

СЕКЦИЯ: ФИЗИКО-МАТЕМАТИЧЕСКИЕ НАУКИ

УДК 517.91:532.2

Готинчан Ирина Зиновіївна
ЧТЕІ КНТЕУ
(Чернівці, Україна)

ПОБУДОВА РОЗВ'ЯЗКУ АЛГОРИТМІЧНОГО ХАРАКТЕРУ ЗАДАЧІ ДИНАМІКИ В ЧОТИРИШАРОВОМУ СЕРЕДОВИЩІ МЕТОДОМ ГІБРИДНОГО ІНТЕГРАЛЬНОГО ПЕРЕТВОРЕННЯ (КОНТОРОВИЧА - ЛЕБЕДЄВА) – ФУР'Є - БЕССЕЛЯ - ЕЙЛЕРА

Анотація. *Методом гібридного інтегрального перетворення типу (Конторовича – Лебедєва) - Фур'є – Бесселя – Ейлера та фундаментальних функцій побудовано точний аналітичний розв'язок алгоритмічного характеру задачі динаміки для кусково-однорідного чотирискладового середовища.*

Ключові слова: *гібридний диференціальний оператор, гібридне інтегральне перетворення, дельта – подібна послідовність, спектральна вектор-функція, спектральна щільність.*

Готинчан Ирина Зиновьевна
ЧТЭИ КНТЭУ
(Черновцы, Украина)

ПОСТРОЕНИЕ РЕШЕНИЯ АЛГОРИТМИЧЕСКОГО ХАРАКТЕРА ЗАДАЧИ ДИНАМИКИ В ЧЕТЫРЕХСЛОЙНОЙ СРЕДЕ МЕТОДОМ ГИБРИДНОГО ИНТЕГРАЛЬНОГО ПРЕОБРАЗОВАНИЯ (КОНТОРОВИЧА - ЛЕБЕДЕВА) - ФУРЬЕ - БЕССЕЛЯ - ЭЙЛЕРА

Аннотация. *Методом гибридного интегрального преобразования типа (Конторовича - Лебедева) - Фурье - Бесселя - Эйлера и фундаментальных функций построено точное аналитическое решение алгоритмического характера задачи динамики для кусочно однородной четырехслойной среды.*

Ключевые слова: *гибридный дифференциальный оператор, гибридное интегральное преобразование, дельта - подобная последовательность, спектральная вектор-функция, спектральная плотность.*

Hotynchan Iryna Zinoviivna
 CHTIE KNTUE
 (Chernivtsi, Ukraine)

CONSTRUCTION OF THE SOLUTION OF THE ALGORITHMIC CHARACTER
 THE DYNAMICS PROBLEM IN A THREE-DIMENSIONAL ENVIRONMENT BY
 THE HYBRID INTEGRAL CONVERGENCE METHOD (KONTOROVICH -
 LEBEIDEVA) - FOURIER - BESSEL - EULER

Abstract. The method of the hybrid integral transformation of the type (Kontorovich-Lebedev) -Fourier-Bessel-Euler and the fundamental functions for constructed an exact analytic solution of the algorithmic nature of the dynamics problem for a piecewise homogeneous four-component medium

Keywords: hybrid differential operator, hybrid integral transformation, delta - like sequence, spectral vector function, spectral density.

Розглянемо задачу побудови, обмеженого в області

$$D_3 = \left\{ (t, r) : t \in (0, +\infty), r \in I_3^+ = (0; R_1) \cup (R_1; R_2) \cup (R_2; R_3) \cup (R_3; R_4); R_4 < +\infty \right\},$$

