

Нехай тепер прямі, що з'єднують відповідні при відображенні T точки еліпсів (Γ) , (Γ^*) , утворюють пучок прямих з невластним центром. Тоді вектор $\rho - \rho^*$ колінеарний деякому сталому ненульовому вектору з координатами p , q . Отже, наведена рівність

$$\frac{(\lambda - \lambda^*) \cos \alpha - (\mu - \mu^*) \sin \alpha}{p} = \frac{(\lambda - \lambda^*) \sin \alpha + (\mu - \mu^*) \cos \alpha}{q}.$$

Це є тотожність відносно α , а тому

$$(\lambda - \lambda^*) p + (\mu - \mu^*) q = 0;$$

$$(\lambda - \lambda^*) q - (\mu - \mu^*) p = 0.$$

Звідси маємо $p = q = 0$, що приводить до протиріччя. Теорему доведено.

ЛІТЕРАТУРА

1. Артоболевский И. И. Теория механизмов для воспроизведения плоских кривых. М., Изд-во АН СССР, 1959.
2. Делоне Б. Н., Райков Д. А. Аналитическая геометрия, т. 1. М.—Л., Гостехиздат, 1948.

УДК 517.913

К. С. КОСТЕНКО

АСИМПТОТИЧНА ПОВЕДІНКА РОЗВ'ЯЗКІВ ЛІНІЙНИХ ЗВИЧАЙНИХ ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИХ РІВНЯНЬ ЧЕТВЕРТОГО ПОРЯДКУ

Для рівняння

$$y^{(IV)} + p_1(x)y'' + (p_2(x) + r(x))y' + p_3(x)y = 0 \quad (1)$$

розглянемо задачу Коші у вигляді

$$\begin{aligned} y^{(IV)} + A(x)y'' + B(x)y' + C(x)y &= (A(x) - p_1(x))y'' + \\ &+ (A'(x) - r(x))y' + (C(x) - p_3(x))y, \\ y(x_0) &= y_0, y'(x_0) = y_0', y''(x_0) = y_0'', y'''(x_0) = y_0''', \end{aligned} \quad (2)$$

де

$$\begin{aligned} A(x) &= \xi^{-2}(x) \left(\mu - 5\xi''(x)\xi(x) + \frac{5}{2}\xi'^2(x) \right); \\ B(x) &= \lambda\xi^{-3}(x) + A'(x); \end{aligned} \quad (3)$$

$$C(x) = \left(\nu - \frac{3}{2}\lambda\xi'(x) \right) \xi^{-4}(x) + 0,3A''(x) + \left(0,3A(x) \right)^2,$$

$\xi(x)$ — довільна неперервно диференційована функція до четвертого порядку, μ, λ, ν — довільні сталі та $p_2(x) = \lambda\xi^{-3}(x) \neq 0$.

Нехай $\pm\beta_1$ — корені рівняння

$$\beta^6 + 2\mu\beta^4 + (\mu^2 - 4\nu)\beta^2 - \lambda^2 = 0, \quad (4)$$

причому

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\beta_1^2}{2} + \mu + \frac{\lambda}{\beta_1} \right) = -a_1^2 < 0, \quad \frac{1}{2} \left(\frac{\beta_1^2}{2} + \mu - \frac{\lambda}{\beta_1} \right) = -a_2^2 < 0.$$

Тоді [2] рівняння

$$y^{(IV)} + A(x)y'' + B(x)y' + C(x)y = 0 \quad (1_1)$$

має фундаментальну систему розв'язків:

$$\begin{aligned} \tilde{y}_1(x, x_0) &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right) \varphi(x, x_0) \right], \\ \tilde{y}_2(x, x_0) &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} - a_1 \right) \varphi(x, x_0) \right], \\ \tilde{y}_3(x, x_0) &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp \left[\left(-\frac{\beta_1}{2} + a_2 \right) \varphi(x, x_0) \right], \\ \tilde{y}_4(x, x_0) &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp \left[-\left(\frac{\beta_1}{2} + a_2 \right) \varphi(x, x_0) \right], \end{aligned} \quad (5)$$

де $\varphi(x, x_0) = \int_{x_0}^x \xi^{-1}(t) dt$.

