



УДК 518.517

## О разветвляющихся решениях нелинейных дифференциальных уравнений $n$ -го порядка

Н. А. Сидоров\*

*Иркутский государственный университет*

Д. Н. Сидоров†

*Институт систем энергетики СО РАН*

**Аннотация.** С помощью методов аналитической теории ветвления решений нелинейных уравнений и теории дифференциальных уравнений с регулярной особой точкой строятся семейства решений дифференциальных уравнений  $n$ -го порядка в окрестности точек ветвления.

**Ключевые слова:** нелинейное дифференциальное уравнение, диаграмма Ньютона, жордановы формы, оператор Эйлера, ветвление, сжатые отображения.

Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$F(x^{(n)}(t), x^{(n-1)}(t), \dots, x^{(1)}(t), x(t), t) = 0, \quad 0 \leq t \leq p, \quad (1)$$

где непрерывная функция  $F(x_n, x_{n-1}, \dots, x_1, x, t)$  определена в окрестности нуля. А именно,  $F = \sum_{|i|+k=1}^N F_{ik}(\bar{x})t^k + R(x, t)$ ,

$$F_{ik}(\bar{x}) = F_{i_n, i_{n-1}, \dots, i_1, i_0} x_n^{i_n} \dots x_1^{i_1} x^{i_0}, \quad |i| = i_n + i_{n-1} + \dots + i_1 + i_0.$$

Функция  $R(x, t)$  удовлетворяет оценке  $|R(x, t)| = o((|x| + |t|)^N)$ .

Требуется построить решение уравнения (1) удовлетворяющее условиям:  $t^i x^{(i)}(t) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$ ,  $i = 0, 1, \dots, n$ . Так как таких решений может быть несколько, то введем:

**Определение 1.** Если решение  $x(t)$  представимо в виде

$$x = t^\varepsilon(x_0 + v(t)), \quad (2)$$

\* Работа выполнена при финансовой поддержке Федеральной целевой программы «Научные и научно-педагогические кадры инновационной России» на 2009-2013 гг.

† Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ, грант 09-01-00377 и Минобрнауки 111-02-000/705

где  $\varepsilon = \frac{r}{s}$  – рациональное положительное число,  $x_0 \neq 0$ ,  $\varepsilon$ ,  $x_0$  определяются неоднозначно, функция  $v(t) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$  и может зависеть от свободных параметров,  $t^i x^{(i)}(t) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$ ,  $i = \overline{0, n}$ , то точку  $t = 0$  назовем **точкой ветвления** малого решения уравнения (1).

Классы дифференциальных уравнений (обыкновенных и в частных производных), не разрешенных относительно старших производных, в последнее время привлекали внимание многих математиков. Различные подходы и библиографию в этой области можно найти, например, в монографиях [5, 8] и др. Построение решений в окрестностях точек ветвления представляет особый интерес в ряде приложений (см., например, [4, 5, 6]).

Цель работы – построение малых решений уравнения (1) на основе аналитической теории ветвления (см. [1, гл. 9]) и теории дифференциальных уравнений с регулярной особой точкой (см. [4], [2, гл. 9] и [3, гл. 4]). Для вычисления главного члена  $t^\varepsilon x_0$  решения (2) используется метод диаграммы Ньютона (см., например, [1, гл. 9] и монографию [8]). Определение функции  $v(t)$  в решении (2) сводится к исследованию нелинейных дифференциальных уравнений вида

$$\mathcal{L}\left(t \frac{d}{dt}\right)v = M(t^{n-1}v^{(n-1)}, \dots, tv^{(1)}, v, t^{1/s}), \quad (3)$$

где  $\mathcal{L} = t^n \frac{d^n}{dt^n} + a_{n-1}(\varepsilon)t^{n-1} \frac{d^{n-1}}{dt^{n-1}} + \dots + a_0(\varepsilon)$  – дифференциальный оператор Эйлера. Строятся  $c$ -параметрические семейства решений  $v(t, c) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$  уравнения (3). Структура семейства  $v(t, c)$  зависит от корней характеристического полинома

$$L(\lambda) = \lambda(\lambda-1)\dots(\lambda-(n-1)) + a_{n-1}(\varepsilon)\lambda(\lambda-1)\dots(\lambda-(n-2)) + \dots + a_0(\varepsilon) \quad (4)$$

дифференциального оператора Эйлера и от вида нормальной жордановой формы матрицы  $A$ , определяемой через коэффициенты оператора Эйлера.

