

*M.A. СОЛДАТОВ, Т.М. МИТРЯКОВА, В.А. ИЛЬИЧЕВ*

**ОТЫСКАНИЕ РЕШЕНИЙ ЛИНЕЙНЫХ  
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНО-РАЗНОСТНЫХ УРАВНЕНИЙ  
В ВЫРОЖДЕННОМ СЛУЧАЕ**

**1.** В статье исследуется вопрос о частных аналитических решениях линейных неоднородных дифференциально-разностных уравнений с линейными коэффициентами

$$L[y(x)] \equiv \sum_{i=0}^n \sum_{k=0}^m (a_{ik}x + b_{ik})y^{(i)}(x + h_k) = F(x), \quad (1)$$

где  $x$  — комплексное переменное,  $x \in \mathbf{C}$ , а разности  $h_k$  — вещественные числа, причем

$$h_0 < h_1 < \dots < h_m. \quad (2)$$

Этот вопрос важен уже потому, что знание частного решения позволяет свести изучение решений такого уравнения к изучению решений соответствующего однородного уравнения

$$L[z(x)] = 0. \quad (3)$$

В [1] установлено, что если  $F(x)$  — целая функция, то уравнение (1) всегда имеет решение, аналитическое в некоторой правой полуплоскости  $\operatorname{Re} x > \gamma_1$  (в левой полуплоскости  $\operatorname{Re} x < \gamma_2$ ), однако при этом существенно использовалось условие

$$a_{n0}a_{nm} \neq 0. \quad (4)$$

В противоположность ему случай  $a_{n0}a_{nm} = 0$  условно называемым вырожденным. Вопрос о существовании частных решений при этом условии остался невыясненным — здесь это делается при некоторых специальных ограничениях на коэффициенты  $a_{ik}$ ,  $b_{ik}$  и только в случае, когда  $F(x)$  есть целая функция экспоненциального типа (э. т.), т. е. функция из класса  $E[1, \infty)$ . (Через  $E[1, \sigma]$ ,  $E[1, \infty)$ ,  $E\{1, \sigma\}$ ,  $E\{1, \infty\}$  обозначаем классы целых функций э. т.  $\leq \sigma$ , любого э. т., точно порядка 1 и типа  $\sigma$  или  $\infty$ .)

Для разностного уравнения (1) при  $n = 0$  изучаемый вопрос полностью выяснен в ([2], гл. 3). При  $n \geq 1$  получение соответствующих вспомогательных оценок значительно усложняется.

**2.** Пусть функция  $F(x)$  представляется интегралом Лапласа

$$F(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_S \phi(t) e^{xt} dt, \quad (5)$$

где  $S$  — некоторый контур интегрирования (возможно бесконечный) и функция  $\phi(t)$  аналитична вдоль него. Будем искать решения уравнения (1) в форме такого же интеграла

$$y(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_S \gamma(t) e^{xt} dt, \quad (6)$$

где новую искомую функцию  $\gamma(t)$  считаем аналитической вдоль  $S$ . Подставляя (6) и (5) в уравнение (1), после очевидных преобразований (см. [3], [2]) придем к требованию

$$\int_S (T[\gamma(t)] + \phi(t)) e^{xt} dt = A(t)\gamma(t)e^{xt}|_S, \quad (7)$$

где

$$T[\gamma(t)] = A(t)\gamma'(t) + (A'(t) - B(t))\gamma(t),$$

$$A(t) = \sum_{i=0}^n \sum_{k=0}^m a_{ik} t^i e^{h_k t}, \quad B(t) = \sum_{i=0}^n \sum_{k=0}^m b_{ik} t^i e^{h_k t}.$$

$A(t)$  и  $B(t)$  называем определяющими функциями (первой и второй) уравнения (1);  $A(t)$  называется обычно характеристической функцией.

Будем обозначать также

$$\gamma_0(t) = \frac{1}{A(t)\eta(t)}, \quad \eta(t) = \exp \left\{ - \int_{t_0}^t \frac{B(p)}{A(p)} dp \right\} \quad (8)$$

— решения дифференциальных уравнений

$$T[\gamma_0(t)] = 0, \quad A(t)\eta'(t) + B(t)\eta(t) = 0.$$

Здесь  $l[t_0, t]$  (так обозначаем какой-либо простой путь, соединяющий точки  $t_0$  и  $t$ ) и все рассматриваемые в дальнейшем пути интегрирования не должны, вообще говоря, проходить через нули функции  $A(t)$  — только эти нули могут быть особыми точками функций (8).