За допомогою (5) задача Коші (2) зводиться до інтегрального рівняння Вольтерра:

$$\begin{aligned} y(x, x_0) &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \left\{ c_1 \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right) \varphi(x, x_0) \right] + \right. \\ &+ c_2 \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} - a_1 \right) \varphi(x, x_0) \right] + c_3 \exp \left[\left(-\frac{\beta_1}{2} + a_2 \right) \varphi(x, x_0) \right] + \\ &+ c_4 \exp \left[-\left(\frac{\beta_1}{2} + a_2 \right) \varphi(x, x_0) \right] + \int_{x_0}^x \xi^{-\frac{1}{2}}(t) \left[P_1(t) \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} + \right. \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + a_1 \right) \varphi(x, t) \right] + P_2(t) \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} - a_1 \right) \varphi(x, t) \right] + \\ &\quad \left. + P_3(t) \exp \left[\left(-\frac{\beta_1}{2} + a_2 \right) \varphi(x, t) \right] + P_4(t) \exp \left[-\left(\frac{\beta_1}{2} + \right. \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + a_2 \right) \varphi(x, t) \right] \right] y(t, x_0) dt \Big\}, \end{aligned} \quad (6)$$

де

$$\begin{aligned}
 P_1(x) = & 2a_2 [(a_1 - \beta_1)^2 - a_2^2] \left[\left(\frac{3}{2} \xi''(x) \xi(x) + \frac{3}{4} \xi'^2(x) - \right. \right. \\
 & \left. \left. - (\beta_1 + 2a_1) \xi'(x) + \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right)^2 \right) (A(x) - p_1(x)) + \right. \\
 & \left. + \xi(x) (3\xi'(x) - \beta_1 - 2a_1) \left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x) \right) + \right. \\
 & \left. + \xi^2(x) (C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_1''(x)) \right] W^{-1}; \\
 P_2(x) = & 2a_2 [a_2^2 - (a_1 + \beta_1)^2] \left[\frac{3}{2} \xi''(x) \xi(x) + \frac{3}{4} \xi'^2(x) - \right. \\
 & \left. - (\beta_1 - 2a_1) \xi'(x) + \left(\frac{\beta_1}{2} - a_1 \right)^2 \right) (A(x) - p_1(x)) + \\
 & \left. + \xi(x) (3\xi'(x) - \beta_1 + 2a_1) \left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x) \right) + \right. \\
 & \left. + \xi^2(x) (C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_1''(x)) \right] W^{-1}; \quad (7)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 P_3(x) = & 2a_1 [(a_2 + \beta_1)^2 - a_1^2] \left[\left(\frac{3}{2} \xi''(x) \xi(x) + \frac{3}{4} \xi'^2(x) + \right. \right. \\
 & \left. \left. + (\beta_1 - 2a_2) \xi'(x) + \left(\frac{\beta_1}{2} - a_2 \right)^2 \right) (A(x) - p_1(x)) + \right. \\
 & \left. + \xi(x) (3\xi'(x) + \beta_1 - 2a_2) \left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x) \right) + \right. \\
 & \left. + \xi^2(x) (C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_1''(x)) \right] W^{-1};
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 P_4(x) = & 2a_1 [a_1^2 - (a_2 - \beta_1)^2] \left[\left(\frac{3}{2} \xi''(x) \xi(x) + \frac{3}{4} \xi'^2(x) + \right. \right. \\
 & \left. \left. + (\beta_1 + 2a_2) \xi'(x) + \left(\frac{\beta_1}{2} + a_2 \right)^2 \right) (A(x) - p_1(x)) + \right. \\
 & \left. + \xi(x) (3\xi'(x) + \beta_1 + 2a_2) \left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x) \right) + \right. \\
 & \left. + \xi^2(x) (C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_1''(x)) \right] W^{-1};
 \end{aligned}$$

$W = 4a_1a_2 \left((2\beta_1^4 + 2\mu\beta_1^2 + \frac{\lambda^2}{\beta_1^2}) \right)$, $c_1, \dots, c_4$ залежать лише від $y_0, \dots, y_0''', \xi(x_0), \dots, \xi'''(x_0), p_1(x_0), p_1'(x_0)$.

