

УДК 517.925.7

Б. П. БОГОСЛОВСКИЙ, В. А. КАЗАКОВ

О ПОДВИЖНЫХ ОСОБЕННОСТЯХ ОДНОГО НЕЛИНЕЙНОГО УРАВНЕНИЯ

В теории неприводимых уравнений Пенлеве [1] наряду с другими рассматривается уравнение

$$\omega\omega'' = \omega'^2 + \omega' \sum_{j=0}^2 a_j(z)\omega^{2-j} + \sum_{j=0}^4 b_j(z)\omega^{4-j}. \quad (1)$$

Методом малого параметра из (1) отсеиваются все уравнения с многозначными подвижными особыми точками, однако структура решений отсеянных уравнений в окрестности этих точек остается невыясненной.

В большинстве случаев исследование отсеянных из (1) уравнений проводится переходом с помощью подходящей замены переменных к системе двух уравнений Брио и Буке, а по характеру решений этой системы делается заключение и о структуре решений отсеянных уравнений.

Особое место при этом исследовании занимает случай нулевого корня характеристического уравнения системы Брио и Буке, описанный, например, в [2].

Для уравнения (1) этот случай осуществляется при условии

$$b_0(z) = -\frac{a_0^2(z)}{4}. \quad (2)$$

В настоящей работе решение уравнения (1) с условием (2), обладающее свойством $\omega \rightarrow \infty$, $\omega' \rightarrow \infty$ при $z \rightarrow z_0$, строится методом Н. П. Еругина [3, 4] без перехода к системе Брио и Буке. Построение решения ведется в плане работы [5].

Не теряя общности [1], положим

$$a_0(z) = 2, \quad (3)$$

и будем считать остальные коэффициенты уравнения (1) голоморфными функциями в некоторой области D .

Введя переменные x и y согласно равенствам

$$\omega = xy, \quad \omega' = x(1+x)y^2, \quad (4)$$

перейдем от уравнения (1) к системе

$$dx = \frac{1-x\Omega}{y(1+\Omega)} dy, \quad dz = \frac{1}{xy^2(1+\Omega)} dy. \quad (5)$$

Здесь

$$\Omega = \frac{1}{y} \left[\frac{a_1 + a_1x}{x} + b_1 + \left(\frac{a_2 + a_2x}{x} + b_2 \right) \frac{1}{xy} + b_3 \left(\frac{1}{xy} \right)^2 + b_4 \left(\frac{1}{xy} \right)^3 \right]. \quad (6)$$

Рассмотрим вспомогательную систему

$$dx = \frac{1}{y} dy, \quad dz = \frac{1}{xy^2} dy, \quad (7)$$

которая имеет решение

$$x = \text{Ln } y + C, \quad (8_1)$$

$$z - z_0 = \int_L \frac{dy}{y^2(\text{Ln } y + C)}, \quad (8_2)$$

где C — произвольная постоянная и $z_0 \in D$.

Ввиду очевидной оценки

$$|z - z_0| = \left| \int_L \frac{dy}{y^2(\text{Ln } y + C)} \right| = o\left(\left|\frac{1}{y}\right|\right) \quad (9)$$

установим, что $z - z_0 \rightarrow 0$, если $y \rightarrow \infty$ вдоль пути $L(\infty, y)$ из некоторого сектора S^* .

С другой стороны, интегрируя (8₂) по частям, получим [6] асимптотическое разложение

$$z - z_0 \sim \frac{1}{y} \sum_{j=0}^{\infty} A_{1j} (\text{Ln } y + C)^{-j-1}, \quad A_{1j} = (-1)^{j+1} j!, \quad (10)$$

справедливое в том же секторе S^* .

Равенства (8₁) и (10) можно рассматривать как нулевое приближение решения системы (5). На основе их легко получить оценку для Ω в (6)

$$\Omega = O\left(\frac{1}{y}\right). \quad (11)$$

В силу оценки (11) первое уравнение системы (5) можно записать в виде

$$dx = \left(\frac{1}{y} + O\left(\frac{\text{Ln } y + C}{y^2}\right)\right) dy. \quad (12)$$

Интегрируя это равенство по пути $L(\infty, y) \in S^*$, найдем первое приближение для x

$$x = (\text{Ln } y + C) \left(1 + O\left(\frac{1}{y}\right)\right). \quad (13)$$

Подставляя (11) и (13) во второе уравнение системы (5), получим

$$dz = \frac{1}{y^2(\text{Ln } y + C)} \left(1 + O\left(\frac{1}{y}\right)\right) dy. \quad (14)$$

Равенства (12), (14) и позволяют разворачивать ряды по методу Н. П. Еругина.

