q_{s-1} 2\lambda_0 \lambda_1 \right), \quad s = \overline{1, n-1}, \quad (43)$$

$$Jq_n = - \left(q_0 \sum_{j=1}^{n-1} \lambda_j \lambda_{n-j} + \dots + q_{n-1} 2\lambda_0 \lambda_1 \right) - C(t) q_0 - \dot{\lambda}_0 q_0 - 2\lambda_0 \dot{q}_0, \quad (44)$$

$$Jq_{n+1} = - \left(q_0 \sum_{j=2}^{n-1} \lambda_j \lambda_{n+1-j} + \dots + q_n 2\lambda_0 \lambda_1 \right) - C(t) q_1 - f_1, \quad (45)$$

где

$$f_1 = (2Q^{-1}\dot{Q}\lambda_1 + 2PA_1Q\lambda_0\lambda_1 + \dot{\lambda}_1)q_0 + \dot{q}_0\lambda_1 + 2\dot{q}_1\lambda_0 + q_1\dot{\lambda}_0.$$

Элементы $(q_s)_1$, $s = \overline{0, n-1}$, выбираем следующим образом:

$$(q_0)_1 = 1, \quad (q_s)_1 = 0, \quad s = \overline{1, n-1}. \quad (46)$$

Тогда компоненты векторов q_s , $s = \overline{1, n-1}$, будут определяться через функции λ_s , $s = \overline{0, n-1}$ [2]. Первые же компоненты остальных векторов q_s , $s = n, n+1, \dots$, оставляем неопределенными, их находим на $2n, 2n+1, \dots$ шаге из дифференциальных уравнений типа (35). Следовательно, остается определить функции λ_s , $s = \overline{1, n-1}$, для чего надо рассмотреть последнее скалярное уравнение в (44), (45) и т. д. Пользуясь методом из [1, 2], из (44) находим $(-2\lambda_0\lambda_1)^n = c_{n1}$. Отсюда

$$\lambda_1 = -(2\lambda_0)^{-1} (c_{n1})^{1/n} = -(2\lambda_0)^{-1} (|c_{n1}|)^{1/n} \exp[(\arg c_{n1} + 2k\pi)/n], \quad k = \overline{1, n}. \quad (47)$$

Из (45) получаем

$$n(-2\lambda_0\lambda_1)^{n-1} (2\lambda_0\lambda_1 + \lambda_1^2) - (f_1)_n = 0.$$

Отсюда

$$\lambda_2 = 1/2\lambda_0 [(f_1)_n/n (-2\lambda_0\lambda_1)^{n-1} - \lambda_1^2] \quad (48)$$

и т. д.

Теорема доказана.

Теорема 5. Если выполняются условия теоремы 6, $f_s(t) \in C_{[0, T]}^\infty$, то в случае «нерезонанса» ($k^2(t) \neq \omega_0(t)$) частное решение системы (1) имеет вид (24), а в случае «резонанса» ($k^2(t) \equiv \omega_0(t)$) — вид (29) при условии, что элемент $r_{n1}(t)$ матрицы $R(t)$ из (33) отличен от нуля.

Доказательство. Доказательство теоремы в «нерезонансном» случае такое же, как и теоремы 3. В «резонансном» случае система (32) имеет вид

$$Je_{-1} = 0, \quad (49)$$

$$Je_s = h_s - Re_{s-1} - 2ke_{s-1}, \quad s = 0, 1, 2, \dots$$

Из первого уравнения находим

$$e_{-1} = \text{col}((e_{-1}), 0, \dots, 0).$$

Элемент $(e_{-1})_2$ определяем из последнего скалярного уравнения системы при $s=0$, а именно из уравнения $(h_0)_n - r_{n1}(e_{-1})_1 = 0$, т. е. $(e_{-1})_1 = (q_0)_n / r_{n1}$. Аналогично первый элемент $(e_s)_1$ вектора e_s определяется из уравнения $(h_{s+1})_n - r_{n1}(e_s)_1 - \sum_{j=2}^s r_{nj}(e_s)_j = 0$, в котором элементы $(e_s)_j$, $j = \overline{2, n}$, известны.

Теорема доказана.

5. Обозначим через $x_m(t, \varepsilon)$ m -е приближение решения $x(t, \varepsilon)$ (например, $x_m(t, \varepsilon) = \left(\sum_{k=0}^m \varepsilon^k u_k(t) \exp \varepsilon^{-1} \int_0^t \lambda_h(\tau) d\tau \right)$ из теоремы 1). Тогда методами из [1, 2] можно показать, что если $x(0, \varepsilon) = x_m(0, \varepsilon)$, $\dot{x}(0, \varepsilon) = \dot{x}_m(0, \varepsilon)$ и выполняются соответственно условия $\omega_h(t) < 0$, $k = \overline{1, n}$, $\omega_0(t) < 0$, $\operatorname{Re} \lambda(t, \mu) \leq 0$, то имеют место асимптотические оценки

$$\|x(t, \varepsilon) - x_m(t, \varepsilon)\| \leq C\varepsilon^\alpha, \quad \|\dot{x}(t, \varepsilon) - \dot{x}_m(t, \varepsilon)\| \leq C\varepsilon^\alpha,$$

где $\alpha = m$ — для решений из теорем 1, 2; $\alpha = m - 1$ — для решения из теоремы 3; $\alpha = (m + 1)/n - 1$ — для решений из теорем 4, 5 (в случае «нерезонанса») и $\alpha = (m + 1)/n - 2$ — для решения из теоремы 5 в случае «резонанса».

1. Феценко С. Ф., Шкіль Н. И., Николенко Л. Д. Асимптотические методы в теории линейных дифференциальных уравнений. — К.: Наук. думка, 1966. — 252 с.
2. Шкіль М. І. Асимптотичні методи в диференціальних рівняннях. — К.: Вища школа, 1971. — 228 с.
3. Шкіль Н. И., Мейлиев Т. К. Асимптотические решения системы линейных дифференциальных уравнений второго порядка с малым параметром. — В кн.: Приближенные методы математического анализа. К.: Пед. ин-т, 1979, с. 133—147.
4. Гантмахер Ф. Р. Теория матриц. — М.: Наука, 1967. — 575 с.
5. Сотниченко Н. А., Яковец В. П. Асимптотическое интегрирование некоторых систем линейных уравнений в частных производных. — Укр. мат. журн., 1983, 35, № 2, с. 187—193.
6. Шкіль Н. И. О периодических решениях систем дифференциальных уравнений второго порядка. — В кн.: IX Междунар. конф. по нелинейным колебаниям. Тез. докл. — К. Ин-т матем. АН УССР, 1981, с. 371.