Как и в [3], [2], устанавливается

**Теорема 1.** Пусть  $S$  — конечный замкнутый контур и на нем нет нулей функции  $A(t)$ . Тогда для того чтобы функция (6) была решением уравнения (1), необходимо и достаточно, чтобы функция  $\gamma(t)$  была однозначным на  $S$  решением дифференциального уравнения

$$T[\gamma(t)] = v_1(t) - \phi(t), \quad (9)$$

в котором  $v_1(t)$  — какая-либо функция, регулярная на и внутри  $S$ .

Общее решение уравнения (9) есть

$$\gamma(t) = \gamma_0(t) \left\{ E + \int_c^t (v_1(q) - \phi(q)) \eta(q) dq \right\}, \quad E = \text{const}.$$

Пусть  $K$  — выпуклый компакт открытой плоскости  $\mathbf{C}$  (в частности — одна точка). Через  $\mathcal{B}(K)$  будем обозначать класс целых функций э. т., сопряженная диаграмма которых лежит в  $K$ . Через  $S(c)$  обозначаем замкнутый контур с началом и концом в точке  $c$ , охватывающий компакт  $K$  и такой, что в  $\overline{J}(S(c)) \setminus K$  нет нулей функции  $A(t)$ , и считаем, что  $\phi(t)$  в (5) есть функция, ассоциированная по Борелю с  $F(x) \in \mathcal{B}(K)$ , все ее особые точки лежат в  $K$ . ( $J(S) \equiv \text{int } S$  — внутренность контура  $S$ ,  $\overline{J}(S) = J(S) \cup S$  и, как обычно,  $H(M)$  означает класс функций, голоморфных на множестве  $M$ .)

**Теорема 2** ([2]). 1. Если  $\eta(t) \notin H(K)$ , то уравнение (1) имеет решение из класса  $\mathcal{B}(K)$  для всякой правой части  $F(x) \in \mathcal{B}(K)$ .

2. Если  $\eta(t) \in H(K)$ , то для существования решения  $y(x) \in \mathcal{B}(K)$  необходимо и достаточно условия

$$K_1 \equiv \frac{1}{2\pi i} \int_{S(c)} \phi(t)\eta(t) dt = 0. \quad (10)$$

Эта теорема справедлива и при комплексных  $h_k$  и для соответственных дифференциальных уравнений бесконечного порядка. Для случая  $K = \{t : |t| \leq \sigma\}$  другими методами ее установили Хильб, Перрон, Шеффер, Хапланов (см. [2], с. 61).

Пусть  $F(x) \in \mathcal{B}(K)$ ,  $\eta(t) \in H(K)$ , и возьмем точку  $\alpha \in K$  — она будет корнем  $\eta(t)$  кратности  $s = -\text{res}(B(t)/A(t); \alpha)$ ,  $s \geq 0$ . Тогда для уравнения

$$L[w(x)] = F(x) - \varkappa x^s e^{\alpha x}, \quad \varkappa = K_1/\eta^{(s)}(\alpha),$$

выполняется условие вида (10), поэтому оно имеет решение  $w(x) \in \mathcal{B}(K)$ . При этом заменой  $y(x) = w(x) + u(x)$  уравнение (1) приводится к виду

$$L[u(x)] = \varkappa x^s e^{\alpha x}. \quad (11)$$

Таким образом, отыскание частных решений уравнения (1) сводится к отысканию решений уравнения (11). Однако ход доказательства теоремы 2 не дает эффективного способа нахождения решений, поэтому будем рассматривать непосредственно исходное уравнение (1) и дадим более конструктивный метод построения частных решений, причем в обоих случаях: когда  $\eta(t)$  регулярна и когда нерегулярна на компакте  $K$ .

Отметим, что для случая произвольных целых функций  $F(x)$  (без ограничения на рост) аналогичная теореме 2 теорема о нормальной разрешимости уравнения (1) в классе  $H(\mathbf{C})$ , однако при обязательных условиях (2) и (4), установлена разными методами в [4] и [1]. При этом в [1] рассмотрены также решения типа  $\Gamma$  (и типа  $\Gamma^*$ ): так называемые решения, регулярные в какой-либо правой полуплоскости  $\operatorname{Re} x > \gamma_1$  (левой полуплоскости  $\operatorname{Re} x < \gamma_2$ ), но не являющиеся целыми функциями.