Интегрируя теперь (14) по пути $L(\infty, y) \in S^*$, получим первое приближение и для $z - z_0$

$$z - z_0 = \frac{1}{y} \sum_{j=0}^{\infty} A_{1j} (\text{Ln } y + C)^{-j-1} + O\left(\frac{1}{y^2(\text{Ln } y + C)}\right). \quad (15)$$

В силу первого приближения решения системы (5) получим новую оценку для Ω в (6), а используя эту оценку, найдем следующее приближение решения. Продолжая же процесс неограниченно, установим, что функции

$$x = (\operatorname{Ln} y + C) \left[1 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\sum_{j=0}^{\infty} B_{nj} (\operatorname{Ln} y + C)^{-j} \right) y^{-n} \right], \quad (16)$$

$$z - z_0 = \sum_{n=1}^{\infty} \left(\sum_{j=1}^{\infty} A_{nj} (\operatorname{Ln} y + C)^{-j} \right) y^{-n}$$

формально удовлетворяют системе (5).

В ходе построения рядов (16) все коэффициенты B_{nj} и A_{nj} определяются единственным образом. Для доказательства сходимости рядов (16) введем новые функции

$$x = \frac{1}{\omega} [1 + u(\omega, \eta)], \quad z - z_0 = v(\omega, \eta) \quad (17)$$

и новые независимые переменные

$$\eta = \frac{1}{y}, \quad \omega = \frac{1}{\operatorname{Ln} y + C}. \quad (18)$$

В новых переменных формальное решение $x, z - z_0$ системы (5) имеет вид

$$u = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(\omega) \eta^n, \quad v = \sum_{n=1}^{\infty} v_n(\omega) \eta^n, \quad (19)$$

а функции u и v удовлетворяют системе уравнений в частных производных

$$\eta \frac{\partial u}{\partial \eta} + \omega^2 \frac{\partial u}{\partial \omega} = \omega u + \eta F^{(1)}, \quad (20)$$

$$\eta \frac{\partial v}{\partial \eta} + \omega^2 \frac{\partial v}{\partial \omega} = \omega \eta F^{(2)},$$

где функции $F^{(j)}(\omega, \eta, u, v)$ ($j=1, 2$) голоморфные в области

$$|\omega| \leq r_1, \quad |\eta| \leq r_1, \quad |u| \leq r_1, \quad |v| \leq r_1. \quad (21)$$

Для определения $u_n(\omega), v_n(\omega)$ подставим (19) в (20) и, сравнивая коэффициенты при одинаковых степенях η , образуем линейные уравнения

$$\begin{aligned} \omega^2 \frac{du_n}{d\omega} &= (\omega - n) u_n + F_{n-1}^{(1)}, \\ \omega^2 \frac{dv_n}{d\omega} &= -n v_n + \omega F_{n-1}^{(2)}, \end{aligned} \quad (22)$$

где $F_{n-1}^{(j)} = F_{n-1}^{(j)}(\omega, u_\lambda, v_\lambda)$ ($\lambda < n-1, j=1, 2$) — полиномы от u_λ, v_λ с голоморфными по ω коэффициентами.

В силу леммы (34.1) из [7] при каждом фиксированном n существуют частные решения уравнений (22), которые асимптотически разложимы при $\omega \rightarrow 0$ в степенные ряды по ω

$$u_n \sim \sum_{j=0}^{\infty} u_{nj} \omega^j, \quad v_n \sim \sum_{j=0}^{\infty} v_{nj} \omega^j \quad (23)$$

в каждом замкнутом секторе \bar{S} с вершиной в точке $\omega=0$ и центральным углом, не превосходящим π :

$$\bar{S} \subset S = \{0 < |\omega| \leq \rho, \alpha < \alpha_0 \leq \arg \omega \leq \beta_0 < \alpha + \pi\}. \quad (24)$$

Непосредственной проверкой несложно убедиться, что коэффициенты u_{nj}, v_{nj} рядов (23) совпадают с коэффициентами рядов (16), но оценки, полученные в [7], отмеченных выше частных решений уравнений (22) для