Нехай $\xi(x) > 0$ на інтервалі $x_0 \leq x < \infty$ і $\frac{1}{2}\beta_1 + a_1 > -\frac{1}{2}\beta_1 + a_2$.

Інтегральне рівняння (6) заміною

$$y(x, x_0) = \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right) \varphi(x, x_0) \right] z(x, x_0) \quad (8)$$

зведеться до

$$\begin{aligned} z(x, x_0) = & c_1 + c_2 \exp(-2a_1 \varphi(x, x_0)) + c_3 \exp[(-\beta_1 - a_1 + \\ & + a_2) \varphi(x, x_0)] + c_4 \exp[-(\beta_1 + a_1 + a_2) \varphi(x, x_0)] + \\ & + \int_{x_0}^x \xi(t) \{P_1(t) + P_2(t) \exp(-2a_1 \varphi(x, t)) + P_3(t) \exp[(-\beta_1 - \\ & - a_1 + a_2) \varphi(x, t)] + P_4(t) \exp[-(\beta_1 + a_1 + a_2) \varphi(x, t)]\} z(t, x_0) dt. \end{aligned} \quad (9)$$

Потім аналогічно до [4] за умов

$$\int_{x_0}^{\infty} b(x) dx < \infty, \lim_{x \rightarrow \infty} \varphi(x, x_0) = \infty, \lim_{x \rightarrow \infty} P_i(x) \xi^2(x) = 0, (i = 1, 2, 3, 4), \quad (10)$$

де

$$b(x) = 4|\xi(x)| \max_x [|P_1(x)|, |P_2(x)|, |P_3(x)|, |P_4(x)|], \quad (10_1)$$

з врахуванням (8) знаходимо асимптотичні формули для одного розв'язку рівняння (1)

$$y_1(x, x_0) = \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp \left[\left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right) \varphi(x, x_0) \right] (1 + o(1)), x \rightarrow \infty \quad (11)$$

та його першої похідної. При цьому головну частину цієї похідної можна одержати формальним диференціюванням головної частини формули (11).

Те ж саме маємо для похідних другого і третього порядку цього розв'язку за додаткових умов

$$\lim_{x \rightarrow \infty} (A(x) - p_1(x)) \xi^2(x) = 0, \quad (12)$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} (p'_1(x) - r(x)) \xi^3(x) = 0. \quad (13)$$

Щоб одержати асимптотичні зображення при $x \rightarrow \infty$ трьох інших лінійно незалежних розв'язків рівняння (1), введемо спочатку в нього заміну

$$y = y_1(x, x_0) z, z' = u, u = (y_1(x, x_0))^{-\frac{4}{3}} v. \quad (14)$$

У результаті рівняння (1) зведеться до рівняння третього порядку

$$v''' + P_0(x)v' + Q_0(x)v = 0, \quad (15)$$

в якому

$$\begin{aligned} P_0(x) &= 6 y_1'' y_1^{-1} - 4 (y_1' y_1^{-1})' - \frac{16}{3} (y_1' y_1^{-1})^2 + p_1(x), \\ Q_0(x) &= \frac{128}{27} (y_1' y_1^{-1})^3 - 8 y_1' y_1'' y_1^{-2} + 4 y_1''' y_1^{-1} - \frac{4}{3} (y_1' y_1^{-1})'' + \\ &+ \frac{2}{3} y_1' y_1^{-1} p_1(x) + p_2(x) + r(x). \end{aligned}$$