**3.** Итак, пусть выполнены условия (2) и  $F(x) \in \mathcal{B}(K)$ . Если  $S$  — конечный замкнутый контур и решение  $\gamma(t)$  уравнения (9) с  $v_1(t) \in H(\overline{J}(S))$  является функцией, неоднозначной на  $S$ , то в силу теоремы 1 интеграл (6) не может определять решение уравнения (1). Однако, если за  $S$  взять бесконечную петлю с ветвями, параллельными действительной оси (т. е. если точку  $c \in S = S(c)$  устремить в бесконечность), то интеграл (6) может дать решение. Пусть  $L(c)$  — путь, начинаясь в точке  $c$ , удаляется в бесконечность по некоторому лучу  $\{\operatorname{Im} t = \omega, \operatorname{Re} t \leq a\}$  и не проходит через нули функции  $A(t)$ , а  $L^-(c)$  — тот же путь, но проходимый в обратном направлении. Будем рассматривать петли  $U(\omega, K) = L^-(c) + S(c) + L(c)$ . Полагаем  $x = x_1 + ix_2$ ,  $t = t_1 + it_2$ . Условия на коэффициенты

$$a_{n0} = \dots = a_{\nu+1,0} = 0, \quad a_{\nu0} \neq 0; \quad b_{n0} = \dots = b_{\nu+1,0} = 0; \quad 0 \leq \nu \leq n, \quad (12)$$

выделены в [1] как необходимые условия существования решений типа  $\Gamma$  у уравнения (1) с  $F(x) \in H(\mathbf{C})$  (в [3] для уравнения (3) неточно указано условие  $a_{n0} \neq 0$ , т. к. должен быть частный случай (12) при  $\nu = n$ ). Решения типа  $\Gamma$  являются функциями, аналитическими во всей плоскости с разрезом по горизонтальному лучу  $U_1 = (-\infty + i \operatorname{Im} \alpha^*, \alpha^*]$ , причем точка  $\alpha^* = -b_{\nu0}/a_{\nu0} + h_0$  обязательно особая. Покажем, что в случае (12) при условии  $\eta(t) \notin H(\mathbf{C})$  решения типа  $\Gamma$  действительно существуют. Их найдем в виде (6), где  $S$  — некоторая бесконечная петля.

Сначала рассмотрим однородное уравнение (3). Пусть  $\eta(t) \notin H(\alpha_0)$ , причем ограничимся только случаем, когда  $\alpha_0$  — простой нуль функции  $A(t)$ . Будем полагать  $\phi_1(t) = \gamma_0(t)$ , когда функция  $\gamma_0(t)$  (см. (8)) неоднозначна в окрестности точки  $\alpha_0$ , или  $\phi_1(t) = \gamma_0(t) \ln(t - \alpha_0)$ , когда  $\gamma_0(t) \in H(\alpha_0)$ . Утверждаем, что функция

$$Z_1(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{U(0, \{\alpha_0\})} \phi_1(t) e^{xt} dt \quad (13)$$

и даст решение типа  $\Gamma$  уравнения (3). Для такой функции интеграл в (7) с  $\gamma(t) = \phi_1(t)$  и  $\phi(t) \equiv 0$  даст нуль, ибо  $T[\phi_1(t)] \in H(\alpha_0)$ . Проверим, что и правая часть обратится в нуль, и что интеграл (6) сходится в некоторой полуплоскости. Для этого оценим функцию  $\gamma_0(t)$  при вещественных

$t \rightarrow -\infty$ . Учитывая, что  $\frac{B(t)}{A(t)} \rightarrow \frac{b_{\nu_0}}{a_{\nu_0}}$ , выделим далее из бесконечно малой  $\frac{B(t)}{A(t)} - \frac{b_{\nu_0}}{a_{\nu_0}}$  главную часть вида  $\beta/t$ ,  $\beta = \text{const}$ . Получим

$$\frac{B(t)}{A(t)} = \frac{b_{\nu_0}}{a_{\nu_0}} + \frac{\beta}{t} + \xi(t), \quad |\xi(t)| < \frac{B_1}{|t|^2}, \quad t \leq c_1 < 0, \quad (14)$$

причем  $\xi(t) = B_1(t)/A(t)$ , где  $B_1(t)$  — тоже квазиполином вида  $B(t)$ ;  $B_1 = \text{const} > 0$ . При этом учтено, что

$$A(t) = a_{\nu_0} t^{\nu} e^{h_0 t} (1 + \eta_1(t)), \quad \eta_1(t) \rightarrow 0 \quad \text{при } t \rightarrow -\infty. \quad (15)$$

