

## РОЗВ'ЯЗНІСТЬ НЕОДНОРІДНОГО УЗАГАЛЬНЕНОГО ГІПЕРГЕОМЕТРИЧНОГО РІВНЯННЯ

*Наведено умови розв'язності неоднорідного узагальненого гіпергеометричного рівняння третього порядку в просторі цілих функцій.*

У статті [1] встановлено так звані асоційовані гіпергеометричні функції, які є розв'язками неоднорідного рівняння Гаусса 2-го порядку

$$z(1-z)w'' + (\gamma - (\alpha + \beta + 1)z)w' - \alpha\beta w = f(z),$$

де праві частини  $f(z)$  виражаються через розв'язки відповідного однорідного рівняння. Необхідні та достатні умови існування асоційованих функцій Бесселя наведено в [2] за допомогою зведення оператора Бесселя  $B = z^2D^2 + zD + z^2I$  (тут  $D = \frac{d}{dz}$  – оператор диференціювання,  $I$  – одиничний оператор) до еквівалентного йому в просторі  $\mathcal{A}_R$  аналітичних у крузі  $\{z : |z| < R\}$  функцій оператора Ейлера  $E = z^2D^2 + zD$ . Цей метод застосовано у пропонуваній роботі для дослідження умов існування розв'язку в просторі  $\mathcal{A}_R$  неоднорідного узагальненого гіпергеометричного рівняння 3-го порядку.

### 1. Узагальнена гіпергеометрична функція [1]

$${}_pF_q(\alpha, \gamma; z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\prod_{r=1}^p (\alpha_r)_k}{k! \prod_{s=1}^q (\gamma_s)_k} \cdot z^k, \quad (1)$$

де  $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_p)$ ;  $\gamma = (\gamma_1, \gamma_2, \dots, \gamma_q)$ ;  $\alpha_r$ ,  $r = 1, 2, \dots, p$ ,  $\gamma_s$  – комплексні числа, причому  $\gamma_s \neq 0, -1, -2, \dots$ ,  $s = 1, 2, \dots, q$ ;  $(a)_k = a(a+1)\dots(a+k-1)$  для  $k = 1, 2, \dots$ ;  $(a)_0 = 1$ ;  $p, q$  – фіксовані натуральні числа,  $p \leq q+1$ , є цілою, якщо  $p < q+1$ , і належить просторові  $\mathcal{A}_R$  з  $R = 1$  при  $p = q+1$ . Ця функція задовольняє лінійне диференціальне рівняння  $(q+1)$ -го порядку

$$\left( zD \prod_{s=1}^q (zD + (\gamma_s - 1)I) - z \prod_{r=1}^p (zD + \alpha_r I) \right) w = 0. \quad (2)$$

Якщо лише одне з чисел  $\alpha_r$  дорівнює  $-n$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$ , то права частина (1) є многочленом  $n$ -степеня.

Для спрощення викладок розглянемо випадок  $p = 3$ ,  $q = 2$ . Тоді функція  ${}_3F_2(\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3, \gamma_1, \gamma_2; z) = w(z)$  задовольняє диференціальне рівняння 3-го порядку

$$(zD(zD + (\gamma_1 - 1)I)(zD + (\gamma_2 - 1)I) - z(zD + \alpha_1 I)(zD + \alpha_2 I)(zD + \alpha_3 I))w(z) = 0.$$

Нехай  $\alpha_r$ ,  $r = 1, 2, 3$ , є коренями двочленного рівняння  $\alpha^3 + n^3 = 0$ , тобто  $\alpha_1 = -n$ ,  $\alpha_2 = n\varepsilon$ ,  $\alpha_3 = n\bar{\varepsilon}$ , де  $\varepsilon = \frac{1}{2}(1 + i\sqrt{3})$ . Тоді функція

$$w(z) = {}_3F_2(-n, n\varepsilon, n\bar{\varepsilon}, \gamma_1, \gamma_2; z) \equiv \mathcal{F}_n(z)$$