розв'язку сепаратної системи диференціальних рівнянь гіперболічного

типу

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u_1(t, r)}{\partial t^2} + \chi_1^2 u_1(t, r) - a_1^2 B_{\alpha_1} [u_1(t, r)] &= f_1(t, r), \quad r \in (0, R_1) \\ \frac{\partial^2 u_2(t, r)}{\partial t^2} + \chi_2^2 u_2(t, r) - a_2^2 \frac{\partial^2 u_2(t, r)}{\partial r^2} &= f_2(t, r), \quad r \in (R_1, R_2) \\ \frac{\partial^2 u_3(t, r)}{\partial t^2} + \chi_3^2 u_3(t, r) - a_3^2 B_{\nu, \alpha_2} [u_3(t, r)] &= f_3(t, r), \quad r \in (R_2, R_3) \\ \frac{\partial^2 u_4(t, r)}{\partial t^2} + \chi_4^2 u_4(t, r) - a_4^2 B_{\alpha_3}^* &= f_4(t, r), \quad r \in (R_3, R_4) \end{aligned} \quad (1)$$

за початковими умовами

$$u_i(t, r)|_{t=0} = \varphi_i(r), \quad \frac{\partial u_i(t, r)}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi_i(r), \quad r \in (R_{i-1}, R_i), \quad i = \overline{1, 4}, \quad (2)$$

крайовими умовами

$$\lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{\partial^m u_4(t, r)}{\partial r^m} = 0, m = 0, 1, \left(\alpha_{22}^4 \frac{\partial}{\partial r} + \beta_{22}^4 \right) u_4(t, r) \Big|_{r=R_4} = \omega(t), \quad (3)$$

та умовами спряження

$$\left[\left(\alpha_{j1}^k \frac{\partial}{\partial r} + \beta_{j1}^k \right) u_k(t, r) - \left(\alpha_{j2}^k \frac{\partial}{\partial r} + \beta_{j2}^k \right) u_{k+1}(t, r) \right] \Big|_{r=R_k} = \omega_{j1}^k(t), \quad j = 1, 2, k = \overline{1, 3}, \quad (4)$$

де $a_i > 0$, $\chi_i^2 \geq 0$, $\alpha_{jm}^k \geq 0$, $\beta_{jm}^k \geq 0$, $c_{jk} = \alpha_{2j}^k \beta_{1j}^k - \alpha_{1j}^k \beta_{2j}^k$, $c_{1k} \cdot c_{2k} > 0$, $i = \overline{1, 4}$, $j, m = 1, 2$, $k = \overline{1, 3}$; B_{α_1} - диференціальний оператор Бесселя з

виродженням в групі старших [2]

$$B_{\alpha_1} = r^2 \frac{\partial^2}{\partial r^2} + (2\alpha_1 + 1)r \frac{\partial}{\partial r} + \alpha_1 - \lambda^2 r^2, \alpha_1 > -\frac{1}{2}, \lambda \in (0, +\infty), \quad B_{\nu, \alpha_2} -$$

диференціальний оператор Бесселя з виродженням в групі молодших [2]

$$B_{\nu, \alpha_2} = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2\alpha_2 + 1}{r} \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\nu^2 - \alpha_2}{r^2}, \quad \nu \geq \alpha_2 \geq -\frac{1}{2}, \quad B_{\alpha_3}^* -$$

диференціальний оператор Ейлера [3] $B_{\alpha_3}^* = r^2 \frac{\partial^2}{\partial r^2} + (2\alpha_3 + 1)r \frac{\partial}{\partial r} + \alpha_3^2, \frac{\partial^2}{\partial r^2} -$

диференціальний оператор Фур'є [3].

Для побудови розв'язку задачі (1) – (4) використаємо спеціально запроваджене в роботі [1, с. 42] гібридне інтергральне перетворення $H_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}$

(Конторовича - Лебедєва) – Фур'є - Бесселя – Ейлера на сегменті полярної осі.