Проинтегрировав равенство (14) по пути  $l[t_0, t]$ , найдем

$$\int_{t_0}^t \frac{B(p)}{A(p)} dp = \frac{b_{\nu_0}}{a_{\nu_0}} t + \beta \ln t + A_1 + \xi_1(t), \quad \xi_1(t) = \int_{t_0}^t \xi(p) dp,$$

$A_1 = \text{const}$ . К пути  $l[t_0, t]$ , где считаем  $t \leq c_1$ , добавим двойной луч  $(-\infty, t]$  (т. е. луч, проходимый дважды, в разных направлениях). Получим

$$\xi_1(t) = A_2 + \xi_2(t), \quad A_2 = \text{const}, \quad \xi_2(t) = \int_{-\infty}^t \xi(p) dp,$$

$|\xi_2(t)| < B_2/|t|$ ,  $t \leq c_1 < 0$ ,  $B_2 = \text{const} > 0$ . В результате для функции  $\gamma_0(t)$  найдем асимптотику

$$\gamma_0(t) = A_3 t^{\beta-\nu} (1 + \eta_2(t)) \exp \left\{ \left( \frac{b_{\nu_0}}{a_{\nu_0}} - h_0 \right) t \right\}, \quad (16)$$

$\eta_2(t) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow -\infty$ ,  $A_3 = \text{const} \neq 0$ .

В силу (15) и (16) подстановка в правой части (7) с  $S = U(0, \{\alpha_0\})$ ,  $\gamma(t) = \phi_1(t)$  обращается в нуль, если  $\operatorname{Re} x > \operatorname{Re} \alpha^* - h_0$ , а интеграл (13) сходится при  $\operatorname{Re} x > \operatorname{Re} \alpha^*$  и для функции  $Z_1(x)$  точка  $x = \alpha^*$  является особой, так что  $Z_1(x)$  действительно является решением типа Г уравнения (3). Случай  $\nu = n$  изучен в [3]. Отметим, что если  $\gamma_0(t) \in H(\alpha_0)$ , то интеграл (13) с точностью до постоянного множителя можно преобразовать в интеграл по простому пути  $l[\alpha_0, -\infty]$  с началом в точке  $\alpha_0$  и уходящему в бесконечность по отрицательной части действительной оси (криволинейный луч), причем от функции  $\phi_1(t) = \gamma_0(t)$ .

Вернемся к неоднородному уравнению (1) с  $F(x) \in \mathcal{B}(K)$ . Далее будем обозначать решение уравнения (9) с  $v_1(t) \equiv 0$  через  $\gamma_1(t)$

$$\gamma_1(t) = -\gamma_0(t) \int_c^t \phi(q) \eta(q) dq, \quad (17)$$

$T[\gamma_1(t)] = -\phi(t)$ . Оценим его при вещественных  $t \rightarrow -\infty$ . При условии (12)  $\forall t \leq c_1$  будет  $|B(t)/A(t)| \leq q_1 = \text{const}$ ,  $q_1 \geq |b_{\nu_0}/a_{\nu_0}|$ , поэтому

$$|\gamma_1(t)| \leq M_1 |A(t)|^{-1} e^{2q_1|t|} (|t| + \chi); \quad M_1 \text{ и } \chi = \text{const} > 0.$$

Тогда правая часть в (7) при  $S = U(0, K)$  и  $\gamma(t) = \gamma_1(t)$  обратится в нуль, если  $x_1 > 2q_1$ , тождество (7) будет выполнено, и функция

$$Y_1(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{U(0, K)} \gamma_1(t) e^{xt} dt \quad (18)$$

в полуплоскости  $x_1 > 2q_1$  определит решение уравнения (1), причем интеграл (18) сходится и определяет аналитическую функцию в полуплоскости  $x_1 > 2q_1 + h_0$ . В таком случае, как это следует из общих свойств решений уравнений (1) [1], существует постоянная  $C = C_1$  такая, что для разности  $Y_2(x) = Y_1(x) - CZ_1(x)$  точка  $x = \alpha^*$  будет правильной и, следовательно,  $Y_2(x)$  определит целое решение уравнения (1). Тогда при  $C \neq C_1$  функции  $Y_2(x)$  будут решениями типа Г.

