

МАТЕМАТИКА

УДК 517.913

К.С. Костенко, канд. фіз.-мат. наук

АСИМПТОТИЧНА ПОВЕДІНКА РОЗВ'ЯЗКІВ ЛІНІЙНИХ
ЗВИЧАЙНИХ ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИХ РІВНЯНЬ ЧЕТВЕРТОГО ПОРЯДКУ
Для рівняння

$$y^{(4)} + p_1(x)y'' + (p_2(x) + r(x))y' + p_3(x)y = 0 \quad /I/$$

доведена така теорема:

Теорема. Нехай у рівнянні /I/ $p_3(x)$ неперервна, а $r(x), p_1(x)$ і $p_2(x) = \lambda \beta^3(x) \neq 0$ неперервно диференційовані функції відповідно один, два і три рази на інтервалі $X_0 \leq x < \infty$, а також

$$A(x) = \beta^{-2}(x)(\mu - 5\beta''(x)\beta(x) + \frac{5}{2}\beta'^2(x)), \quad B(x) = \lambda\beta^{-3}(x) + A'(x),$$

$$C(x) = (\nu - \frac{3}{2}\lambda\beta'(x))\beta^{-4}(x) + 0.3A''(x) + (0.3A(x))^2,$$

$\pm\beta_i$ - дійсні корені рівняння $\beta^6 + 2\mu\beta^4 + (\mu^2 - 4\nu)\beta^2 - \lambda^2 = 0$, де

μ, λ, ν - дійсні сталі, причому $\alpha_i^2 = \frac{1}{2}(\frac{\beta_i^2}{2} + \mu + \frac{\lambda}{\beta_i}) = 0$.

$-\alpha_1^2 = \frac{1}{2}(\frac{\beta_1^2}{2} + \mu - \frac{\lambda}{\beta_1}) < 0$. Тоді за умов

$$\beta(x) > 0, \lim_{x \rightarrow \infty} \varphi(x, x_0) = \infty, \int_{x_0}^{\infty} b_i(x) dx < \infty, \lim_{x \rightarrow \infty} \beta_i(x) \beta^2(x) = 0 \quad (i=3,4),$$

або

$$\beta(x) < 0, \lim_{x \rightarrow \infty} \varphi(x, x_0) = -\infty, \int_{x_0}^{\infty} b_i(x) dx < \infty, \lim_{x \rightarrow \infty} \beta_i(x) \beta^2(x) = 0 \quad (i=1,2),$$

де

$$\begin{aligned} \beta'_1(x) = & \alpha_2[(6\beta_1\beta''(x)\beta(x) + 3\beta_1\beta'^2(x) - 4\alpha_2^2\beta'(x) + \beta_1(2\alpha_2^2 - \beta_1^2))(A(x) - p_1(x)) + \\ & + 4\beta(x)(3\beta_1\beta'(x) - \alpha_2^2)\left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x)\right) + 4\beta_1\beta^2(x)(C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_4''(x))]W^{-1}; \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \beta'_2(x) = & \alpha_2(\alpha_2^2 - \beta_1^2)[(3\beta''(x)\beta(x) + \frac{3}{2}\beta'^2(x) - 2\beta_1\beta'(x) + \frac{1}{2}\beta_1^2)(A(x) - p_1(x)) + 2\beta(x)\beta_1\beta'(x) - \\ & - \beta_1]\left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x)\right) + 2\beta^2(x)(C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_4''(x))]W^{-1}; \end{aligned}$$

$$\beta'_3(x) = (\alpha_2 + \beta_1)^2\left[\left(\frac{3}{2}\beta''(x)\beta(x) + \frac{3}{4}\beta'^2(x) + (\beta_1 - 2\alpha_2)\beta'(x) + \left(\frac{\mu}{2} - \alpha_2\right)^2\right)(A(x) - p_1(x)) + \right.$$

$$+ \beta(x)(3\beta'(x) + \beta_1 - 2a_2)\left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x)\right) + \beta^2(x)(C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_1''(x))\]W^{-1};$$

$$\beta_4'(x) = (a_2 - \beta_1)^2 \left[\left(\frac{3}{2}\beta''(x)\beta(x) + \frac{3}{4}\beta'^2(x) + (\beta_1 + 2a_2)\beta'(x) + \left(\frac{\beta_1}{2} + a_2\right)^2 \right) (A(x) - p_1(x)) + \right.$$

$$+ \beta(x)(3\beta'(x) + \beta_1 + 2a_2)\left(\frac{A'(x) + r(x)}{2} - p_1'(x)\right) + \beta^2(x)(C(x) + r'(x) - p_3(x) - p_1''(x))\]W^{-1};$$

$$b_1(x) = 4|\beta(x)| \max_x [|\beta_1(x)|, |\beta_2(x)\varphi(x, x_0)|, |\beta_3(x)|, |\beta_4(x)|];$$

$$b_2(x) = 4|\beta(x)| \max_x [|\beta_1(x)|, |\beta_2(x)|, |\beta_3(x)|, |\beta_4(x)|];$$

$$W = -2a_2(\beta_1^2 - a_2^2)^2; \quad \varphi(x, x_0) = \int_{x_0}^x \beta^{-1}(t) dt,$$