Так само, якщо в рівнянні (1₁) з умовами (3) ввести заміну (14), в якій взяти $y_1(x, x_0) = \tilde{y}_1(x, x_0)$ з (5), то рівняння (1₁) зведеться до

$$v''' + P(x)v' + Q(x)v = 0, \quad (16)$$

де

$$\begin{aligned} P(x) &= \xi^{-2}(x) \left[\mu + \frac{2}{3} \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right)^2 - 2\xi''(x)\xi(x) + \xi'^2(x) \right], \\ Q(x) &= \xi^{-3}(x) \left[\lambda + \frac{2}{3} \mu \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right) + \frac{20}{27} \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right)^3 - \right. \\ &\quad \left. - \xi'''(x)\xi^2(x) + 2\xi''(x)\xi'(x)\xi(x) - \right. \\ &\quad \left. - \left(\mu + \frac{2}{3} \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right)^2 \right) \xi'(x) - \xi'^3(x) \right]. \end{aligned}$$

Рівняння (16) інтегрується в замкнутій формі [3], причому його фундаментальну систему розв'язків можна зобразити в явному вигляді за допомогою коренів рівняння

$$\alpha^3 + \mu_1\alpha - \lambda_1 = 0, \quad (17)$$

де

$$\mu_1 = \mu + \frac{2}{3} \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right)^2, \quad \lambda_1 = \lambda + \frac{2}{3} \mu \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right) + \frac{20}{27} \left(\frac{\beta_1}{2} + a_1 \right)^3.$$

Легко переконатись, що $\alpha_1 = -\frac{2}{3}(\beta_1 - a_1)$, $\alpha_2 = -\frac{\alpha_1}{2} - a_2$, $\alpha_3 = -\frac{\alpha_1}{2} + a_2$ є корені рівняння (17), причому $\alpha_2\alpha_3 - \frac{1}{4}\alpha_1^2 = -a_2^2 < 0$. Тоді [3], [1]

$$\begin{aligned} \hat{v}_1(x, x_0) &= \xi(x) \exp \left[\left(\frac{\alpha_1}{2} + a_2 \right) \varphi(x, x_0) \right], \\ \hat{v}_2(x, x_0) &= \xi(x) \exp \left[\left(\frac{\alpha_1}{2} - a_2 \right) \varphi(x, x_0) \right], \end{aligned}$$

$$v_3(x, x_0) = \xi(x) \exp(-\alpha_1 \varphi(x, x_0))$$

є фундаментальною системою розв'язків рівняння (16).

Записавши (15) у вигляді

$$v''' + P(x)v' + Q(x)v = (P(x) - P_0(x))v' + (Q(x) - Q_0(x))v,$$

можна переконатись, що умови (10), (12), заміна (14), асимптотична формула (11) для розв'язку $y_1(x, x_0)$ рівняння (1) і асимптотичні формули для похідних цього розв'язку першого і другого порядку забезпечують умови існування асимптотичних зображень фундаментальної системи розв'язків рівняння (15) при $x \rightarrow \infty$ та їх похідних до другого порядку включно.

Таким чином, для розв'язків рівняння (15) маємо [1] асимптотичні формули:

$$v_1(x, x_0) = \xi(x) \exp\left[\left(\frac{\alpha_1}{2} + a_2\right) \varphi(x, x_0)\right] (1 + o(1)), \quad x \rightarrow \infty; \quad (18)$$

$$v_2(x, x_0) = \xi(x) \exp\left[\left(\frac{\alpha_1}{2} - a_2\right) \varphi(x, x_0)\right] (1 + o(1)), \quad x \rightarrow \infty; \quad (19)$$

$$v_3(x, x_0) = \xi(x) \exp(-\alpha_1 \varphi(x, x_0)) (1 + o(1)), \quad x \rightarrow \infty. \quad (20)$$

Головні частини асимптотичних зображень для похідних першого і другого порядку цих розв'язків одержуємо формальним диференціюванням головних частин асимптотичних зображень розв'язків (18) — (20).