**4.** Существование решений типа Г уравнений (3) и (1) было установлено при условии (12) лишь в случае  $\eta \notin H(\mathbf{C})$ . Покажем, что, независимо от последнего, решения типа Г всегда существуют при условиях

$$\begin{aligned} a_{im} = \dots = a_{i,s+1} = 0 & \quad \forall i = 0, 1, \dots, n, \quad a_{ns} = \dots = a_{\lambda+1,s} = 0, \\ a_{\lambda s} \neq 0, \quad 0 \leq \lambda \leq n, \quad s < m; \\ b_{nm} = \dots = b_{\mu+1,m} = 0, \quad b_{\mu m} \neq 0, \quad 0 \leq \mu \leq n. \end{aligned} \tag{19}$$

Условия (19) при  $\mu = n$  были выделены в [5] при построении для уравнения (3) решений типа Г (если  $a_{n0} \neq 0$ ) и так называемых элементарных решений второго рода — они из класса  $E\{1, \infty\}$ .

Выделяя в два этапа из отношения  $B(t)/A(t)$  главные части при  $t_1 \rightarrow +\infty$ , найдем

$$\frac{B(t)}{A(t)} = \frac{b_{\mu m}}{a_{\lambda s}} t^{\mu-\lambda} e^{(h_m-h_s)t} + \frac{q_2}{a_{\lambda s}} t^{\mu-\lambda-1} e^{(h_m-h_s)t} + \alpha_1(t),$$

где  $q_2 = \text{const}$ ,  $\alpha_1(t) = O(t^{\mu-\lambda-2})e^{(h_m-h_s)t}$  при  $t_1 \rightarrow +\infty$ . Проинтегрировав это равенство по некоторому пути  $l[t_0, t]$ , причем первое слагаемое справа — по частям два раза, а второе — один раз, получим

$$\int_{t_0}^t \frac{B(p)}{A(p)} dp = B t^{\mu-\lambda} e^{(h_m-h_s)t} + \alpha_2(t), \quad B = \frac{b_{\mu m}}{(h_m - h_s)a_{\lambda s}} \equiv |B| e^{i\theta},$$

причем функция  $\alpha_2(t)$ , как и ее производная  $\alpha'_2(t)$ , на лучах  $T(\tau) = \{t_2 = \tau, b(\tau) \leq t_1 < +\infty\}$ ,  $\tau$  и  $b(\tau)$  — постоянные, при  $t_1 \rightarrow +\infty$  ведет себя как  $O(t^{\mu-\lambda-1} e^{(h_m-h_s)t})$ . Обозначив

$$u(t_1, t_2) = \operatorname{Re} \int_{t_0}^t \frac{B(p)}{A(p)} dp,$$

оценим функцию  $\gamma_1(t)$

$$|\gamma_1(t)| \leq \frac{1}{|A(t)|} e^{u(t_1, t_2)} \int_{t_0}^t e^{-u(t_1, t_2)} |\phi(t)| |dt|. \tag{20}$$

Разбив путь  $l[t_0, t]$  на три части  $l[t_0, \tau]$ ,  $l[\tau, \tau + it_2]$ ,  $[\tau + it_2, t_1 + it_2]$ , получим

$$u(t_1, t_2) = |t|^{\mu-\lambda} e^{(h_m-h_s)t_1} (1 + \xi(t_1, t_2)) |B| \cos[\theta + (h_m - h_s)t_2 + (\mu - \lambda) \arg t] + \zeta(t_2),$$

где  $\xi(t_1, t_2) \rightarrow 0$  при  $t_1 \rightarrow +\infty$ ,  $\forall \tau = t_2 = \text{const}$ ,  $|\zeta(t_2)| \leq q_3 |t_2|$ ,  $q_3 = \text{const}$ .

Определим число  $\tau$  из условия  $\cos[\theta + (h_m - h_s)\tau + (\mu - \lambda) \arg t] < 0$ . Так как  $\arg t \rightarrow 0$  при  $t_1 \rightarrow +\infty$ ,  $\forall t_2 = \text{const}$ , то при достаточно большом  $b(\tau)$  функция  $(-\zeta(t_1, t_2))$  достигает наибольшее значение в правом конце пути  $l[t_0, t]$ ,  $t \in T(\tau)$ . Вынося это значение за знак интеграла в (20), учитывая ограниченность функции  $\phi(t)$ , получим

$$|\gamma_1(t)| \leq M_1 \frac{|t| + a}{|A(t)|}, \quad M_1 = \text{const}, \quad a = \text{const} > 0, \quad t \in T(\tau). \tag{21}$$

Для функции же  $\gamma_0(t)$  из (8), где полагаем  $t_0 = c$ , на лучах  $T(\tau)$  будет иметь место оценка

$$|\gamma_0(t)| \leq M e^{\mu_1 |t|} \exp\{-d|t|^{\mu-\lambda} e^{(h_m-h_s)t_1}\}, \quad t_1 \geq b(\tau), \tag{22}$$

