

$$\begin{aligned} & \{ 4, 3 + 2c \\ & = \{ \tau_1, \tau, \tau \in \end{aligned}$$

$$- \frac{\quad}{L} - = - = \frac{\quad}{\quad},$$

$$i \quad i = \frac{\quad}{\quad}$$

УДК 517.925.7

Е.В. ГРИЦУК

О ЛОКАЛЬНЫХ СВОЙСТВАХ РЕШЕНИЙ УРАВНЕНИЙ ${}_{2n}P_1$

The local properties of solutions of the high analogous of the first Painleve equation in the neighborhood of movable pole are investigated.

Свойства решений уравнений Пенлеве изучались с различных точек зрения, хотя они были открыты в результате классификации Пенлеве обыкновенных дифференциальных уравнений (ОДУ) второго порядка без подвижных критических точек (свойство Пенлеве) [1–6]. Задача определения условий наличия свойства Пенлеве может рассматриваться и для ОДУ высших порядков. В работах [7–9] лишь для уравнения четвертого порядка иерархии рассмотрены локальные свойства решений уравнений.

Структура уравнений ${}_{2n}P_1, n \geq 1$. Иерархия уравнений ${}_{2n}P_1$ может быть записана [7, 8] в виде

$$d_{n+1}(w) + 4z = 0, \tag{2nP_1}$$

где последовательность $d_{n+1}(w)$ удовлетворяет рекурсивному соотношению

$$\frac{d}{dz} d^{n+1}(w) = (D^3 - 8wD - 4w_z) d^n(w), \quad d^1(w) = -4w, \quad D = \frac{d}{dz}, \quad n = 1, 2, \dots \tag{1}$$

Для $n = 1, n = 2$ соответственно получаем

$$w'' = 6w^2 + z, \tag{2P_1}$$

$$w^{(4)} = -40w^3 + 20ww'' + 10(w')^2 + z. \tag{4P_1}$$

Теорема 1. Уравнение ${}_{2n}P_1, n \geq 2$, имеет структуру

$$w_{2n} = \gamma_n w_0^{n+1} + P_n(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2}) + z, \tag{2}$$

где $w_m := \frac{d^m w}{dz^m}$, P_n – полином от $w_0, w_1, \dots, w_{2n-2}$ степени n , вида

$$P_n(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2}) := \sum_{\substack{\langle k \rangle = 2n+2 \\ k_0 \leq n-1}} b_{k_0 k_1 \dots k_{2n-2}} w_0^{k_0} w_1^{k_1} \dots w_{2n-2}^{k_{2n-2}}, \tag{3}$$

$b_{k_0 k_1 \dots k_{2n-2}}$ – константы, через k обозначен мультииндекс $k = (k_0, k_1, \dots, k_{2n-2})$ с нормой $\langle k \rangle := \sum_{p=0}^{2n-2} (p+2)k_p$, и

$$\gamma_n = \frac{(-1)^{n+1} 2^{3n+1} \Gamma(n+3/2)}{\Gamma(n+2)\Gamma(1/2)}.$$

Доказательство. В силу формулы $(2n P_1)$ достаточно доказать, что имеет место представление

$$d^{n+1}(w_0) = -4(w_{2n} - \gamma_n w_0^{n+1} - P_n(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2})), \quad n = 1, 2, \dots \quad (4)$$

Заметим, что рекурсивное соотношение (1) можно представить в виде

$$d^{n+1}(w_0) = (D^2 - 4w_0)d^n(w_0) - 4 \int w_0 \frac{\partial d^n(w_0)}{\partial z} dz, \quad (5)$$

причем выражение $w_0 \frac{\partial d^n(w_0)}{\partial z}$ представляет собой производную некоторого полинома [10]. Применим метод математической индукции. При $n = 2$ убеждаемся, что уравнение $(4P_1)$ имеет указанную структуру (2).

Пусть представление (4) верно при $n = s$. Докажем его истинность при $n = s + 1$.