Запишемо систему (1) і початкові умови (2) в матричній формі:

$$\begin{bmatrix} \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \chi_1^2 + a_1^2 B_{\alpha_1} \right) u_1(t, r) \\ \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \chi_2^2 + a_2^2 \frac{\partial^2}{\partial r^2} \right) u_2(t, r) \\ \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \chi_3^2 + a_3^2 B_{\nu, \alpha_2} \right) u_3(t, r) \\ \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \chi_4^2 + a_4^2 B_{\alpha_3} \right) u_4(t, r) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} f_1(t, r) \\ f_2(t, r) \\ f_3(t, r) \\ f_4(t, r) \end{bmatrix}, \quad (5)$$

$$\begin{bmatrix} u_1(t, r) \\ u_2(t, r) \\ u_3(t, r) \\ u_4(t, r) \end{bmatrix}_{t=0} = \begin{bmatrix} \varphi_1(r) \\ \varphi_2(r) \\ \varphi_3(r) \\ \varphi_4(r) \end{bmatrix}, \quad \frac{\partial}{\partial t} \begin{bmatrix} u_1(t, r) \\ u_2(t, r) \\ u_3(t, r) \\ u_4(t, r) \end{bmatrix}_{t=0} = \begin{bmatrix} \psi_1(r) \\ \psi_2(r) \\ \psi_3(r) \\ \psi_4(r) \end{bmatrix}. \quad (6)$$

Інтегральне перетворення $H_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}$ зобразимо у вигляді операторної матриці-рядка

$$H_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)} [\dots] = \begin{bmatrix} \int_0^{R_1} \dots V_{\nu, \alpha_2; 1}^{(\alpha)}(r, \beta) \sigma_1 r^{2\alpha_1 - 1} dr & \int_{R_1}^{R_2} \dots V_{\nu, \alpha_2; 2}^{(\alpha)}(r, \beta) \sigma_2 dr \\ \int_{R_2}^{R_3} \dots V_{\nu, \alpha_2; 3}^{(\alpha)}(r, \beta) \sigma_3 r^{2\alpha_2 + 1} dr & \int_{R_3}^{R_4} \dots V_{\nu, \alpha_2; 4}^{(\alpha)}(r, \beta) \sigma_4 r^{2\alpha_3 - 1} dr \end{bmatrix}. \quad (7)$$

Припустимо, що $\chi_1^2 = \max\{\chi_1^2; \chi_2^2; \chi_3^2; \chi_4^2\}$. Покладемо всюди $\gamma_j^2 = \chi_1^2 - \chi_j^2 \geq 0, j = \overline{1,4}$. Застосуємо за правилом множення матриць операторну матрицю-рядок (7) до задачі (5), (6). Внаслідок тотожності [1, с. 48] отримаємо лінійне диференціальне рівняння зі сталими коефіцієнтами

$$\left(\frac{d^2}{dt^2} + (\chi_1^2 + \beta^2)\right)\tilde{u}(t, \beta) = \tilde{F}(t, \beta), \quad \tilde{u}(t, \beta)|_{t=0} = \tilde{\varphi}(\beta), \quad \left.\frac{\partial \tilde{u}(t, \beta)}{\partial t}\right|_{t=0} = \tilde{\psi}(\beta). \quad (8)$$

Тут прийняті позначення:

$$\tilde{u}(t, \beta) = \sum_{j=1}^4 \tilde{u}_j(t, \beta), \quad \tilde{\varphi}(\beta) = \sum_{j=1}^4 \tilde{\varphi}_j(\beta), \quad \tilde{\psi}(\beta) = \sum_{j=1}^4 \tilde{\psi}_j(\beta),$$

$$\tilde{f}(t, \beta) = \sum_{j=1}^4 \tilde{f}_j(t, \beta),$$

$$\begin{aligned} \tilde{F}(t, \beta) = & \tilde{f}(t, \beta) + \frac{a_4^2 \sigma_4 R_4^{2\alpha_3+1}}{(-\alpha_{22}^4)} V_{v, \alpha_2; 4}^{(\alpha)}(R_4, \beta) \omega(t) + \\ & + \sum_{j=1}^3 d_j \left(Z_{v, \alpha_2; 12}^{(\alpha), j+1}(\beta) \omega_{21}^j(t) - Z_{v, \alpha_2; 22}^{(\alpha), j+1}(\beta) \omega_{11}^j(t) \right) \end{aligned}$$