где  $\mu_1 > 0$ ,  $d > 0$  — некоторые постоянные. Оценки (21) и (22) устанавливаются по той же схеме, как, например, в [1], [5], но технически несколько сложнее. Учитываем также асимптотику

$$A(t) = a_{\lambda s} t^\lambda e^{h_s t} (1 + o(1)), \quad t_1 \rightarrow +\infty.$$

Пусть  $H$  — петля, состоящая из замкнутого пути  $S(c)$  и двойной кривой, начинающейся в точке  $c$ , бесконечная часть которой идет по лучу  $T(\tau)$ . Тогда интеграл

$$W_1(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_H \gamma_1(t) e^{xt} dt \quad (23)$$

сходится во всяком случае в некоторой полуплоскости  $x_1 < \rho_0$  и определяет решение уравнения (1). В силу выполнимости условий (19) всякое такое решение является целой функцией. Если кроме (19) выполнены и условия (12), то интеграл

$$Z_2(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{L_1} \gamma_0(t) e^{xt} dt, \quad (24)$$

где  $L_1 = (-\infty, c_1] + l[c_1, \tau + ib(\tau)] + [\tau + ib(\tau), +\infty + ib(\tau)]$ , определяет решение типа Г уравнения (3), и поэтому функции  $W_2(x) = W_1(x) + C_2 Z_2(x)$  с  $C_2 = \text{const} \neq 0$  определяют решения типа Г уравнения (1). (В (24) за путь  $L_1$  можно брать и прямую  $\text{Im } t = \tau$ , обходящую нули функции  $A(t)$ .) При тех же условиях (19) и (12) функции  $Y_3(x) = Y_1(x) - CZ_2(x)$  при некотором значении  $C = C_3$  определяют целые решения уравнения (1), а при  $C \neq C_3$  — решения типа Г.

Пусть  $\eta(t) \in H(\mathbf{C})$ . В силу теоремы 2 решение (23) растет при  $x \rightarrow \infty$  быстрее всякой целой функции э. т. Можно утверждать, что это будет функция первого порядка максимального типа (т. е. функция из класса  $E\{1, \infty\}$ ). Для доказательства, заметив, что  $\eta(t) \in H(K)$  для любых компактов  $K$ , разобьем путь  $H$  на три части:  $H_1 = (+\infty + i\tau, b + i\tau)$  — верхняя часть петли  $H$ ,  $H_2 = H_1^-$  — нижняя часть и  $H_3$  — остальная часть пути  $H$ ;  $H_3$  — это конечная петля, охватывающая  $K$ , с началом и концом в точке  $t = \tau + ib(\tau)$ . Значение выбранной непрерывной вдоль  $H$  ветви функции  $\gamma_1(t)$  в точке  $t \in H_2$  после обхода по  $H$  обозначим  $\gamma_1^*(t)$ . В силу однозначности функций  $\eta(t)$  и  $\gamma_0(t)$ , из (17) найдем

$$\gamma_1^*(t) = \gamma_1(t) - 2\pi i K_1 \gamma_0(t).$$

Тогда интеграл (23) перепишется в виде

$$W_1(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{H_3} \gamma_1(t) e^{xt} dt - K_1 \int_{H_2} \gamma_0(t) e^{xt} dt. \quad (25)$$

Интеграл по конечной петле  $H_3$  определяет целую функцию из класса  $E[1, \sigma]$ , где  $\sigma = \max |t| \forall t \in H_3$ , а интеграл по лучу  $H_2$  (его обозначим через  $W_1^*(x)$ ) можем оценить, используя (22), по аналогии с [5]. В результате получим

$$|W_1^*(x)| \leq M \exp\{d|x| + qx_1 \ln|x_1|\},$$

где  $q = 1/(h_m - h_s)$ , если  $x_1 \geq 1$ , или  $q = 0$ , если  $x_1 \leq 1$ . Отсюда и из теоремы 2 следует, что  $W_1(x) \in E\{1, \infty\}$ , если  $K_1 \neq 0$ .

Отметим, что при условии  $\eta(t) \in H(K)$  для интеграла (18) также справедливо представление вида (25), в силу чего при  $K_1 = 0$  будем иметь

$$Y_1(x) = W_1(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{S(c)} \gamma_1(t) e^{xt} dt$$

— это будут целые функции из класса  $B(K)$ , что соответствует теореме 2.

**5.** Резюмируя сказанное в пп. 3–4, приходим к следующим результатам.

**Теорема 3.** В случае (12) при выполнении либо  $\eta(t) \notin H(\mathbf{C})$ , либо (19) однородное уравнение (3) имеет решения типа Г.

