

Nikolai Ivanovich Shkil'

О периодических решениях систем дифференциальных уравнений второго порядка

Archivum Mathematicum, Vol. 23 (1987), No. 1, 53--62

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/107278>

Terms of use:

© Masaryk University, 1987

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

О ПЕРИОДИЧЕСКИХ РЕШЕНИЯХ СИСТЕМ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ ВТОРОГО ПОРЯДКА*

Н. И. ШКИЛЬ

(Поступило в редакцию 2. 9. 1985)

1. В работе рассматриваются вопросы о существовании и построении ω -периодических решений системы дифференциальных уравнений вида

$$(1.1) \quad E^{\frac{2}{r}} \frac{d^2 x}{dt^2} = A(t, E)x + f(t, E) \exp(i\Theta(t)/E^{\frac{1}{r}}),$$

где x, f — n -мерные векторы, A — $n \times n$ -матрица, $E > 0$ — малый параметр, Θ — скалярная функция, $i = \sqrt{-1}$, $r \geq 1$ — целое число. Предполагается, что выполняются условия:

1°. A, f допускают разложения

$$(1.2) \quad A(t, E) = \sum_{s=0}^{\infty} E^s A_s(t), \quad f(t, E) = \sum_{s=0}^{\infty} E^s f_s(t).$$

2°. Матрицы A_s , векторы f_s ($s = 0, 1, \dots$) и функция Θ неограниченно дифференцируемые в интервале $(-\infty; +\infty)$ и периодичны с периодом $\omega > 0$, не зависящим от E ;

3°. Корни $\lambda_1(t), \dots, \lambda_n(t)$ характеристического уравнения

$$(1.3) \quad \det \| A_0 - \lambda E \| = 0$$

(E — единичная матрица) отличны от нуля в интервале $(-\infty; +\infty)$ и вместе с элементарными делителями в этом интервале не меняют кратность.

О результатах исследования систем вида (1.1) автор докладывал на II Национальном конгрессе по прикладной и теоретической механике (г. Варна, 1973 г., [1]), V и IX Международных конференциях по нелинейным колебаниям (г. Киев, 1970, 1981 гг. [2], [3]).

В настоящей работе изучаются новые случаи, не рассмотренные ранее. Так, впервые рассмотрен случай, когда в системе (1.1) при производной в ка-

* Предложено на конференции EQUADIFF 6, Брно, 26–30-го августа 1985 г.

честве множителя имеется малый параметр в дробной степени (за исключением $r = 1$ и $r = 2$), помимо простых корней уравнения (1.3), изучен случай, когда среди корней этого уравнения могут быть корни тождественной кратности, получены формальные разложения решений при наличии точек поворота. В этих предположениях найдены условия некритичности относительно ω -однородной системы, а также построены асимптотические в смысле [4] ω -периодические решения системы (1.1) в „резонансном“ и „нерезонансном“ случаях.

2. Случай простых корней уравнения (1.3). Рассмотрим однородную систему

$$(2.1) \quad E^{\frac{2}{r}} \frac{d^2 x}{dt^2} = A(t, E) x.$$

Известно [5], если однородная система с ω -периодическими коэффициентами не имеет ω -периодических решений, кроме решения $x = 0$, то неоднородная система в этом случае имеет единственное ω -периодическое решение. Этот случай называют некритическим. Ниже приведенные теоремы 2, 4 дают достаточные условия некритичности относительно ω системы дифференциальных уравнений (2.1).

Справедливы следующие теоремы.

Теорема 1. *Если выполняются условия 1°, 2° и корни уравнения (1.3) отличны от нуля и простые в интервале $(-\infty; +\infty)$, то система (2.1) имеет формальный вектор-решение*

$$(2.2) \quad S(t, h) = U(t, h) \psi(t, h),$$

где U — $n \times n$ -матрица, а ψ — n -мерный вектор, определяемый системой дифференциальных уравнений

$$(2.3) \quad h \frac{d\psi(t, h)}{dt} = \Lambda(t, h) \psi(t, h),$$

в которой Λ — диагональная $n \times n$ -матрица, допускающая вместе с матрицей U формальные разложения

$$(2.4) \quad U(t, h) = \sum_{s=0}^{\infty} h^s U_s(t), \quad \Lambda(t, h) = \sum_{s=0}^{\infty} h^s \Lambda_s(t),$$