Використавши тепер (11), (18) — (20) та заміну (14), одержуємо:

$$\begin{aligned} y_2(x, x_0) &= -y_1(x, x_0) \int_x^\infty [y_1(x, x_0)]^{-\frac{4}{3}} v_3(x, x_0) dx = \\ &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[\left(\frac{\beta_1}{2} - a_1\right) \varphi(x, x_0)\right] (1 + o(1)), \quad x \rightarrow \infty; \end{aligned} \quad (21)$$

$$\begin{aligned} y_3(x, x_0) &= -y_1(x, x_0) \int_x^\infty [y_1(x, x_0)]^{-\frac{4}{3}} v_1(x, x_0) dx = \\ &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[\left(-\frac{\beta_1}{2} + a_2\right) \varphi(x, x_0)\right] (1 + o(1)), \quad x \rightarrow \infty; \end{aligned} \quad (22)$$

$$\begin{aligned} y_4(x, x_0) &= -y_1(x, x_0) \int_x^\infty [y_1(x, x_0)]^{-\frac{4}{3}} v_2(x, x_0) dx = \\ &= \xi^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[-\left(\frac{\beta_1}{2} + a_2\right) \varphi(x, x_0)\right] (1 + o(1)), \quad x \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (23)$$

Головні частини асимптотичних зображень для похідних останніх розв'язків до третього порядку включно також можна дістати формальним диференціюванням головних частин асимптотичних формул (21)–(23).

У випадку $\xi(x) < 0$ ця схема приводить до тих же самих асимптотичних формул для розв'язків рівняння (1) і їх похідних.

Отже, має місце теорема.

Т е о р е м а. Нехай в рівнянні (1) функція $p_3(x)$ неперервна, а $r(x)$, $p_1(x)$ і $p_2(x) = \lambda \xi^{-3}(x) \neq 0$ неперервно диференційовані відповідно один, два і три рази на інтервалі $x_0 \leq x < \infty$. Нехай також $A(x)$, $B(x)$, $C(x)$ задовольняють умову (3), $\pm \beta_1$ — дійсні корені рівняння (4), причому $\frac{1}{2} \left(\frac{\beta_1^2}{2} + \mu + \frac{\lambda}{\beta_1} \right) = -a_1^2 < 0$,

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\beta_1^2}{2} + \mu - \frac{\lambda}{\beta_1} \right) = -a_2^2 < 0.$$

Тоді, якщо мають місце умови (10), в яких $P_1(x), \dots, P_4(x)$, $b(x)$ визначені виразами (7), (10₁) і $\varphi(x, x_0) = \int_{x_0}^x \xi^{-1}(t) dt$, рів-

няння (1) має фундаментальну систему розв'язків, асимптотичне зображення яких при $x \rightarrow \infty$ дають формули (11), (21)–(23).

За цих же умов головні частини асимптотичних формул для перших похідних фундаментальної системи розв'язків рівняння (1) одержуємо формальним диференціюванням головних частин формул (11), (21)–(23).

Те ж саме маємо для похідних другого і третього порядку цих розв'язків за додаткових умов (12) і (13).

ЛІТЕРАТУРА

1. Костенко Е. С. Интегрирование в замкнутой форме и асимптотическое поведение решений линейных обыкновенных дифференциальных уравнений третьего порядка. — «Дифференциальные уравнения», 1974, 10, № 10.
2. Костенко К. С. Лінійні звичайні диференціальні рівняння четвертого порядку, інтегровані в замкнутій формі. — «Вісник Львівського ун-ту, серія механіко-математична», 1974, вип. 9.
3. Костенко К. С. Групові властивості звичайних лінійних диференціальних рівнянь третього порядку та зображення їх розв'язків у замкнутій формі. — «Вісник Львівського ун-ту, серія механіко-математична», 1973, вип. 8.
4. Павлюк І. А. Асимптотичні властивості розв'язків неавтономних систем диференціальних рівнянь другого порядку. Вид-во Київського ун-ту, 1970.