Вычислим

$$\begin{aligned} d^{s+2}(w_0) &= D^2 d^{s+1}(w_0) - 4w_0 d^{s+1}(w_0) - 4 \int w_0 \frac{\partial d^{s+1}(w_0)}{\partial z} dz = -4(w_{2s+2} - \\ &\quad - (s+1)s \gamma_s w_0^{s-1} w_1^2 - (s+1)\gamma_s w_0^s w_2 - D^2 P_s) + 16(w_0 w_{2s} - \gamma_s w_0^{s+2} - w_0 P_s) + \\ &\quad + 16 \int w_0 (w_{2s+1} - \gamma_s (s+1)w_0^s w_1 - D P_s) dz = -4(w_{2s+2} + 4(2s+3)/(s+2)\gamma_s w_0^{s+2}) + \\ &\quad + 4 P_{s+1}(w_0, w_1, \dots, w_{2n}) = [\text{так как } \gamma_{s+1} = -4(2s+3)/(s+2)\gamma_s] = -4(w_{2s+2} - \gamma_{s+1} w_0^{s+2}) + \\ &\quad + 4 P_{s+1}(w_0, w_1, \dots, w_{2n}) = -4(w_{2(s+1)} - \gamma_{s+1} w_0^{(s+1)+1} - P_{s+1}(w_0, w_1, \dots, w_{2n})), \end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned} P_{s+1}(w_0, w_1, \dots, w_{2n}) &= \\ &= (s+1)s \gamma_s w_0^{s-1} w_1^2 + (s+1)\gamma_s w_0^s w_2 + D^2 P_s - 4(w_0 w_{2s} - w_0 P_s) - 4 \int w_0 (w_{2s+1} - D P_s) dz = \\ &= \sum_{\substack{\langle k \rangle = 2s+4 \\ k_0 \leq s}} \tilde{b}_{k_0 k_1 \dots k_{2s}} w_0^{k_0} w_1^{k_1} \dots w_{2s}^{k_{2s}} = \sum_{\substack{\langle k \rangle = 2(s+1)+2 \\ k_0 \leq (s+1)-1}} \tilde{b}_{k_0 k_1 \dots k_{2(s+1)-2}} w_0^{k_0} w_1^{k_1} \dots w_{2(s+1)-2}^{k_{2(s+1)-2}}. \end{aligned}$$

Слагаемое $w_0 P_s$ дает степень $s+1$ полинома P_{s+1} , а замена $k_0 + 1$ на k_0 приводит к требованию $k_0 \leq s$. Для нормы мультииндекса k' мономов полинома $D P_s$ имеет место равенство $\langle k' \rangle = \langle k \rangle + 1$, где $\langle k \rangle$ – норма мультииндекса мономов полинома P_s . Норма мультииндекса мономов подынтегрального полинома равна $\langle k \rangle + 3$. После интегрирования норма мультииндекса мономов уменьшается на единицу и равна $\langle k \rangle + 2 = 2s + 2 + 2 = 2(s+1) + 2$. Аналогично для нормы мультииндекса k'' мономов полинома $D^2 P_s$ имеет место равенство

$$\langle k'' \rangle = \langle k' \rangle + 1 = \langle k \rangle + 2 = 2s + 2 + 2 = 2(s+1) + 2.$$

Для остальных слагаемых полинома P_{s+1} непосредственно убеждаемся, что норма мультииндекса мономов равна $2(s+1) + 2$. Это значит, что представление (4) верно при $n = s + 1$. По методу математической индукции получаем, что представление (4) верно при любом натуральном n . Теорема 1 доказана.

Порядок подвижного полюса решений уравнений $2n P_1$.

Лемма. Если решение уравнения $2n P_1$ имеет подвижный полюс, то только второго порядка.