На этой основе предложен способ построения асимптотики функции  $v$  в виде логарифмо-степенных сумм типа Фукса-Фробениуса (см. [3], гл. 4). Асимптотика затем используется в методе последовательных приближений в качестве начального приближения. В аналитическом случае соответствующее решение (2) раскладывается в ряд по степеням  $t^{1/s}$ ,  $t \ln t$ ,  $t^{\operatorname{Re}\lambda_i} \cos(\operatorname{Im}\lambda_i \ln t)$ ,  $t^{\operatorname{Re}\lambda_i} \sin(\operatorname{Im}\lambda_i \ln t)$ , где  $\lambda_i$  – корни характеристического полинома (4)  $\operatorname{Re}\lambda_i > 0$ .

В п. 1 строится главный член  $t^\varepsilon x_0$  решения (2) и проведена редукция к уравнению (3) для определения функции  $v$  в представлении (2).

В п. 2 рассмотрен способ построения асимптотики параметрических семейств решений уравнения (3) и приводятся теоремы существования малых решений уравнения (1).

### 1. Редукция к системе дифференциальных уравнений с регулярной особой точкой

Введем обозначение  $F^N(\bar{x}, t) = \sum_{|i|+k=1}^N F_{ik}(\bar{x})t^k$  и условие:

А) существуют рациональные числа  $\varepsilon = \frac{r}{s} > 0$ ,  $\theta = \frac{r_1}{s_1}$  такие, что разложение  $F^N$  можно перегруппировать к виду

$$F^N(\bar{x}, t) = \sum_{\varepsilon|i|+k-i_1-2i_2-\dots-ni_n \geq \theta} F_{ik}(\bar{x})t^k$$

и при этом

В)  $|R(t^\varepsilon x, t)| = o(t^\theta)$  при  $\forall x$  из окрестности нуля.

В конкретных случаях числа  $\varepsilon, \theta$  легко вычислить, нанеся на координатную плоскость целочисленные точки  $(|i|, k - i_1 - 2i_2 - \dots - ni_n)$ , отвечающие ненулевым  $|i|$ -однородным формам  $F_{ik}(\bar{x})$  и построив по этим точкам диаграмму Ньютона. Искомое  $\varepsilon$  полагаем равным  $\tan \phi$ , где  $\phi$  — угол наклона одного из отрезков диаграммы с отрицательным направлением оси абсцисс. Соответствующее  $\theta$  будет равно ординате точки пересечения продолжения этого отрезка с осью ординат. В отличие от задач, рассмотренных в ([1], гл. 9),  $\theta$  может оказаться отрицательным. В последнем случае условие В) выполняется автоматически в силу оценки  $R(x, t) = [(|x| + |t|)^N]$ . Условие В) выполняется, очевидно, и при любых положительных  $\theta$ , если диаграмма Ньютона лежит ниже прямой, проходящей через точки  $(0, N), (N, 0)$ . Так как диаграмма Ньютона может иметь несколько отрезков, то выбор  $\varepsilon, \theta$  может оказаться неоднозначным.

Введем дифференциальные операторы Эйлера  $k$ -го порядка:

$$l_k(u) = t^k u^{(k)} + c_k^1 \varepsilon t^{k-1} u^{(k-1)} + c_k^2 \varepsilon (\varepsilon - 1) t^{k-2} u^{(k-2)} + \dots \\ + \varepsilon (\varepsilon - 1) \dots (\varepsilon - (k - 1)) u, \quad k = \overline{1, n}$$

и обозначение  $l_0(u) = u$  для симметрии в последующих выкладках, заметив, что  $(t^\varepsilon u)^{(k)} = t^{\varepsilon-k} l_k(u)$ . Тогда в силу условия А) после замены  $x(t) = t^\varepsilon u(t)$  получим разложение

$$F(x^{(n)}, \dots, x^{(1)}, x, t) = t^\theta \sum_{\varepsilon|i|+k-i_1-2i_2-\dots-ni_n=\theta} F_{ik}(l_n(u), \dots, l_0(u)) + \\ + r(t^n u^{(n)}, \dots, t u^{(1)}, u, t).$$

В силу выбора чисел  $\varepsilon, \theta$  справедлива оценка

$$|r(t^n u^{(n)}, \dots, t u^{(1)}, u, t)| = o(t^\theta). \quad (5)$$

Для определения коэффициента  $x_0$  в искомом решении (2) введем полином

$$Q(l_n(x), \dots, l_0(x)) = \sum_{\varepsilon|i|+k-i_1-2i_2-\dots-ni_n=\theta} F_{ik}(l_n(x), \dots, l_0(x)),$$

где теперь  $l_k(x) = \varepsilon(\varepsilon - 1)\dots(\varepsilon - (k - 1))x$ ,  $k = \overline{1, n}$ . Пусть наряду с условиями А) и В) выполнено условие:

С)полином  $Q(l_n(x), \dots, l_0(x))$  имеет корень  $x_0 \neq 0$ , причем  $\left. \frac{\partial Q}{\partial l_n(x)} \right|_{x=x_0} \neq 0$ .