нас мало пригодны, поэтому представим эти решения в интегральной форме и оценим по модулю, тогда легко установим, что

$$|u_n| \leq |\omega| \exp\left(\frac{n \cos \arg \omega}{|\omega|}\right) \int_0^{|\omega|} \frac{1}{|\omega|^3} \exp\left(-\frac{n \cos \arg \omega}{|\omega|}\right) |F_{n-1}^{(1)}| d|\omega|, \quad (25)$$

$$|v_n| \leq \exp\left(\frac{n \cos \arg \omega}{|\omega|}\right) \int_0^{|\omega|} \frac{1}{|\omega|} \exp\left(-\frac{n \cos \arg \omega}{|\omega|}\right) |F_{n-1}^{(2)}| d|\omega|$$

для каждого $\arg \omega = \text{const}$ из S .

Функции $F_0^{(1)}, F_0^{(2)}$ ограничены по модулю как голоморфные по ω ; функции $F_n^{(1)}, F_n^{(2)}$ при $n > 0$ вновь ограничены как полиномы относительно ограниченных же асимптотически представимых функций $u_\lambda(\omega), v_\lambda(\omega)$ с голоморфными по ω коэффициентами, поэтому из (25) получим

$$|u_n| \leq \frac{(1+\rho) \sup |F_{n-1}^{(1)}|}{n \cos^2 \arg \omega}, \quad |v_n| \leq \frac{\rho \sup |F_{n-1}^{(2)}|}{n \cos \arg \omega}. \quad (26)$$

Возьмем для каждой из функций $F^{(j)}$ ($j=1, 2$) из (20) в качестве мажоранты функцию

$$\theta = \frac{M}{1 - \frac{2U + \eta}{r}}, \quad (27)$$

где $r = \min(r_1, \rho)$, $M = \max(\sup |F^{(1)}|, \sup |F^{(2)}|)$.

Введя обозначения

$$A_1 = \sup_{\arg \omega \in S} \frac{1+\rho}{\cos^2 \arg \omega}, \quad A_2 = \sup_{\arg \omega \in S} \frac{\rho}{\cos \arg \omega}, \quad (28)$$

легко найдем такое голоморфное решение

$$u = \sum_{n=1}^{\infty} u_n \eta^n \quad (29)$$

уравнения

$$\frac{dU}{d\eta} = A\theta, \quad A = \max(A_1, A_2), \quad (30)$$

что $|u_n| \leq U_n$, $|v_n| \leq V_n$, откуда следует сходимость рядов (19) при достаточно малых η по крайней мере вдоль лучей $\arg \omega = \text{const}$ из S в (24).

Итак, уравнение (1) имеет решение в параметрической форме

$$w = y(\text{Ln } y + C) \left[1 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\sum_{j=0}^{\infty} B_{nj} (\text{Ln } y + C)^{-j} \right) y^{-n} \right], \quad (31)$$

$$z - z_0 = \sum_{n=1}^{\infty} \left(\sum_{j=1}^{\infty} A_{nj} (\text{Ln } y + C)^{-j} \right) y^{-n},$$

обладающее свойством

$$w \rightarrow \infty, \quad w' \rightarrow \infty, \quad z - z_0 \rightarrow 0 \quad \text{при } y \rightarrow \infty \quad (32)$$

по пути $L(\infty, y) \in S^*$, и область S^* естественным образом связана с сектором S .

Литература

1. Bureau F. J. // Ann. mat. pura ed appl. 1964. Vol. 64. P. 229—364.
2. Iwano M. // Publications of the research institute for Mathematical sciences. 1966. S. A. Vol. 2, N 1. P. 17—115.
3. Еругин Н. П. // Прикл. математика и механика. 1952. Т. 16, № 4. С. 465—486.
4. Еругин Н. П. // Дифференц. уравнения. 1976. Т. 12, № 4. С. 579—598.
5. Богословский Б. П. // Дифференц. уравнения. 1979. Т. 15, № 9. С. 1539—1547.
6. Олвер Ф. Введение в асимптотические методы и специальные функции. М., 1978.
7. Вазов В. Асимптотические разложения решений обыкновенных дифференциальных уравнений. М., 1968.

*Вологодский государственный
педагогический институт*

*Поступила в редакцию
18 февраля 1991 г.*