Доказательство. Для определения порядка q подвижного полюса в уравнении (2) произведем замену $w \sim c_0 (z - z_0)^{-q}$. Ведущими членами уравнения (2) являются w_{2n} , слагаемые полинома (3) и, возможно, слагаемое $\gamma_n w_0^{n+1}$. В первом случае имеем $q + 2n = qk_0 + (q+1)k_1 + \dots + (q+2n-2)k_{2n-2}$ или $q + 2n = (q-2)(k_0 + k_1 + \dots + k_{2n-2}) + \langle k \rangle$. Так как $\langle k \rangle = 2n + 2$, то имеем $(q-2)(k_0 + k_1 + \dots + k_{2n-2} - 1) = 0$. Условие $k_0 + k_1 + \dots + k_{2n-2} = 1$ вступает в противоречие с ограничением $\langle k \rangle = 2n + 2$. Значит, $q = 2$. Во втором случае получаем условие $q + 2n = q(n+1)$, откуда находим $q = 2$. В [7] получено уравнение на $c_0 \neq 0$

$$\prod_{j=1}^n (c_0 - j(j+1)/2) = 0. \tag{6}$$

Лемма доказана.

Исследование решений уравнений ${}_{2n}P_1$ в окрестности подвижного полюса. Теорема 1 может использоваться для получения уравнений иерархии ${}_{2n}P_1$, $n \geq 3$, так как она позволяет составить $d^{n+1}(w)$ с неопределенными коэффициентами $b_{k_1 k_2 \dots k_{2n-2}}$. Для этого находим все мультииндексы k , удовлетворяющие условиям $\langle k \rangle = 2n + 2$, $k_0 \leq n - 1$, и составляем полином $P_n(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2})$. Так как форма $d^n(w)$ уже известна, то подставляем в (1) $d^{n+1}(w)$ и $d^n(w)$. Приравниваем коэффициенты при одинаковых мономах и получаем для определения коэффициентов $b_{k_1 k_2 \dots k_{2n-2}}$ систему линейных алгебраических уравнений. Согласно работе [10] полученная система имеет единственное решение. Так, например, при $n = 3$ и $n = 4$ вычисляем

$$w^{(6)} = 280w^4 + 42(w'')^2 + 56w'w^{(3)} + 28ww^{(4)} - 280w((w')^2 + ww'') + z, \tag{6P_1}$$

$$w^{(8)} = -2016w^5 + 36ww^{(6)} + 108w'w^{(5)} + 228w''w^{(4)} - 504w^2w^{(4)} + 138(w^{(3)})^2 - 2016ww'w^{(3)} - 1512w(w'')^2 - 1848(w')^2w'' + 3360w^3w'' + 5040w^2(w')^2 + z. \tag{8P_1}$$

Для определения номеров коэффициентов c_j , которые, возможно, являются произвольными параметрами в разложении

$$w = \sum_{j=0}^{\infty} c_j t^{j-2}, \tag{7}$$

где $t = z - z_0$, $z_0 \in \mathbb{C}$, решения уравнения $({}_{2n}P_1)$ в окрестности подвижного полюса z_0 , в общем случае может быть применим метод резонансов [11].

Рассмотрим случай максимально возможного значения c_0 , т. е. выберем пару $(c_0, q) = (n(n+1)/2, 2)$. Положим в уравнении $({}_{2n}P_1)$

$$w \sim c_0 t^{-2} + \beta t^{r-2}. \tag{8}$$

Тогда имеем $d^{n+1}(w) \sim -4(S_n(c_0)t^{-2n-2} + \beta R_{2n}(r, c_0)t^{r-2n-2})$, где $R_{2n}(r, c_0)$ – резонансный многочлен уравнения $({}_{2n}P_1)$ и в силу выбора c_0 $S_n(c_0) = 0$. Резонансный многочлен находим путем подстановки (8) в формулу (5) и выделения на каждой итерации линейной части по β . Получаем, что

$$R_{2n}(r, c_0) = \prod_{j=1}^n (r + 2j - 1)(r - 2(n + j + 1)). \tag{9}$$

Рассмотрим случай выбора пары $(c_0, q) = (m(m+1)/2, 2)$, где $1 \leq m \leq n - 1$. Осуществим в уравнении $({}_{2n}P_1)$ переход (8), тогда, полагая

$$d^n(w) \sim -4(S_{n-1}(c_0)t^{-2n} + \beta R_{2n-2}(r, c_0)t^{r-2n}), \quad d^{n+1}(w) \sim -4(S_n(c_0)t^{-2n-2} + \beta R_{2n}(r, c_0)t^{r-2n-2}),$$