где

$$(2.5) \quad h = E^{\frac{1}{r}}.$$

Теорема 1 позволяет (это вытекает из метода ее доказательства) при достаточно малых E получить два формальных линейно независимых в интервале $(-\infty; +\infty)$ вектор-решения

$$(2.6) \quad x_1 = \sum_{s=0}^m h^s U_s^{(1)}(t) y_1, \quad x_2 = \sum_{s=0}^m h^s U_s^{(2)}(t) y_2, \quad m \geq 1,$$

где n -мерные векторы y_1, y_2 определяются системами дифференциальных уравнений

$$(2.7) \quad h \frac{dy_k}{dt} = \sum_{s=0}^m h^s A_s^{(k)}(t) y_k + 0(h^{m+1}) y_1 + 0(h^{m+1}) y_2, \\ k = 1, 2.$$

При этом матрицы $U_s^{(k)}, A_s^{(k)}$ ([6], [7], $s = 0, 1, \dots, m$) неограниченно дифференцируемые и ω -периодичны.

Решая системы (2.7) методом последовательных приближений, предполагая при этом, что при $t \in (-\infty; +\infty)$

$$(2.8) \quad \operatorname{Re}(\pm \sqrt{\Lambda(t)}) \leq 0,$$

где

$$(2.9) \quad \Lambda(t) = \operatorname{diag}(\lambda_1(t), \dots, \lambda_n(t)),$$

доказывается, что

$$(2.10) \quad y_k = \left(\exp \left(\frac{1}{h} \int_0^t \left(\sum_{s=0}^m h^s A_s^{(k)}(\tau) \right) d\tau \right) + 0(h^m) \right) y_k^{(0)}, \quad k = 1, 2,$$

где $y_k^{(0)}$ ($k = 1, 2$) – постоянные n -мерные векторы, определяемые начальными условиями.

Из (2.10) вытекает, что матрицы

$$(2.11) \quad Y_k(\omega, h) = \exp \left(\frac{1}{h} \int_0^\omega \left(\sum_{s=0}^m h^s A_s^{(k)}(\tau) \right) d\tau \right) + 0(h^m), \quad k = 1, 2$$

являются матрицами монодромии систем (2.7). Отсюда получаем асимптотические формулы для мультипликаторов $\varrho_j^{(k)}$:

$$(2.12) \quad \varrho_j^{(k)} = \exp \left(\frac{1}{h} \int_0^\omega \left(\sum_{s=0}^m h^s \lambda_{js}^{(k)}(\tau) \right) d\tau \right) + 0(h^m), \quad k = 1, 2,$$

где $\lambda_j^{(k)}$ – элементы матриц $A_s^{(k)}$ ($s = 0, 1, \dots, m; k = 1, 2$).

Приходим к теореме.

Теорема 2. Если выполняются условия теоремы 1, а также условия (2.8), и все числа

$$(2.13) \quad \alpha_j^{(k)} = \operatorname{Re} \left(\int_0^\omega \left(\sum_{s=0}^m h^s \lambda_{js}^{(k)}(\tau) \right) d\tau \right), \quad j = 1, \dots, n; k = 1, 2,$$

при достаточно малых h не равны нулю, то система (2.1) не имеет ω -перио-

дических решений, кроме решения $x = 0$. При этом, если все числа $\alpha_j^{(k)} < 0$, то все решения системы (2.1) при $t \rightarrow \infty$ стремятся к нулевому решению. Если хотя бы одно число $\alpha_j^{(k)} > 0$, то система (2.1) имеет неограниченные решения.

3. Случай кратных корней уравнения (1.3). Сделаем предположение, что среди корней уравнения (1.3) имеются корни тождественной кратности. Не умаляя общности, можно предположить, что уравнение (1.3) имеет лишь один корень $\lambda = \lambda_0(t)$ кратности n . В противном случае систему (2.1) методом из [7] можно привести к системе с одним кратным корнем.