**Теорема 4.** Пусть  $F(x) \in B(K)$ . Тогда

1. при условии (12) уравнение (1) всегда имеет решение, регулярное в правой полуплоскости  $\text{Re } x > \text{Re } \alpha^*$ , причем в случае  $\eta(t) \notin H(\mathbf{C})$  существуют как решения типа Г, так и целые решения;

2. при условии (19) уравнение (1) всегда имеет решение в виде целой функции, а при дополнительном условии (12) существуют и решения типа  $\Gamma$ ;
3. при совместном выполнении условий  $\eta(t) \in H(\mathbf{C})$  и (19) в случае  $K_1 \neq 0$  целые решения уравнения (1) растут быстрее всякой функции из класса  $E[1, \infty)$  и существуют решения из класса  $E\{1, \infty\}$ .

Отметим, что при условии (19) уравнение (1) не вырождается в обычное дифференциальное уравнение, и поэтому к последним не относятся соответствующие положения теоремы 4.

**6.** В теоремах 3 и 4 речь идет о решениях, аналитических в какой-либо правой полуплоскости  $\operatorname{Re} x > \gamma_1$ . Такие решения связаны с условиями на коэффициенты  $a_{i0}$ . Тогда аналогичные факты можно высказать и о решениях, аналитических в левой полуплоскости  $\operatorname{Re} x < \gamma_2$  — и это будет связано с условиями на коэффициенты  $a_{im}$ . Впрочем, эти задачи сводятся одна к другой в результате преобразования уравнения (1) с помощью замен  $x + h_m = -z$ ,  $y(-z) = w(z)$ .

Отметим часть таких фактов. Для существования решений типа  $\Gamma^*$  уравнения (1) с  $F(x) \in H(\mathbf{C})$  необходимы условия

$$|a_{im}| + |b_{im}| = 0 \quad \forall i = n, n-1, \dots, p+1, \quad a_{pm} \neq 0, \quad 0 \leq p \leq n. \quad (26)$$

При этом, если  $\eta(t) \notin H(\mathbf{C})$ , решения типа  $\Gamma^*$  на самом деле существуют. Такие решения являются функциями, аналитическими во всей плоскости с разрезом по горизонтальному лучу  $U_2 = [\beta^*, +\infty + i \operatorname{Im} \beta^*)$ , причем точка  $\beta^* = -b_{pm}/a_{pm} + h_m$  обязательно является особой.

При выполнении условий

$$\begin{aligned} a_{i0} = \dots = a_{i,r-1} = 0 \quad \forall i = 0, 1, \dots, n, \quad a_{nr} = \dots = a_{q+1,r} = 0, \quad r > 0, \\ a_{qr} \neq 0 \quad (0 \leq q \leq n); \quad b_{n0} = \dots = b_{t+1,0} = 0, \quad b_{t,0} \neq 0 \quad (0 \leq t \leq n) \end{aligned} \quad (27)$$

уравнение (1) с  $F(x) \in E[1, \infty)$  всегда имеет целые решения и они при  $K_1 \neq 0$  растут быстрее всякой целой функции э. т., а при совместном выполнении условий (26) и (27) всегда существуют и решения типа  $\Gamma^*$ .

**7.** Для уравнения (11) с  $s = 0$  при условии  $A(\alpha) \neq 0$  частные решения можно построить в значительно более простой форме, именно,

$$y(x) = M \int_S \gamma_0(t) e^{xt} dt. \quad (28)$$

Здесь  $\gamma_0(t)$  — заданная функция из (8), а постоянная  $M$  и путь  $S$  подлежат определению из условия

$$MA(t)\gamma_0(t)e^{xt} \Big|_S = \varkappa e^{\alpha x}, \quad (29)$$

которое получается так же, как и (7), с учетом  $T[\gamma_0(t)] \equiv 0$ .

С помощью полученных выше оценок функции  $\gamma_0(t)$  можно проверить, что условие (29) будет выполнено, например, в следующих случаях.

а) Пусть выполнено условие (12), и простой путь  $S = l(-\infty, \alpha]$  идет из  $-\infty$  в точку  $\alpha$  по лучу  $(-\infty, c_1]$  и далее по конечному участку  $l[c_1, \alpha]$ , а число  $M = \varkappa/(A(\alpha)\gamma_0(\alpha)) \equiv M_0$ . Тогда интеграл (28) определит решение типа  $\Gamma$  уравнения (11).