подставляем в (1) и получаем следующие рекуррентные соотношения:

$$S_n(c_0) = -4(2n+1)/(n+1)(c_0 - n(n+1)/2)S_{n-1}(c_0), \tag{10}$$

$$(r - 2n - 2)R_{2n}(r, c_0) = (r - 2n - 1)(r - 2(n + m + 1))(r - 2(n - m))R_{2n-2}(r, c_0). \tag{11}$$

Рекуррентное соотношение (10) представляется в явном виде

$$S_n(c_0) = \frac{(-2)^n (2n+1)!}{n!(n+1)!} \prod_{j=0}^n (c_0 - j(j+1)/2).$$

Уравнение $S_n(c_0) = 0$ дает условие (6) на коэффициент c_0 . В итерации (11) резонансный многочлен $R_{2m}(r, c_0)$ берем из формулы (9). Непосредственно убеждаемся, что рекуррентному соотношению (11) при $1 \leq m < n$ удовлетворяет резонансный многочлен

$$R_{2n}(r, c_0) = \prod_{j=1}^m (r + 2j - 1)(r - 2(n + j + 1)) \prod_{s=1}^{n-m} (r - 2s)(r - 2m - 2s - 1). \tag{12}$$

Таким образом, все резонансы, отвечающие различному выбору пары $(c_0, 2)$, являются целыми и однократными. Количество положительных резонансов среди них равно $2n - m$.

Резонансный многочлен $R_{2n}(r, c_0)$ можно получить в другой форме записи из уравнения (2). Введем полином $Q_{n+1}(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2}) := \gamma_n w_0^{n+1} + P_n(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2})$.

Тогда в окрестности подвижной особой точки z_0 уравнение (2) представляется в виде

$$w_{2n} = Q_{n+1}(w_0, w_1, \dots, w_{2n-2}) + t + z_0. \quad (13)$$

Подставим (8) в уравнение (13) и получим при βt^{r-2n-2} резонансный многочлен

$$R_{2n}(r, c_0) := (r-2)(r-3)\dots(r-2n-1) - A_1 - A_2(r-2) - A_3(r-2)(r-3)\dots - A_{2n-1}(r-2)(r-3)\dots(r-2n+1), \quad (14)$$

где $A_j = \frac{\partial Q_{n+1}}{\partial w_{j-1}}(c_0, -2!c_0, 3!c_0, \dots, -(2n-2)!c_0, (2n-1)!c_0)$, $j = 1, 2, \dots, 2n-1$, а при t^{-2n-2} – многочлен для

определения c_0 :

$$S_n(c_0) = c_0(2n+1)! - Q_{n+1}(c_0, -2!c_0, 3!c_0, \dots, -(2n-2)!c_0, (2n-1)!c_0).$$

Преобразуем уравнение (13) к системе Брио и Буке. Осуществим замену $w_j = ((-1)^j(j+1)!c_0 + u_{j+1}(t))t^{-j-2}$, $j = 0, 1, \dots, 2n-1$, где формальные степенные ряды $u_j(t)$ удовлетворяют условиям

$$tu'_j = (j+1)u_j + u_{j+1}, j = 1, 2, \dots, 2n-1, \quad (15)$$

и обладают свойством $u_j(t) \rightarrow 0$ при $t \rightarrow 0$. Уравнение (13) запишется в виде

$$tu'_{2n} = S_n(c_0) + \sum_{j=1}^{2n-1} A_j u_j + (2n+1)u_{2n} + t^{2n+2}(t+z_0) + \sum_{i_1+i_2+\dots+i_{2n-1}=2}^n B_{i_1 i_2 \dots i_{2n-1}} u_1^{i_1} u_2^{i_2} \dots u_{2n-1}^{i_{2n-1}}, \quad (16)$$