Тогда уравнение (1) заменой (2) и сокращением на  $t^\theta$  приводится к уравнению относительно функции  $v(t)$  :

$$\mathcal{A}_n l_n(v) + \dots + \mathcal{A}_0 l_0(v) + P(t^n v^{(n)}, \dots, tv^{(1)}, v, t^{1/s}) = 0. \quad (6)$$

Здесь  $\mathcal{A}_i = \left. \frac{\partial Q}{\partial l_i} \right|_{x=x_0}$ ,  $i = \overline{0, n}$ ,  $|P| = o(1)$  при  $t \rightarrow 0$ ,  $l_i(v)$  – дифференциальные операторы Эйлера.

Так как  $\mathcal{A}_n \neq 0$ , то подставляя в (6) дифференциальные операторы  $l_i(v)$  получим уравнение

$$t^n v^{(n)}(t) + a_{n-1}(\varepsilon)t^{n-1}v^{(n-1)}(t) + \dots + a_0(\varepsilon)v(t) + \mathcal{A}_n^{-1}P(t^n v^{(n)}(t), \dots, tv^{(1)}, v(t), t^{1/s}) = 0, \quad (7)$$

где  $a_{n-1}(\varepsilon) = c_n^1 \varepsilon + \mathcal{A}_n^{-1} \mathcal{A}_{n-1}$ ,  $a_{n-k}(\varepsilon)$ ,  $k = 2, \dots, n$  – определенные полиномы порядка  $k$  от  $\varepsilon$ .

Таким образом, для определения функции  $v(t)$  получено уравнение (7) с дифференциальным оператором Эйлера  $\mathcal{L}(t \frac{d}{dt})v$   $n$ -го порядка в главной части. Отметим, что характеристический полином  $L(\lambda)$  (см. (4) во введении) является характеристическим полиномом именно этого дифференциального оператора Эйлера. Так как выполнена оценка  $|P| = o(1)$  при  $t \rightarrow 0$  и любых  $v$ , то из уравнения (7) элемент  $t^n v^{(n)}$  определяется в окрестности нуля методом последовательных приближений как функция от  $v(t), tv^{(1)}, \dots, t^{n-1}v^{(n-1)}, t^{1/s}$ .

В результате задача определения функции  $v$  сводится в нашей постановке к решению уравнения вида (3).

Отметим, что в уравнении (3) функция  $M$  и ее первые производные по  $v, tv^{(1)}, \dots, t^{n-1}v^{(n-1)}$  в нуле равны нулю. Уравнение (3) заменой  $v = v_1, tv^{(1)} = v_2, \dots, t^{n-1}v^{(n-1)} = v_n$  сводится к системе  $n$  нелинейных дифференциальных уравнений с особой точкой первого рода при  $t = 0$  :

$$t \frac{d\bar{v}}{dt} = A\bar{v} + f(\bar{v}, t^{1/s}). \quad (8)$$

Здесь  $\bar{v} = (v_1, \dots, v_n)'$ ,

$$A = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & \cdot & 0 \\ 0 & 1 & 1 & \dots & \cdot & 0 \\ 0 & 0 & 2 & \dots & \cdot & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & n-2 & 1 \\ -a_0(\varepsilon) & -a_1(\varepsilon) & -a_2(\varepsilon) & \dots & -a_{n-2}(\varepsilon) & n-1 - a_{n-1}(\varepsilon) \end{pmatrix}, \quad (9)$$

$$f = (0, \dots, 0, M(v_n, v_{n-1}, \dots, v_1, t^{1/s}))', \quad M(0, \dots, 0) = 0, \quad \frac{\partial M}{\partial v_i} \Big|_{v_1=\dots=v_n=t=0} = 0, \quad i = \overline{1, n}.$$

Таким образом, вычисление функции  $v$  в представлении искомого малого решения (2) уравнения (1) свелось к построению решения  $\bar{v} \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$  из системы (8).