Теорема 3. Пусть для системы (2.1) выполняются условия 1°, 2°, а также условия: 1. уравнение (1.3) имеет один ненулевой корень $\lambda = \lambda_0(t)$ постоянной кратности n , которому в интервале $(-\infty; +\infty)$ отвечает один элементарный делитель кратности n ; 2. матрица

$$(3.1) \quad D(t) = 2B^{-1}(t) B'(t) W_0(t) + W_0'(t),$$

где

$$(3.2) \quad W_0(t) = \pm \sqrt{\overline{W(t)}}, \quad W(t) = \lambda_0(t) E + J,$$

$$(3.3) \quad J = \begin{vmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & \dots & 0 \end{vmatrix},$$

B^{-1} -обратная матрица к матрице преобразования подобия B , B' , W_0' — производные, такова, что ее элемент

$$(3.4) \quad d_{n1} \neq 0,$$

при любом $t \in (-\infty; +\infty)$.

Тогда система (2.1) имеет формальный вектор-решение

$$(3.5) \quad S(t, \mu) = U(t, \mu) \psi(t, \mu),$$

где U — $n \times n$ -матрица, а ψ n -мерный вектор, определяемый системой дифференциальных уравнений

$$(3.6) \quad \mu^n \frac{d\psi(t, \mu)}{dt} = (W_0(t) + W(t, \mu)) \psi(t, \mu),$$

в которой W -диагональная $n \times n$ -матрица, допускающая вместе с матрицей U формальные разложения:

$$(3.7) \quad U(t, \mu) = \sum_{s=0}^{\infty} \mu^s U_s(t), \quad W(t, \mu) = \sum_{s=1}^{\infty} \mu^s W_s(t),$$

где

$$(3.8) \quad \mu = \frac{1}{E^{nr}}.$$

Теорема 3 позволяет получить в интервале $(-\infty; +\infty)$ два формальных линейно независимых вектор-решения системы (2.1) следующего вида

$$(3.9) \quad x_1 = \sum_{s=0}^{m+n-1} \mu^s U_s^{(1)}(t) y_1, \quad x_2 = \sum_{s=0}^{m+n-1} \mu^s U_s^{(2)}(t) y_2,$$

где n -мерные векторы y_1 и y_2 определяются системами дифференциальных уравнений

$$(3.10) \quad \mu^n \frac{dy_k}{dt} = \sum_{s=0}^m \mu^s W_s^{(k)}(t) y_k + 0(\mu^{m+1}) y_1 + 0(\mu^{m+2}) y_2, \quad k = 1, 2.$$

Тогда, применяя к системам (3.10) срезающее преобразование [8]:

$$(3.11) \quad y_k = E_1(\mu) z_k,$$

где

$$(3.12) \quad E_1 = \text{diag} \left(1, \mu^{\frac{m}{n}}, \dots, \mu^{\frac{(n-1)m}{n}} \right),$$

приходим к системам

$$(3.13) \quad \begin{aligned} \mu^n \frac{dz_k}{dt} &= (\lambda_0^{(k)}(t) E + \sum_{s=1}^n \mu^s W_s^{(k)}(t)) z_k + 0 \left(\mu^{\frac{n+1}{n}} \right) z_1 + \\ &+ 0 \left(\mu^{\frac{m+1}{n}} \right) z_2, \quad k = 1, 2. \end{aligned}$$

Предположив, что при $t \in (-\infty; +\infty)$ и достаточно малых E выполняются условия

$$(3.14) \quad \text{Re} \left(\lambda_0^{(k)}(t) E + \sum_{s=1}^{n-1} \mu^s W_s^{(k)}(t) \right) \leq 0, \quad k = 1, 2$$

можно доказать, что

$$(3.15) \quad z_k = \exp \left(\frac{1}{\mu^n} \int_0^t (\lambda_0^{(k)}(\tau) E + \sum_{s=1}^m \mu^s W_s^{(k)}(\tau)) d\tau + 0 \left(\mu^{\frac{m+1-2n}{n}} \right) \right) z_k^{(0)}, \quad k = 1, 2,$$

где $z_k^{(0)}$ — постоянные n -мерные векторы, определяемые начальными условиями.