где $B_{i_1 i_2 \dots i_{2n-1}} = \frac{1}{i_1! i_2! \dots i_{2n-1}!} \frac{\partial Q_{n+1}^{i_1+i_2+\dots+i_{2n-1}}}{\partial w_0^{i_1} \partial w_1^{i_2} \dots \partial w_{2n-2}^{i_{2n-1}}}(c_0, -2!c_0, 3!c_0, \dots, -(2n-2)!c_0, (2n-1)!c_0)$.

Так как при фиксированном c_0 из (6) $S_n(c_0) = 0$, то уравнения (15) и (16) образуют систему Брио и Буке

$$tu'_j = (j+1)u_j + u_{j+1}, j = 1, 2, \dots, 2n-1, \\ tu'_{2n} = \sum_{j=1}^{2n-1} A_j u_j + (2n+1)u_{2n} + t^{2n+2}(t+z_0) + \sum_{i_1+i_2+\dots+i_{2n-1}=2}^n B_{i_1 i_2 \dots i_{2n-1}} u_1^{i_1} u_2^{i_2} \dots u_{2n-1}^{i_{2n-1}}, \quad (17)$$

к которой в окрестности точки z_0 сводится уравнение (13). Непосредственно можно убедиться, что характеристический многочлен линейной части системы (17) совпадает с резонансным многочленом (14), т. е. собственные значения системы (17) совпадают с резонансами. Для определения коэффициентов рядов $u_j(t)$, $j = 2, 3, \dots, 2n-1$, через коэффициенты ряда $u_1(t)$ воспользуемся первыми $2n-1$ уравнениями из (17). В последнем уравнении системы (17) линейную составляющую по u_j перенесем в левую часть уравнения, тогда с учетом (14) для коэффициентов ряда $u_1(t)$ получаем условия

$$c_j R_{2n}(j, c_0) = N_j(c_0, c_1, \dots, c_{j-1}), j \geq 1, \quad (18)$$

где N_j – полиномы. Таким образом, при фиксированной паре $(c_0, 2)$ и при выполнении условий разрешимости уравнений (18) определяются коэффициенты формального ряда (7). Для доказательства его сходимости достаточно воспользоваться теоремой A12 из [12, с. 272] о сходимости формальных степенных рядов, удовлетворяющих системе Брио и Буке. Таким образом, доказана

Теорема 2. Если уравнению (2) удовлетворяет ряд вида (7), то он сходится в области $0 < |z - z_0| < \rho$, $\rho > 0$.

Исследование решения уравнения ${}_6P_1$ в окрестности подвижного полюса. В окрестности точки z_0 уравнение $({}_6P_1)$ принимает вид

$$w^{(6)} = 280w^4 + 42(w'')^2 + 56w'w^{(3)} + 28ww^{(4)} - 280w((w')^2 + ww'') + t + z_0. \quad (19)$$

Рассмотрим случай $m = 1$, имеем $c_0 = 1$. По формуле (12) при $n = 3$ получаем $R_6(r, 1) = (r+1)(r-2)(r-4)(r-5)(r-7)(r-10)$. То есть имеем один отрицательный резонанс $r_1 = -1$ и пять положительных резонансов $r_2 = 2, r_3 = 4, r_4 = 5, r_5 = 7, r_6 = 10$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (19), имеет вид

$$w = t^{-2} + h_1 + h_2 t^2 + h_3 t^3 + c_6 t^4 + h_4 t^5 + c_8 t^6 + c_9 t^7 + h_5 t^8 + \sum_{j=11}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (20)$$

где h_1, h_2, h_3, h_4, h_5 – произвольные параметры, $c_1 = c_3 = 0, c_6 = 5h_1(h_1^2 + h_2)$,

$$c_8 = -\frac{z_0}{1296} - \frac{7}{54} h_2^2 + \frac{35}{18} h_1^2 (2h_2 + 3h_1^2), c_9 = -\frac{1}{2800} + \frac{1}{5} h_2 h_3 + \frac{4}{5} h_1 h_4 - \frac{3}{5} h_1^2 h_3.$$

Коэффициенты $c_j, j > 10$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (20) является сходящимся.