**Замечание 1.** Легко проверить справедливость тождества  $\det(-\lambda E + A) = (-1)^n L(\lambda)$ , где  $L(\lambda) = \lambda(\lambda-1)\dots(\lambda-(n-1)) + a_{n-1}(\varepsilon)\lambda(\lambda-1)\dots(\lambda-(n-2)) + \dots + a_0(\varepsilon)$  – характеристический полином дифференциального оператора Эйлера  $\mathcal{L}$ , стоящего в главной части уравнения (3). В силу структуры матрицы  $A \forall \lambda$  имеем

$$\mathbf{rank}(-\lambda E + A) \geq n - 1.$$

Если  $\mathbf{rank}(-\lambda E + A) = n - 1$ , то вектор  $\bar{e}$ , удовлетворяющий однородной системе  $\lambda \bar{e} = A\bar{e}$ , имеет жорданову цепочку длины  $p$ , где  $p$  – кратность корня  $\lambda$  характеристического полинома  $L(\lambda)$ .

## 2. Построение асимптотики и теоремы существования малых решений уравнения (1)

**Теорема 1.** Пусть выполнены условия A), B), C). Фиксируем  $N > s\|A\|$  и предположим, что среди корней характеристического полинома (4) нет чисел  $\frac{i}{s}, i = \overline{1, N}$ . Тогда уравнение (1) имеет решение вида

$$x(t) = \sum_{i=0}^N x_i t^{\frac{r+i}{s}} + o(t^{(r+N)/s}). \quad (10)$$

*Доказательство.* Выберем числа  $r/s, x_0$  в соответствии с условиями A), B), C) и будем искать решение уравнения (1) в виде  $x = t^{r/s}(x_0 + v(t))$ . Здесь  $v(t)$  первая компонента вектора  $\bar{v}$ , удовлетворяющего системе (8). Вектор  $\bar{v}$  ищем в виде

$$\bar{v} = \sum_{i=0}^N \bar{v}_i t^{i/s} + t^{N/s} \bar{\omega}(t), \quad (11)$$

где  $\bar{w} \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$ .

Подставляя (11) в (8) и учитывая, что в силу условия теоремы 1  $\det(nE - sA) \neq 0$  при  $n \in \mathbb{N}$ , определим рекуррентным образом коэффициенты  $\bar{v}_i$  из линейных систем

$$\left(\frac{i}{s}E - A\right)\bar{v}_i = m_i(\bar{v}_1, \dots, \bar{v}_{i-1}), \quad i = \overline{1, N}. \quad (12)$$

Правые части в (12) строятся методом неопределенных коэффициентов. Так как  $\bar{v}_i = (v_{i1}, \dots, v_{in})'$ , то в решении (10) полагаем  $x_i = v_{i1}, i = 1, \dots, N$ . Для определения вектор-функции  $\bar{w}(t)$  получается система

$$t \frac{d\bar{w}}{dt} = \left(-\frac{N}{s}E + A\right)\bar{w} + g(\bar{w}, t^{1/s}), \quad (13)$$

где  $\|q\| = O(t^{1/s})$  при  $\|\bar{w}\| \leq r, 0 \leq t \leq p$ ,

$$\|g(\bar{w}_1, t^{1/s}) - g(\bar{w}_2, t^{1/s})\| \leq l\|\bar{w}_1 - \bar{w}_2\|.$$

Остается показать, что система (13) при достаточно большом  $N$  имеет единственное решение  $\bar{w} \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$ . Это решение можно найти из эквивалентного интегрального уравнения

$$\bar{w}(t) = \int_0^t \tau^{-1} \exp\left[-\frac{N}{s}E + A\right] \ln \frac{t}{\tau} g(\bar{w}(\tau), \tau^{1/s}) d\tau \equiv \Phi(\bar{w}, t) \quad (14)$$

методом последовательных приближений при нулевом начальном приближении  $\bar{w}_0 = 0$ . Действительно, так как  $N > S\|A\|$ ,  $\ln(\frac{t}{\tau}) \geq 0$  при  $\tau \leq t$ ,  $\text{sign} \tau = \text{sign} t$ , то существует постоянная  $C$ , такая, что при  $\tau \leq t$  справедлива оценка

$$\|\exp\left[-\frac{N}{s}E + A\right] \ln(t/\tau)\|_{\mathcal{L}(R^n \rightarrow R^n)} \leq C(t/\tau)^{-\frac{N}{s} + \|A\|}. \quad (15)$$

Поэтому при  $N > s\|A\|$  справедлива оценка

$$\left\| \int_0^t \tau^{-1} \exp\left[-\frac{N}{s}E + A\right] \ln(t/\tau) d\tau \right\|_{\mathcal{L}(R^n \rightarrow R^n)} \leq \frac{C}{\frac{N}{s} - \|A\|}.$$