Тогда для мультипликаторов системы (2.1) получаем асимптотические формулы:

$$(3.16) \quad \varrho_j^{(k)} = \exp \left(\frac{1}{\mu^n} \int_0^\omega (\lambda_0^{(k)}(\tau) + \sum_{s=1}^m \mu^s W_{js}^{(k)}(\tau)) d\tau + 0 \left(\mu^{\frac{m+1-2n}{n}} \right) \right), \quad j = 1, \dots, n; \quad k = 1, 2.$$

Пришли к теореме.

Теорема 4. Если выполняются условия теоремы 3, а также условие (3.14) и все числа

$$(3.17) \quad \beta_j^{(k)} = \operatorname{Re} \left(\int_0^{\infty} (\lambda_0^{(k)}(\tau) + \sum_{s=1}^m \mu^s W_{js}^{(k)}(\tau)) d\tau, \quad j = 1, \dots, n; k = 1, 2 \right)$$

при достаточно малых E не равны нулю, то система (2.1) не имеет ω -периодических решений, кроме решения $x = 0$. При этом, если все числа $\beta_j^{(k)} < 0$, то все решения системы (2.1) при $t \rightarrow +\infty$ стремятся к нулевому решению. Если хотя бы одно число $\beta_j^{(k)} > 0$, то система (2.1) имеет неограниченные решения.

4. „Нерезонансный“ и „резонансный“ случаи. Будем предполагать, что для системы (1.1) могут иметь место один из двух случаев: 1. „нерезонансный“ случай, когда функция $-k^2(t) \left(k = \frac{d\Theta}{dt} \right)$ при любом $t \in (-\infty; +\infty)$ не равна корням уравнения (1.3) и „резонансный“ — случай, когда функция $-k^2(t)$ в интервале $(-\infty; +\infty)$ равна одному из корней уравнения (1.3), например:

$$(4.1) \quad -k^2(t) = \lambda_1(t),$$

и не равна остальным корням этого уравнения.

Тогда в случае некритичности относительно ω системы (2.1) методом из [9] могут быть доказаны теоремы.

Теорема 5. Если выполняются условия $1^\circ - 3^\circ$, то система (1.1) в „нерезонансном“ случае имеет формальное ω -периодическое решение

$$(4.2) \quad z = \varrho(t, h) \exp(i\Theta(t)/h),$$

где $\varrho(t, h)$ — n -мерный вектор, представленный формальным рядом

$$(4.3) \quad \varrho(t, h) = \sum_{s=0}^{\infty} h^s \varrho_s(t), \quad h = E^r.$$

Теорема 6. Если выполняются условия теоремы 1, а также условие

$$(4.4) \quad \operatorname{Re} \left(\frac{i}{2} \int_0^{\infty} \frac{\gamma_{11}(\tau)}{k(\tau)} d\tau \right) \neq 0,$$

где γ_{11} — первый элемент матрицы

$$(4.5) \quad \Gamma(t) = \operatorname{rik}(t) B^{-1}(t) B'(t) + ik'(t) E,$$

то система (1.1) в „резонансном“ случае имеет формальное ω -периодическое решение вида (4.2), где вектор $\varrho(t, h)$ представлен формальным рядом

$$(4.6) \quad \varrho(t, h) = h^{-1} \varrho_{-1}(t) + \sum_{s=0}^{\infty} h^s \varrho_s(t).$$

Теорема 7. Если выполняются условия теоремы 3, а также условие: при любом $t \in (-\infty; +\infty)$

$$(4.7) \quad \gamma_{n1}(t) \neq 0,$$

то система (1.1) в „резонансном“ случае имеет формальное ω -периодическое решение вида (4.2), (4.6).

Методам работ [6], [7] доказывається, что формальные решения, приводимые в теоремах 1, 3, 5–7 обладают асимптотическим свойством в смысле [4].