Рассмотрим случай $m = 2$, имеем $c_0 = 3$. По формуле (12) при $n = 3$ получаем $R_6(r, 3) = (r + 1)(r + 3)(r - 2)(r - 7)(r - 10)(r - 12)$. То есть имеем два отрицательных резонанса $r_1 = -1, r_2 = -3$ и четыре положительных $r_3 = 2, r_4 = 7, r_5 = 10, r_6 = 12$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (19), имеет вид

$$w = 3t^{-2} + h_1 + c_4 t^2 + c_6 t^4 + h_2 t^5 + c_8 t^6 + c_9 t^7 + h_3 t^8 + c_{11} t^9 + h_4 t^{10} + \sum_{j=13}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (21)$$

где h_1, h_2, h_3, h_4 – произвольные параметры, $c_1 = c_3 = c_5 = 0, c_4 = -h_1^2, c_6 = \frac{10}{3} h_1^2, c_8 = \frac{91}{9} h_1^4 + \frac{z_0}{4752},$

$c_9 = \frac{1}{5040} + \frac{4}{3} h_1 h_2, c_{11} = \frac{h_1}{9072} + \frac{5}{9} h_1^2 h_2$. Коэффициенты $c_j, j > 12$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (21) является сходящимся.

Рассмотрим оставшийся случай $m = n = 3$, имеем $c_0 = 6$. По формуле (9) получаем $R_6(r, 6) = (r + 1)(r + 3)(r + 5)(r - 10)(r - 12)(r - 14)$. То есть имеем три отрицательных резонанса $r_1 = -1, r_2 = -3, r_3 = -5$ и три положительных $r_4 = 10, r_5 = 12, r_6 = 14$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (19), имеет вид

$$w = 6t^{-2} + c_8 t^6 + c_9 t^7 + h_1 t^8 + h_2 t^{10} + h_3 t^{12} + \sum_{j=15}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (22)$$

где h_1, h_2, h_3 – произвольные параметры, $c_1 = c_2 = c_3 = c_4 = c_5 = c_6 = c_7 = c_{11} = c_{13} = 0, c_8 = -\frac{z_0}{61776},$

$c_9 = -\frac{1}{25200}$. Коэффициенты $c_j, j > 14$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (22) является сходящимся. Таким образом, доказана

Теорема 3. Уравнению ${}_6P_1$ удовлетворяют ряды вида (20), (21) и (22), сходящиеся в области $0 < |z - z_0| < \rho, \rho > 0$.

Исследование решения уравнения ${}_8P_1$ в окрестности подвижного полюса. В окрестности точки z_0 уравнение (${}_8P_1$) принимает вид

$$w^{(8)} = -2016w^5 + 36ww^{(6)} + 108w'w^{(5)} + 228w''w^{(4)} - 504w^2w^{(4)} + 138(w^{(3)})^2 - 2016ww'w^{(3)} - 1512w(w'')^2 - 1848(w')^2 w'' + 3360w^3w'' + 5040w^2(w')^2 + t + z_0. \quad (23)$$

Рассмотрим случай $m = 1$, имеем $c_0 = 1$. По формуле (12) при $n = 4$ получаем $R_8(r, 1) = (r + 1) \times (r - 2)(r - 4)(r - 5)(r - 6)(r - 7)(r - 9)(r - 12)$. То есть имеем один отрицательный резонанс $r_1 = -1$ и семь положительных $r_2 = 2, r_3 = 4, r_4 = 5, r_5 = 6, r_6 = 7, r_7 = 9, r_8 = 12$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (23), имеет вид

$$w = t^{-2} + h_1 + h_2 t^2 + h_3 t^3 + h_4 t^4 + h_5 t^5 + c_8 t^6 + h_6 t^7 + c_{10} t^8 + c_{11} t^9 + h_7 t^{10} + \sum_{j=13}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (24)$$