Фиксируя  $q \in (0, 1)$ , выберем  $N$  таким, чтобы

$$\frac{cl}{\frac{N}{s} - \|A\|} \leq q. \quad (16)$$

Введем пространство  $C_{[0,p]}$  непрерывных вектор-функций  $\bar{w}(t)$  с нормой

$$\|w\| = \max_{0 \leq t \leq p, 1 \leq i \leq n} |w_i(t)|.$$

В этом пространстве зададим множество  $S = \{\|\bar{w}\| \leq r, |w_i(t)| \leq rt^{1/s}, i = 1, \dots, n\}$ . Будем искать малое решение  $\bar{w}(t)$  уравнения (14) в  $S$ . При достаточно большом  $N$  в силу оценки (16)

$$\|\Phi(\bar{w}_1, t) - \Phi(\bar{w}_2, t)\| \leq q\|\bar{w}_1 - \bar{w}_2\|.$$

Поэтому оператор  $\Phi$  сжимающий при  $\|\bar{w}\| \leq r$ . Далее, при  $\|\bar{w}\| \leq r$

$$\begin{aligned} \|\Phi(\bar{w}, t)\| &\leq \|\Phi(\bar{w}, t) - \Phi(0, t)\| + \|\Phi(0, t)\| \leq \\ &\leq qr + \max_{0 \leq t \leq p} \left\| \int_0^t \tau^{-1} \exp\left[-\frac{N}{s}E + A\right] \ln \frac{t}{\tau} g(\bar{w}(\tau), \tau^{1/s}) d\tau \right\|_{R^n} \leq \\ &\leq qr + \frac{c}{\frac{N}{s} - \|A\|} \max_{0 \leq \tau \leq p} \|g(0, \tau^{1/s})\|_{R^n}. \end{aligned}$$

Так как  $g(0, \tau^{1/s}) \rightarrow 0$  при  $\tau \rightarrow 0$ , то при заданных  $q, N$  можно подобрать  $p > 0$  так, чтобы выполнялось неравенство

$$\frac{c}{\frac{N}{s} - \|A\|} \max_{0 \leq \tau \leq p} \|g(0, \tau^{1/s})\|_{R^n} \leq (1 - q)r.$$

Поэтому оператор  $\Phi$  переводит шар  $\|\bar{w}\| \leq r$  самого в себя. Более того,

$$\|\Phi(\bar{w}, t)\| = O(t^{1/s}),$$

так как

$$\|\Phi(\bar{w}, t)\| \leq \frac{c}{\frac{N}{s} - \|A\|} \|g(\bar{w}, t^{1/s})\|,$$

где

$$\|g(\bar{w}, t^{1/s})\| = O(t^{1/s}).$$

Поэтому сжимающий оператор  $\Phi$  переводит множество  $S$  пространства  $C_{[0,p]}$  в себя, а система (13) имеет единственное решение  $\bar{w} \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow 0$ , если  $N$  достаточно велико.  $\square$

Решая конкретные уравнения в условиях теоремы 1 решение можно искать непосредственно в виде ряда (10), сходящегося в аналитическом случае в окрестности нуля.

Если условия теоремы 1 ослабить, допустив, что характеристический полином  $L(\lambda)$  имеет корни вида  $i/s$ , то результат получится более интересным. А именно, уравнение (1) в этом случае будет иметь с-параметрическое семейство решений вида (10), коэффициенты которого, начиная с некоторого  $i$ , будут функциями от  $\ln t$ , зависящими от  $p$  произвольных постоянных, где  $p$ -кратность корня  $i/s$  характеристического полинома. Укажем способ построения семейства малых решений в этом случае.

Введем вспомогательную линейную систему

$$\frac{dv}{dz} = Bv + f(z), \quad (17)$$

где  $B$  - постоянная матрица,  $f(z)$  - полином порядка  $m$ . Рассмотрим построение полиномиальных решений этой системы. Если  $\det B \neq 0$ , то система (17) в классе полиномов имеет единственное решение  $v = \sum_{i=0}^m a_i z^i$ . Коэффициенты  $a_m, a_{m-1}, \dots, a_0$  вычисляются в указанном порядке методом неопределенных коэффициентов.