Розв'язком задачі (8) є функція

$$\begin{aligned} \tilde{u}(t, \beta) = & \frac{\sin \sqrt{\beta^2 + \chi_1^2} t}{\sqrt{\beta^2 + \chi_1^2}} \tilde{\varphi}(\beta) + \frac{d}{dt} \left(\frac{\sin \sqrt{\beta^2 + \chi_1^2} t}{\sqrt{\beta^2 + \chi_1^2}} \right) \tilde{\varphi}(\beta) + \\ & + \int_0^t \frac{\sin \sqrt{\beta^2 + \chi_1^2} (t - \tau)}{\sqrt{\beta^2 + \chi_1^2}} \tilde{F}(\tau, \beta) d\tau. \end{aligned} \quad (9)$$

Визначимо: 1) породжені неоднорідністю системи функції впливу

$$H_{v, \alpha_2; jk}^{(\alpha)}(t, r, \rho) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \sqrt{\beta^2 + \chi_1^2} t}{\sqrt{\beta^2 + \chi_1^2}} V_{v, \alpha_2; j}^{(\alpha)}(r, \beta) V_{v, \alpha_2; k}^{(\alpha)}(\rho, \beta) \Omega_{v, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta, \quad j, k = \overline{1,4},$$

2) породжені неоднорідністю умов спряження функції Гріна

$$R_{v, \alpha_2; m2}^{(\alpha)k+1, j}(t, r) = \frac{2}{\pi} \cdot d_k \int_0^{+\infty} \frac{\sin \sqrt{\beta^2 + \chi_1^2} t}{\sqrt{\beta^2 + \chi_1^2}} V_{v, \alpha_2; j}^{(\alpha)}(r, \beta) Z_{v, \alpha_2; m2}^{(\alpha), k+1}(\beta) \Omega_{v, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta,$$

$$j = \overline{1,4}, \quad m = 1, 2, \quad k = \overline{1,3}.$$

3) породжені крайовою умовою в точці $r = R_4$ функції Гріна

$$W_{v, \alpha_2; 1j}^{(\alpha)}(t, r) = \frac{2}{\pi} \frac{a_4^2 \sigma_4 R_4^{2\alpha_3+1}}{(-\alpha_{22}^4)} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \sqrt{\beta^2 + \chi_1^2} t}{\sqrt{\beta^2 + \chi_1^2}} V_{v, \alpha_2; 1}^{(\alpha)}(R_4, \beta) V_{v, \alpha_2; j}^{(\alpha)}(r, \beta) \Omega_{v, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta, \quad j = \overline{1,4},$$

Оператор $H_{\nu, \alpha_2}^{-(\alpha)}$ [1, с. 42], як обернений до $H_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}$, зобразимо у вигляді операторної матриці - стовпця:

$$H_{\nu, \alpha_2}^{-(\alpha)}[\dots] = \begin{bmatrix} \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \dots V_{\nu, \alpha_2; 1}^{(\alpha)}(r, \beta) \Omega_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta \\ \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \dots V_{\nu, \alpha_2; 2}^{(\alpha)}(r, \beta) \Omega_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta \\ \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \dots V_{\nu, \alpha_2; 3}^{(\alpha)}(r, \beta) \Omega_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta \\ \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \dots V_{\nu, \alpha_2; 4}^{(\alpha)}(r, \beta) \Omega_{\nu, \alpha_2}^{(\alpha)}(\beta) d\beta \end{bmatrix}. \quad (10)$$

Застосуємо операторну матрицю-стовпець (10) за правилом множення матриць до матриці-елементу $[\tilde{u}(t, \beta)]$, де функція $\tilde{u}(t, \beta)$ визначена формулою (9). Після низки елементарних перетворень отримаємо єдиний розв'язок гіперболічної задачі (1) – (4):