где $h_1, h_2, h_3, h_4, h_5, h_6, h_7$ – произвольные параметры, $c_1 = c_3 = 0,$

$$c_8 = -\frac{35}{18} h_1^4 - \frac{35}{9} h_1^2 h_2 - \frac{7}{54} h_2^2 + \frac{14}{9} h_1 h_4,$$

$$c_{10} = \frac{9}{80} h_3^2 + \frac{7}{10} h_1^2 h_4 + \frac{1}{6} h_2 h_4 - \frac{7}{3} h_1^3 h_2 - \frac{7}{5} h_1^5 - \frac{z_0}{63360},$$

$$c_{11} = \frac{8}{45} h_3 h_4 + \frac{1}{9} h_1^3 h_3 - \frac{2}{9} h_1^2 h_5 + \frac{5}{9} h_1 h_6 - \frac{1}{9} h_1 h_2 h_3 + \frac{5}{27} h_2 h_5 - \frac{1}{181440}.$$

Коэффициенты $c_j, j > 12$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (24) является сходящимся.

Рассмотрим случай $m = 2$, имеем $c_0 = 3$. По формуле (12) при $n = 4$ получаем $R_8(r, 3) = (r + 1)(r + 3)(r - 2)(r - 4)(r - 7)(r - 9)(r - 12)(r - 14)$. То есть имеем два отрицательных резонанса $r_1 = -1, r_2 = -3$ и шесть положительных $r_3 = 2, r_4 = 4, r_5 = 7, r_6 = 9, r_7 = 12, r_8 = 14$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (23), имеет вид

$$w = 3t^{-2} + h_1 + h_2t^2 + c_6t^4 + h_3t^5 + c_8t^6 + h_4t^7 + c_{10}t^8 + c_{11}t^9 + h_5t^{10} + c_{13}t^{11} + h_6t^{12} + \sum_{j=15}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (25)$$

где $h_1, h_2, h_3, h_4, h_5, h_6$ – произвольные параметры, $c_1 = c_3 = c_5 = 0$,

$$c_6 = -\frac{5}{3}h_1^3 - 5h_1h_2, \quad c_8 = -\frac{35}{6}h_1^4 - \frac{35}{3}h_1^2h_2 + \frac{77}{18}h_2^2, \quad c_{10} = -\frac{7}{2}h_1^5 - \frac{10}{3}h_1^3h_2 + \frac{15}{2}h_1h_2^2 + \frac{z_0}{164736},$$

$$c_{11} = \frac{5}{7}h_1h_4 - \frac{10}{21}h_1^2h_3 - \frac{5}{63}h_2h_3 + \frac{1}{254016},$$

$$c_{13} = \frac{5}{28}h_1^2h_4 - \frac{25}{63}h_1^3h_3 + \frac{1}{12}h_2h_4 - \frac{5}{7}h_1h_2h_3 + \frac{h_1}{620928}.$$

Коэффициенты $c_j, j > 14$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (25) является сходящимся.

Рассмотрим случай $m = 3$, имеем $c_0 = 6$. По формуле (12) при $n = 4$ получаем $R_8(r, 6) = (r + 1)(r + 3)(r + 5)(r - 2)(r - 9)(r - 12)(r - 14)(r - 16)$. То есть имеем три отрицательных резонанса $r_1 = -1, r_2 = -3, r_3 = -5$ и пять положительных $r_4 = 2, r_5 = 9, r_6 = 12, r_7 = 14, r_8 = 16$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (23), имеет вид

$$w = 6t^{-2} + h_1 + c_4t^2 + c_6t^4 + c_8t^6 + h_2t^7 + c_{10}t^8 + c_{11}t^9 + h_3t^{10} + c_{13}t^{11} + h_4t^{12} + c_{15}t^{13} + h_5t^{14} + \sum_{j=17}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (26)$$