5. Формальные решения при наличии точек поворота. Существенными условиями теорем 1–7 являются условия 3°. Если эти условия нарушаются (появляются точки поворота [8]), то данные теоремы перестают быть верными. Построение даже формальных решений систем типа (1.1), (2.1) в этих случаях значительно усложняется. Более менее обзримые результаты при наличии точек поворота получены лишь для одного дифференциального уравнения второго порядка [9] и систем двух дифференциальных уравнений первого порядка [8].

Нами указаны более общие достаточные условия, чем условия 3°, при выполнении которых системы дифференциальных уравнений типа (1.1), (2.1) имеют формальные решения. Однако, в отличие от приведенных выше решений, в которых формальные ряды являются чистыми разложениями по некоторым степеням параметра E , при наличии точек поворота коэффициенты формальных рядов в свою очередь зависят от параметра.

Сформулируем полученный результат для системы дифференциальных уравнений первого порядка

$$(5.1) \quad E^r \frac{dx}{dt} = A(t, E)x,$$

где $A(t, E)$, r – те же, что и в системе (1.1).

Теорема 8. Если выполняются условия 1°–2° и условие 4°: существует целое число $k \geq 0$, такое, что корни уравнения

$$(5.2) \quad \det \| A_0(t) + EA_1(t) + \dots + E^k A_k(t) - \lambda E \| = 0,$$

при любых $t \in (-\infty; +\infty)$ и $E \in (0; E_0]$ простые, то существует формальный вектор-решение системы (5.1) вида

$$(5.3) \quad S(t, E, h) = U(t, E, h) \psi(t, E, h),$$

где U – $n \times n$ -матрица а ψ n -мерный вектор, определяемый системой дифференциальных уравнений

$$(5.4) \quad h \frac{d\psi(t, E, h)}{dt} = \Lambda(t, E, h) \psi(t, E, h),$$

в которой Λ — диагональная $n \times n$ -матрица, допускающая вместе с матрицей U . Формальные разложения

$$(5.5) \quad \begin{aligned} U(t, E, h) &= \sum_{s=0}^{\infty} h^s U_s(t, E), \\ \Lambda(t, E, h) &= \sum_{s=0}^{\infty} h^s \Lambda_s(t, E), \\ h &= E^r. \end{aligned}$$

Вопрос об асимптотическом поведении при $E \rightarrow 0$ формального вектор-решения (5.3), (5.4) здесь не изучается.

Пример. В качестве примера рассмотрим дифференциальное уравнение

$$(5.6) \quad E \frac{d^2 y}{dt^2} + (\omega(t) + Eg(t)) y = 0,$$

где по предположению $\omega(t)$ может в некоторых точках интервала $(-\infty; +\infty)$ обращаться в ноль, а $g(t) \neq 0$ при любом $t \in (-\infty; +\infty)$.

Тогда уравнение (5.6) можно записать в виде системы (5.1), где

$$(5.7) \quad \begin{aligned} A(t, E) &= A_0(t) + EA_1(t), \\ A_0(t) &= \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ \omega(t) & 0 \end{vmatrix}, \quad A_1(t) = \begin{vmatrix} 0 & 0 \\ g(t) & 0 \end{vmatrix}, \\ x &= \begin{vmatrix} y \\ \frac{dy}{dt} \end{vmatrix}. \end{aligned}$$

Корни характеристического уравнения (5.1) в данном случае равны

$$(5.8) \quad \lambda_1(t) = \sqrt{\omega(t)}, \quad \lambda_2(t) = -\sqrt{\omega(t)}$$

и, следовательно, в точках интервала $(-\infty; +\infty)$, в которых $\omega(t) = 0$, условие 3° не выполняется.

Корни уравнения (5.2)

$$(5.9) \quad \lambda_1(t, E) = \sqrt{\omega(t) + Eg(t)}, \quad \lambda_2(t, E) = -\sqrt{\omega(t) + Eg(t)}$$

при $E > 0$ и любом $t \in (-\infty; +\infty)$ различны.