$$\begin{aligned} u_j(t, r) = & \int_0^t \int_0^{R_1} H_{\nu, \alpha_2; j1}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) [f_1(\tau, \rho) + \delta_+(\tau) \psi_1(\rho)] \sigma_1 \rho^{2\alpha_1-1} d\rho d\tau + \\ & + \int_0^t \int_0^{R_2} H_{\nu, \alpha_2; j2}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) [f_2(\tau, \rho) + \delta_+(\tau) \psi_2(\rho)] \sigma_2 d\rho d\tau + \\ & + \int_0^t \int_0^{R_3} H_{\nu, \alpha_2; j3}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) [f_3(\tau, \rho) + \delta_+(\tau) \psi_3(\rho)] \sigma_3 \rho^{2\alpha_2+1} d\rho d\tau + \\ & + \int_0^t \int_0^{R_4} H_{\nu, \alpha_2; j4}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) [f_4(\tau, \rho) + \delta_+(\tau) \psi_4(\rho)] \sigma_4 \rho^{2\alpha_3-1} d\rho d\tau + \\ & + \sum_{m=2}^4 \int_0^t [R_{\nu, \alpha_2; 12}^{(\alpha); jm}(t-\tau, r) \omega_{21}^{m-1}(\tau) - R_{\nu, \alpha_2; 22}^{(\alpha); jm}(t-\tau, r) \omega_{11}^{m-1}(\tau)] d\tau + \\ & + \frac{\partial}{\partial t} \left[\int_0^{R_1} H_{\nu, \alpha_2; j1}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) \varphi_1(\rho) \sigma_1 \rho^{2\alpha_1-1} d\rho + \int_0^{R_2} H_{\nu, \alpha_2; j2}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) \varphi_2(\rho) \sigma_2 d\rho + \right. \\ & \left. + \int_0^{R_3} H_{\nu, \alpha_2; j3}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) \varphi_3(\rho) \sigma_3 \rho^{2\alpha_2+1} d\rho + \int_0^{R_4} H_{\nu, \alpha_2; j4}^{(\alpha)}(t-\tau, r, \rho) \varphi_4(\rho) \sigma_4 \rho^{2\alpha_3-1} d\rho \right] + \\ & + \int_0^t W_{\nu, \alpha_2; j}^{(\alpha)}(t-\tau, r) \omega(\tau) d\tau, \quad j = \overline{1, 4}. \end{aligned} \quad (11)$$

Тут $\delta_+(\tau)$ - дельта-функція, зосереджена в точці $t = 0+$.

Висновок. вектор-функція $u(t, r) = \{u_1(t, r); u_2(t, r); u_3(t, r); u_4(t, r)\}$, де $u_j(t, r)$ визначені формулою (11), описує в точній аналітичній формі динамічний процес в даному середовищі. Алгоритмічний характер формули (11) дозволяє використовувати одержаний розв'язок як в теоретичних дослідженнях, так і в інженерних розрахунках.

СПИСОК ВИКОРИСТАНИХ ДЖЕРЕЛ ТА ЛІТЕРАТУРИ:

1. Готинчан І.З. Гібридне інтегральне перетворення (Конторовича - Лебєдева) – Фур'є – Бесселя – Ейлера на сегменті полярної осі / І.З. Готинчан, Г.І. Готинчан // Математичне та комп'ютерне моделювання. Серія: Фізико – математичні науки: зб. наук. праць / Інститут кібернетики ім. В.М. Глушкова НАН України, Кам'янець – Подільський національний університет ім. І. Огієнка. - Кам'янець – Подільський: Кам'янець – Подільський національний університет ім. І. Огієнка, 2013. – Вип. 8. – С. 33-51.
2. Ленюк М.П. Гібридні інтегральні перетворення (Фур'є, Бесселя, Лежандра). Частина 1/ М.П. Ленюк, М. І. Шинкарик. – Тернопіль: Економ. думка, 2004.- 368 с.
3. Ленюк М.П. Гібридні інтегральні перетворення типу Ейлера - (Фур'є, Бесселя) / М.П. Ленюк. – Львів, 2009. - 76 с. - (Препринт/НАН України. Інститут прикладних проблем механіки і математики ім. Я. С. Підстригача; 02.09) – Чернівці: Прут, 2009. - 76 с.
4. Степанов В.В. Курс дифференциальных уравнений / В.В. Степанов - М.: Физматгиз, 1959. - 468 с.