где h_1, h_2, h_3, h_4, h_5 – произвольные параметры, $c_1 = c_3 = c_5 = 0, c_4 = -\frac{3}{5}h_1^2, c_6 = \frac{2}{3}h_1^3, c_8 = -\frac{161}{75}h_1^4,$

$$c_{10} = -6h_1^5 - \frac{z_0}{823680}, \quad c_{11} = \frac{5}{4}h_1h_2 - \frac{1}{725760}, \quad c_{13} = \frac{3}{5}h_1^2h_2 - \frac{h_1}{1330560}, \quad c_{15} = \frac{7}{36}h_1^3h_2 - \frac{7}{74131200}h_1^2.$$

Коэффициенты $c_j, j > 16$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (26) является сходящимся.

Рассмотрим случай $m = n = 4$, имеем $c_0 = 10$. По формуле (9) получаем $R_8(r, 10) = (r + 1)(r + 3)(r + 5)(r + 7)(r - 12)(r - 14)(r - 16)(r - 18)$. То есть имеем четыре отрицательных резонанса $r_1 = -1, r_2 = -3, r_3 = -5, r_4 = -7$ и четыре положительных $r_5 = 12, r_6 = 14, r_7 = 16, r_8 = 18$. Формальный ряд, удовлетворяющий уравнению (23), имеет вид

$$w = 10t^{-2} + h_1t^{10} + h_2t^{12} + h_3t^{14} + h_4t^{16} + \sum_{j=19}^{\infty} c_j t^{j-2}, \quad (27)$$

где h_1, h_2, h_3, h_4 – произвольные параметры, $c_1 = c_2 = c_3 = \dots = c_9 = c_{13} = c_{15} = c_{17} = 0, c_{10} = \frac{z_0}{14002560},$

$c_{11} = \frac{1}{5080320}$. Коэффициенты $c_j, j > 18$, однозначно определяются через произвольные параметры h_i

и z_0 . В силу теоремы 2 ряд (27) является сходящимся. Таким образом, справедлива

Теорема 4. Уравнению ${}_8P_1$ удовлетворяют ряды вида (24), (25), (26) и (27), сходящиеся в окрестности $0 < |z - z_0| < \rho, \rho > 0$.

1. Painlevé P. // Bull. Soc. Math. France. 1900. Vol. 28. P. 201.
2. Gambier B. // Acta Math. 1909. Vol. 33. P. 1.
3. Ince E. L. Ordinary Differential Equations. Dover; New York, 1956. P. 430.
4. Голубев В. В. Лекции по аналитической теории дифференциальных уравнений. М.; Л., 1950. С. 151.
5. Громак В. И., Лукашевич Н. А. Аналитические свойства решений уравнений Пенлеве. Мн., 1990. С. 3.
6. Кудряшов Н. А. Аналитическая теория нелинейных дифференциальных уравнений. М., 2004. С. 85.
7. Громак В. И. // Дифференц. уравнения. 1999. Т. 35. № 1. С. 1.
8. Kudrjashov N. A. // Phys. Lett. A. 1997. Vol. 224. P. 353.
9. Григорьев А. А., Громак В. И. // Изв. НАН Беларуси. Сер. физ.-мат. наук. 2006. № 4. С. 10.
10. Lax P. D. // SIAM. Review. 1976. Vol. 18. № 3. P. 351.
11. Ablowitz M. J., Ramani A., Segur H. // J. Math. Phys. 1980. Vol. 21. P. 715.
12. Gromak V. I., Laine I., Shimomura S. Painlevé Differential Equations in the Complex Plane. Berlin; New York, 2002. Vol. 28. P. 272.

Поступила в редакцию 15.10.10.

Евгений Васильевич Грицук – аспирант кафедры дифференциальных уравнений. Научный руководитель – доктор математических наук, профессор кафедры дифференциальных уравнений В.И. Громак.