Поэтому для уравнения (5.6) справедлива теорема 8 и, следовательно, оно имеет формальное решение вида (5.3), (5.4). Так, в первом приближении это решение имеет вид:

$$(5.10) \quad x(t, E, E) = (U_0(t, E) + EU_1(t, E)) \exp\left(\frac{1}{E} \int_0^t (A_0(t, E) + EA_1(t, E)) dt\right) C,$$

$$U_0 = \begin{vmatrix} \frac{1}{\lambda_2 - \lambda_1} & 1 \\ \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1} & \lambda_2 \end{vmatrix},$$

$$(5.11) \quad U_1 = \begin{vmatrix} \frac{-\lambda_1'}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3} & \frac{-\lambda_2'}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2} \\ \frac{-\lambda_2\lambda_1'}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3} & \frac{-\lambda_1\lambda_2'}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2} \end{vmatrix},$$

$$A_0 = \text{diag}(\lambda_1, \lambda_2),$$

$$A_1 = \text{diag}\left(\frac{\lambda_1'\lambda_2 + \lambda_1'\lambda_1 - 2\lambda_2'\lambda_1}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}, \frac{\lambda_2'}{\lambda_2 - \lambda_1}\right),$$

λ_1, λ_2 — функции, определяемые формулами (5.9), λ_1', λ_2' — производные по t этих функций, C — постоянный двумерный вектор.

6. Системы дифференциальных уравнений с малой нелинейностью. Рассмотрим систему дифференциальных уравнений

$$(6.1) \quad E^r \frac{d^2x}{dt^2} = A(t, E)x + \eta f(t, x, E, \eta),$$

где A — матрица, что и в системе (1.1), а f — вектор-функция, периодическая по t с периодом ω , E, η — малые действительные параметры. Тогда применяя метод сжатых отображений [5], можно доказать следующую теорему.

Теорема 9. Пусть для системы (6.1) выполняются условия: 1. система (2.1) не критическая относительно ω ; 2. вектор-функция f периодична по t с периодом ω , непрерывна по всем аргументам, $f(t, 0, E, \eta) = 0$ и в области $0 \leq |x| \leq R, 0 < E \leq E_0, 0 < \eta \leq \eta_0$ удовлетворяет условию Литшица

$$(6.2) \quad |f(t, x_1, E, \eta) - f(t, x_2, E, \eta)| \leq N |x_1 - x_2|.$$

Тогда система (6.1) при достаточно малых E и η имеет единственное нетривиальное ω -периодическое решение.

ЛИТЕРАТУРА

- [1] Н. И. Шкиль, *О периодических решениях систем дифференциальных уравнений, содержащих параметр*. — Теорет. и прикл. механика, София, 1975, т. I, с. 304—310.
 [2] Н. И. Шкиль, *О периодических решениях систем дифференциальных уравнений с малым*

Н. И. ШКИЛЬ

- параметром при производной.* — В кн.: Тр. V Международной конференции по нелинейным колебаниям. — К.: Наукова думка, 1970, с. 623—629.
- [3] Н. И. Шкиль, *О периодических решениях систем дифференциальных уравнений второго порядка с малым параметром при производной.* — В кн.: Тр. IX Международной конференции по нелинейным колебаниям. — Киев: Наук. думка, 1984, т. I, с. 415—420.
- [4] Н. Н. Боголюбов, Ю. А. Митропольский, *Асимптотические методы в теории нелинейных колебаний.* — М.: Физматгиз, 1955, 447 с.
- [5] Дж. Хейл, *Колебания в нелинейных системах.* — М.: Мир, 1966, 230 с.
- [6] Н. И. Шкиль, *О некоторых асимптотических методах в теории линейных дифференциальных уравнений с медленно меняющимися коэффициентами:* Автореф. дис. д-ра физ.-мат. наук. — Киев, 1968, 23 с.
- [7] С. Ф. Фещенко, Н. И. Шкиль, Л. Д. Николенко, *Асимптотические методы в теории линейных дифференциальных уравнений.* — Киев: Наук. думка, 1966, 251 с.
- [8] В. Вазов, *Асимптотические разложения решений обыкновенных дифференциальных уравнений.* — М.: Мир, 1968, 464 с.
- [9] Л. Чезари, *Асимптотическое поведение и устойчивость решений обыкновенных дифференциальных уравнений.* — М.: Мир, 1964, 477 с.

Н. И. Шкиль
Пединститут им. М. Горького
Киев
УССР