Если  $\det B = 0$ , то для построения решения системы (17) в классе полиномов удобно использовать нормальную жорданову форму матрицы  $B$ . Действительно, пусть  $TBT^{-1} = J$ , где  $J = \{\lambda_1 E_1 + H_1, \dots, \lambda_k E_k + H_k\}$  - нормальная жорданова форма,  $\lambda_i E_i + H_i$  - жордановы клетки  $p_i$ -порядка. Среди  $\lambda_i$  могут быть одинаковые числа. Пусть  $\text{rank} B = r$ . Тогда, не ограничивая общности, можно считать, что  $\lambda_1 = \dots = \lambda_{n-r} = 0$ ,  $\lambda_i \neq 0, i = n-r+1, \dots, k$ . В этом случае справедлива

**Лемма 1.** Пусть  $\text{rank} B = r$  и пусть вектор  $f(z)$  - полином порядка  $m$ . Тогда система (17) имеет полиномиальное решение порядка  $m + \max(p_1, \dots, p_{n-r})$ , зависящее от  $p_1 + \dots + p_{n-r}$  произвольных постоянных.

*Доказательство.* Полагая в системе (17)  $u = T^{-1}\omega$  и умножая результат на  $T$  приведем систему к виду

$$\frac{d\omega}{dz} = J\omega + Tf(z). \quad (18)$$

В соответствии со структурой матрицы  $J$  систему (18) разобьем на  $k$  независимых подсистем

$$\frac{dw_i}{dz} = (\lambda_i E_i + H_i)w_i + p_i(z), \quad i = 1, \dots, k.$$

Так как  $\lambda_1 = \dots = \lambda_{n-r} = 0$ , то координаты векторов  $w_i, i = 1, \dots, n-r$  вычисляются последовательным интегрированием  $p_i$  раз правых частей. Интегрирование ведется от нуля до  $z$ . Поэтому векторы  $w_i(z), i = 1, \dots, n-r$  оказываются полиномами  $m + p_i$ -го порядка и зависят от  $p_i$  постоянных интегрирования. Остальные векторы  $w_i(z), i = n-r+1, \dots, k$ , однозначно строятся методом неопределенных коэффициентов в виде полиномов порядка  $m$ , так как  $\det(\lambda_i E_i + H_i) \neq 0$  при  $i = n-r+1, \dots, k$ .  $\square$

С помощью леммы 1 доказывается

**Теорема 2.** Пусть выполнены условия A), B) и C). Пусть среди чисел  $\frac{1}{s}, \frac{2}{s}, \dots, \frac{N}{s}$ , где  $N \leq s||A||$ , есть корни характеристического полинома  $L(\lambda)$  и  $l/s$  - наименьший среди них. Тогда уравнение (1) имеет



решение вида

$$x(t) = \sum_{i=0}^{l-1} x_i t^{\frac{r+i}{s}} + \sum_{i=l}^N x_i (\ln t) t^{(r+i)/s} + o(t^{\frac{r+N}{s}}). \quad (19)$$

*Доказательство.* Доказательство теоремы 2 аналогично доказательству теоремы 1, но при этом необходимо учитывать, что коэффициенты решения (19) зависят от  $\ln t$ . Поэтому применяя метод неопределенных коэффициентов кроме алгебраических систем

$$\left(\frac{i}{s}E - A\right)v_i = m_i(v_1, \dots, v_{i-1}), \quad i = 1, \dots, l-1$$

получим системы дифференциальных уравнений ( $z = \ln t$ )

$$\frac{dv_i}{dz} = \left(-\frac{i}{s}E + A\right)v_i + m_i(v_1, \dots, v_{i-1}), \quad i = l, l+1, \dots, N.$$

Так как  $\det\left(\frac{i}{s}E - A\right) \neq 0$  при  $i = \overline{1, l-1}$ , то  $v_1, \dots, v_{l-1}$  определяются однозначно и от  $z$  не зависят.

По условиям теоремы 2  $\det\left(-\frac{l}{s}E + A\right) = 0$ . При этом в силу замечания 1  $\text{rank}\left(-\frac{l}{s}E + A\right) = n-1$ . Соответствующий собственный вектор имеет жорданову цепочку длины  $p_l$ , где  $p_l$ - кратность корня  $\frac{l}{s}$  характеристического полинома  $L(\lambda)$ . Поэтому на основании леммы 1  $v_l(z)$  будет полиномом  $p_l$ -го порядка и зависит от  $p_l$  произвольных постоянных интегрирования. Коэффициенты  $v_{l+1}(z), \dots, v_N(z)$  также строятся в виде полиномов  $z$ , порядки которых устанавливаются согласно лемме 1. В этих коэффициентах могут появиться новые произвольные постоянные, если  $l/s$  - не единственный корень характеристического полинома  $L(\lambda)$  среди чисел  $(l/s, (l+1)/s, \dots, N/s)$ .  $\square$