б) Пусть выполнены условия (19), и простой путь  $S = S^*$  идет по лучу  $T(\tau)$  из бесконечности в точку  $b(\tau) + i\tau$  и от нее далее в точку  $\alpha$ . Тогда при том же значении  $M = M_0$  интеграл (28) сходится  $\forall x$  и определяет целое решение (уравнения (11) с  $s = 0$ ).

Интересно отметить следующее. Поскольку  $A(\alpha) \neq 0$ , то число  $K_1 \equiv \varkappa\eta(\alpha) \neq 0$ , поэтому в случае  $\eta(t) \in H(\mathbf{C})$  интеграл (28) определит решение из класса  $E\{1, \infty\}$ . Так через свойства решений уравнения (1) (см. теорему 4) заключаем, что функция, определяемая интегралом вида (28) по пути  $S = S^*$ , является целой функцией первого порядка максимального типа.

**8.** Примеры. 1) Пусть  $\Delta u(x) = u(x+1) - u(x)$ ,  $\Delta^k u = \Delta(\Delta^{k-1} u)$ . Для разностного уравнения  $x\Delta^m u(x) = 1$  выполняется условие (4) ( $n = 0$ ). Оно имеет следующее решение типа Г (с особыми точками  $x = 0, -1, -2, \dots$ ):  $u(x) = P_{m-1}(x)\Psi(x)$ , где  $P_{m-1}(x) = (x-1)(x-2)\cdots(x-m+1)/(m+1)!$ ,  $\Psi(x) = \Gamma'(x)/\Gamma(x)$  — логарифмическая производная гамма-функции Эйлера  $\Gamma(x)$ , и решение типа Г\*:  $u^*(x) = P_{m-1}(x)\Psi(m-x)$  (с особыми точками  $x = m, m+1, \dots$ ). Решений в классе целых функций нет.

2) Для разностного уравнения  $y(x+1) - xy(x) = 1$  выполняются условия вида (12), (19) ( $n = 0$ ). Оно имеет решения

$$y_1(x) = -e \int_{-\infty}^0 \exp(-e^t) e^{xt} dt \quad \text{и} \quad y_2(x) = -e \int_{+\infty}^0 \exp(-e^t) e^{xt} dt.$$

Из них первое — типа Г, второе — целое из класса  $E\{1, \infty\}$ . Это — неполные гамма-функции ([2], с. 103), обычно их записывают в виде интегралов, получающихся из указанных в результате замены  $e^t = \xi$ .

3) Возьмем уравнение (3) с  $B(t) = (\lambda + 1)A'(t)$ ,  $\lambda = 0, 1, 2, \dots$ . Тогда  $\gamma_0(t) = (A(t))^\lambda$ . Понятно, что решения типа Г могут существовать и когда  $a_{n0} = 0$ , точнее, когда выполняются условия (12) с  $\nu < n$ : достаточно взять квазиполином  $A(t)$  с таким свойством. Например, можно рассмотреть уравнение (3) с  $A(t) = t^2 e^t + t$ ,  $\lambda = 0$ ;  $A(t) = te^{2t} + t^2 e^t + t$ ,  $\lambda = 0$  (здесь выполняются оба условия: (12) с  $\nu < n$  и (26) с  $p < n$ ), при этом решением будет  $y(x) = 1/x$ . Случаю  $A(t) = te^t + 1$ ,  $\lambda = 0$  соответствует уравнение  $(x+1)y'(x+1) + y(x+1) + xy(x) = 0$  с решением  $y(x) = e^{x\alpha_0}/x$ , где  $\alpha_0 e^{\alpha_0} + 1 = 0$ .

## Литература

1. Солдатов М.А. *О некоторых решениях линейных неоднородных дифференциально-разностных уравнений* // Изв. вузов. Математика. — 1969. — № 12. — С.83–92.
2. Миролюбов А.А., Солдатов М.А. *Линейные неоднородные разностные уравнения*. — М.: Наука, 1986. — 128 с.
3. Леонтьев А.Ф. *Дифференциально-разностные уравнения с линейными коэффициентами* // Тр. Горьковск. пед. ин-та. — 1951. — № 14. — С.3–30.
4. Краплин М.А. *О целых и мероморфных решениях одного класса разностных уравнений* // ДАН СССР. — 1962. — Т. 142. — № 5. — С. 1011–1014.
5. Солдатов М.А. *О свойствах решений линейных дифференциально-разностных уравнений* // Сиб. матем. журн. — 1967. — Т. 8. — № 3. — С. 669–679.

Нижегородский государственный  
университет

Поступила  
19.07.1999