рівняння /I/ має фундаментальну систему розв'язків, асимптотичне зображення яких за $x \rightarrow \infty$ даєть формулі:

$$y_1(x, x_0) = \beta^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[\frac{\beta_1}{2}\varphi(x, x_0)\right](1 + O(1)), \quad x \rightarrow \infty; \quad /2/$$

$$y_2(x, x_0) = \beta^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[\frac{\beta_1}{2}\varphi(x, x_0)\right]\varphi(x, x_0)(1 + O(1)), \quad x \rightarrow \infty; \quad /3/$$

$$y_3(x, x_0) = \beta^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[-\left(\frac{\beta_1}{2} + a_2\right)\varphi(x, x_0)\right](1 + O(1)), \quad x \rightarrow \infty; \quad /4/$$

$$y_4(x, x_0) = \beta^{\frac{3}{2}}(x) \exp\left[-\left(\frac{\beta_1}{2} + a_2\right)\varphi(x, x_0)\right](1 + O(1)), \quad x \rightarrow \infty. \quad /5/$$

За цих же умов головні частини асимптотичних формул для перших похідних фундаментальної системи розв'язків одержуємо формальними диференціюваннями головних частин формул /2/ - /5/.

Те ж саме наявне для похідних другого і третього порядку цих розв'язків за додаткових умов

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

$$\lim_{x \rightarrow \infty} (p_1'(x) - r(x))\beta^3(x) = 0.$$

Список літератури: І. Костенко Е.С. Интегрирование в замкнутой форме и асимптотическое поведение решений линейных обыкновенных дифференциальных уравнений третьего порядка. – "Дифференциальные уравнения", 1974, т.10, № 10. 2. Павлюк Г.А. Асимптотичні властивості

вості розв'язків неавтономних систем диференціальних рівнянь другого порядку. Вид-во Київ. ун-ту, 1970.

УДК 517.946

М.С.Волошина, канд.фіз.-мат.наук, Г.С.Гупало, канд.фіз.-мат.наук,
Г.П.Лопушанська, канд.фіз.-мат.наук

ПРО УЗАГАЛЬНЕНУ ЗАДАЧУ ДІРІХЛЕ ДЛЯ ОДНОГО КЛАСУ СИЛЬНО ЕЛІПТИЧНИХ СИСТЕМ ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИХ РІВНЯНЬ У ВИПАДКУ БАГАТОВЪЯЗНОЇ ОБЛАСТІ

У роботі В.Д.Курадзе /4/ для тривимірного рівняння Лапласа і в роботі М.С.Волошиної /1/ для сильно еліптичної системи диференціальних рівнянь з постійними коефіцієнтами у багатовъязній області побудовано розв'язок задачі Діріхле є вигляді комбінованого потенціалу /мікст-потенціалу/ подвійного і простого шарів з невідомою густинною. Важливо, що для визначення густини отримують інтегральне рівняння /систему інтегральних рівнянь у /1/, яке розв'язується за першою теоремою Фредгольма.

У цій статті для самоспряженої системи рівнянь Ейлера

$$\sum_{k,l=1}^n A_{kl} \frac{\partial^2 u(x)}{\partial x_k \partial x_l} = 0, \quad /1/$$

що відповідає основній варіаційній задачі для додатно визначеного функціоналу

$$\int_V \sum_{k,l=1}^n \frac{\partial u'(x)}{\partial x_k} A_{kl} \frac{\partial u(x)}{\partial x_l} dx \geq \gamma^2 \int_V \sum_{k,l=1}^n \frac{\partial u'(x)}{\partial x_k} \frac{\partial u(x)}{\partial x_l} dx,$$

де $A_{kl} = A_{lk} = A'_{kl}$, $/'$ - транспонування/ - постійні квадратні матриці порядку n ; V - деяка область в R^n , $n \geq 3$; γ - дійсне число, розглядається задача Діріхле, коли на границі області