### 3. Возможные обобщения: построение решений в случае комплексных корней характеристического полинома

Если среди корней характеристического полинома есть корни  $\lambda$ , возможно комплексные с положительными вещественными частями, не входящие в множество  $(l/s, (l+1)/s, \dots, N/s)$ , то класс малых решений уравнения (1) не исчерпывается построенными в теоремах 1 и 2 и может быть расширен в классе комплекснозначных функций. Так как коэффициенты характеристического полинома  $L(\lambda)$  вещественные, то у полинома  $L(\lambda)$  наряду с корнем  $\lambda$  будет сопряженный корень  $\bar{\lambda}$ . Поэтому частичные суммы соответствующих разложений малых решений могут содержать функции вида  $t^{\text{Re}\lambda} \cos(\text{Im}\lambda \ln t)$ ,  $t^{\text{Re}\lambda} \sin(\text{Im}\lambda \ln t)$ .

Рассмотрим процесс построения малых решений в этом случае.

Введем вектор  $\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_l)$ , где  $\lambda_i$  - корни характеристического полинома,  $\operatorname{Re} \lambda_i > 0$ . Предположим, что отобраны корни  $\lambda_i$ , для которых  $\lambda_i \neq \sum_{j=1, j \neq i}^l m_j \lambda_j + m$  при натуральных  $m, m_j$ . Пусть для простоты функция  $R(x, t)$  в уравнении (1) бесконечно дифференцируема в окрестности нуля и в замене (2)  $s = 1$ . Будем искать решение редуцированной системы (8) в виде

$$v = \sum_{j=1}^{\infty} v_{0j} (\ln t) t^j + \sum_{j=0, |i| \geq 1}^{\infty} v_{ij} (\ln t) t^{(\lambda, i) + j}. \quad (20)$$

Заметим, что во второй сумме нет целых показателей аргумента  $t$  в следствии выбора вектора  $\lambda$ . Методом неопределенных коэффициентов приходим к рекуррентной последовательности линейных дифференциальных уравнений для определения коэффициентов  $v_{0j}(z), v_{ij}(z), (z = \ln t)$ :

$$\frac{dv_{0j}}{dz} = (-jE + A)v_{0j} + m_{0i}(v_{01}, \dots, v_{0j-1}), \quad j = 1, 2, \dots$$

$$\frac{dv_{ij}}{dz} = ((-\lambda, i) + j)E + A)v_{ij} + m_{ij}(v_{rs}), \quad |r| + s < |i| + j, \quad i = 1, 2, \dots, \quad j = 0, 1, \dots$$

Отметим, что  $m_{i0} = 0$  при  $|i| = 1$  и в силу замечания 1  $\operatorname{rank}(-(\lambda, i)E + A) = n - 1$  при  $|i| = 1$ . Поэтому коэффициенты  $v_{i0}$  при  $|i| = 1$  определяется с точностью до произвольной постоянной как решения соответствующих однородных систем

$$(-(\lambda, i)E + A)v_{i0} = 0, \quad |i| = 1.$$

Остальные коэффициенты  $v_{ij}(z)$  разложения (20) тоже строятся в виде полиномов  $z$  возрастающих порядков на основании леммы 1.

В результате получим семейство малых решений уравнения (1)

$$x(t) = t^r \left( x_0 + \sum_{j=0}^{\infty} v_{0j} (\ln t) t^j + \sum_{j=0}^{\infty} \sum_{|i|=1}^{\infty} v_{ij} (\ln t) t^{(\lambda, i) + j} \right). \quad (21)$$

Коэффициенты  $v_{ij}$  являются функциями  $\ln t$  и зависят от  $l$  свободных параметров, где  $l$  - количество корней с положительными вещественными частями характеристического полинома  $L(\lambda)$  с учетом их кратности. Как и в теореме 1 с помощью принципа сжатых отображений устанавливается, что частичные суммы формального решения (21) являются асимптотическими приближениями семейства малых решений вида (2) уравнения (1). В аналитическом случае ряд (21) будет сходиться в окрестности нуля.

**Пример 1.** Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$\sqrt{(1+\phi)^2-1}\frac{d^2\phi}{dx^2}=j(1+\phi), \quad (22)$$

возникающее при анализе одной модели магнитной изоляции вакуумного диода. Здесь  $\phi$  – потенциал электрического поля,  $j$  – сила тока (см. [6] и appendix A в [5]).

Будем искать малое непрерывное решение уравнения (22) с условиями  $\phi(0) = 0$ ,  $\phi'(0) = 0$ . В этом примере диаграмма Ньютона имеет один отрезок с вершинами в точках  $(3/2, -2)$ ,  $(0, 0)$ . Замена (2) принимает вид  $\phi(x) = x^{4/3}(\phi_0 + v(x))$ , где  $\phi_0 = \left(\frac{9}{4\sqrt{2}j}\right)^{3/2}$ ,  $v(x)$  удовлетворяет уравнению вида

$$x^2\frac{d^2v}{dx^2} + \frac{8}{3}x\frac{dv}{dx} + \frac{2}{3}v = M(v, x^{1/3})$$

с дифференциальным оператором Эйлера 2-го порядка в главной части,  $M(0, 0) = 0$ ,  $M'_v(0, 0) = 0$ . Соответствующий характеристический полином  $\lambda^2 + \frac{5}{3}\lambda + \frac{2}{3} = 0$  имеет два отрицательных корня  $\lambda_1 = -2/3$ ,  $\lambda_2 = -1$ . Поэтому на основании теорем 1 и 2 уравнению (22) при любом  $j$  удовлетворяет в окрестности точки  $x = 0$  ровно одно малое вещественное решение  $\phi(x) = \left(\frac{9}{4\sqrt{2}j}\right)^{2/3} x^{4/3} + O(x^{5/3})$ .

В заключение отметим, что изложенный подход и результаты из [1], [4, гл. 9, п.33], [8] позволяют развить теорию малых, а также неограниченных и обобщенных решений классов нелинейных интегро-дифференциальных уравнений типа Вольтерра в банаховых пространствах в окрестности точек ветвления решения. Некоторые результаты в этом направлении изложены в [5, гл. 6] и [7].

### Список литературы

1. Треногин, В. А. Функциональный анализ / В. А. Треногин. – М : Физматлит, 2007. – 488 с.
2. Еругин, Н. П. Книга для чтения по общему курсу дифференциальных уравнений / Н. П. Еругин. – Минск : Наука и Техника, 1972. – 663 с.
3. Колдингтон, Э. А. Теория обыкновенных дифференциальных уравнений / Э. А. Колдингтон, Н. Левинсон. – М : И.Л., 1958. – 474 с.
4. Вайнберг, М. М. Теория ветвления решения нелинейных уравнений / М. М. Вайнберг, В. А. Треногин. – М : Наука, 1969. – 529 с.
5. Sidorov, N. Lyapunov-Schmidt methods in nonlinear analysis and applications / N. Sidorov, B. Loginov, A. Sinitsyn, M. Falaleev. – Dordrecht: Kluwer Academic Publ., 2002. – 547 p.

6. Abdallah, N. B. Mathematical models of magnetic insulation / N. B. Abdallah, P. Degond, F. Méhats. Rapport interne No. 97.20, MIP. - Universite Poul Sabatier, Toulouse, France, 1997.
7. Сидоров, Н. А. О ветвлении решений дифференциальных уравнений с вырождением. / Н. А. Сидоров // Дифференциальные уравнения. – 1973. – Т. 9., № 8. – С. 1464–1481.
8. Брюно, А. Д. Степенная геометрия в алгебраических и дифференциальных уравнениях. / А. Д. Брюно. – М : Физматлит, 1998. – 288 с.
9. Sviridyuk, G. A., Fedorov V. E. Linear Sobolev type equations and degenerate semigroups of operators. / G. A. Sviridyuk, V. E. Fedorov. – Utrecht: VSP, 2003. – 228 p.

---

N. A. Sidorov, D. N. Sidorov

**Branching solutions of nonlinear differential equations of  $n$ -th order**

**Abstract.** Analytical theory of branching solutions of nonlinear equations and theory of differential equations with singular point are employed for construction of solutions of differential equations of  $n$ -th order in the neighborhood of branching points.

**Keywords:** nonlinear differential equations, Newton diagram, Jordan forms, branching

Сидоров Николай Александрович, доктор физико-математических наук, профессор, Институт математики, экономики и информатики, Иркутский государственный университет, 664000, Иркутск, ул. К.Маркса, 1 тел.: (3952)242210 (sidorovisu@gmail.com)

Сидоров Денис Николаевич, кандидат физико-математических наук, старший научный сотрудник, Институт систем энергетики СО РАН, 664033, Иркутск, ул. Лермонтова 130, тел.: (3952)428440 (sidorovdn@mail.ru)

Nikolai A. Sidorov, Professor, Irkutsk State University, 1, K.Marks St., Irkutsk, 664003, Phone: (3952)242210

Denis N. Sidorov, Senior Research Fellow, Energy Systems Institute SB RAS, 130, Lermontov Str., Irkutsk, 664033, Phone: (3952)428440