є многочленом  $n$ -го степеня і задовольняє диференціальне рівняння

$$z^2(z-1)w'''(z) + (3z - \gamma_1 - \gamma_2 - 1)zw''(z) + (z - \gamma_1\gamma_2)w'(z) = n^3w(z).$$

Отже,  $\mathcal{F}_n(z)$  є власною функцією гіпергеометричного диференціального оператора 3-го порядку [3]

$$H = z^2(z-1)D^3 + (3z - \gamma_1 - \gamma_2 - 1)zD^2 + (z - \gamma_1\gamma_2)D, \quad (3)$$

що відповідає власному значенню  $n^3$ , тобто

$$H\mathcal{F}_n(z) = n^3\mathcal{F}_n(z), \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (4)$$

Для відповідного оператора Ейлера

$$E = z^3D^3 + 3z^2D^2 + zD \quad (5)$$

власною функцією з тим же власним значенням є  $z^n$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$ , тобто

$$Ez^n = n^3z^n. \quad (6)$$

**2.** Введемо оператор  $T$ , який на елементах  $z^n$  природного базису довільного простору  $\mathcal{A}_R$ ,  $R > 0$ , визначається рівностями

$$Tz^n = \mathcal{F}_n(z), \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (7)$$

Матриця оператора  $T$  є верхньотрикутною з елементами

$$t_{kn} = (-1)^k \frac{n^3(n^3-1)(n^3-2^3)\dots(n^3-(k-1)^3)}{k!(\gamma_1)_k(\gamma_2)_k}, \quad n \geq k > 0,$$

$$t_{00} = 1, \quad t_{kn} = 0 \quad \text{для} \quad k > n \geq 0.$$

Оскільки її діагональні елементи  $t_{kk} \neq 0$ ,  $k = 0, 1, 2, \dots$ , то вона має обернену матрицю (також верхньотрикутну), елементи якої  $t'_{jk}$  визначаються із систем лінійних алгебричних рівнянь

$$\sum_{l=j+1}^n t_{ln}t'_{jl} = -t_{jj}^{-1}t_{jn}, \quad n = j+1, i+2, \dots, k, \quad j = 0, 1, 2, \dots,$$

з відмінними від нуля визначниками  $\Delta_{k-j} = \prod_{l=j+1}^k t_{ll}$ . Ця матриця породжує оператор  $T'$ . За допомогою матричного критерію [5] доводиться неперервність у просторі  $\mathcal{A}_\infty$  всіх цілих функцій операторів  $T$  і  $T' = T^{-1}$ . Отже,  $T : \mathcal{A}_\infty \rightarrow \mathcal{A}_\infty$  є ізоморфізмом простору  $\mathcal{A}_\infty$ . На основі рівностей (7) безпосередньо отримуємо таку теорему.

**Теорема 1.** Система  $(\mathcal{F}_n(z))_{n=1}^\infty$  узагальнених гіпергеометричних многочленів утворює квазістепеневий базис простору  $\mathcal{A}_\infty$ .

Справджується також

**Теорема 2.** Оператори  $H$ ,  $E$ , визначені рівностями (3) і (5) відповідно, лінійно еквівалентні в просторі  $\mathcal{A}_\infty$ , тобто виконуються співвідношення

$$HT = TE \quad \text{або} \quad T^{-1}H = ET^{-1}. \quad (8)$$

**Д о в е д е н н я.** З рівностей (6) отримуємо

$$TEz^n = n^3Tz^n, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (9)$$

На основі (7) рівності (4) можна записати у такому вигляді:

$$HTz^n = n^3Tz^n, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (10)$$

З рівностей (9) і (10) випливає, що й ліві їхні частини співпадають:

$$(HT)z^n = (TE)z^n, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (11)$$

Оскільки добутки неперервних в  $\mathcal{A}_\infty$  операторів є неперервними операторами, то зі співвідношень (11) випливає операторна рівність

$$HT = TE.$$

Отже, ізоморфізм  $T$ , визначений рівністю (7), є оператором перетворення оператора  $E$  в оператор  $H$ , а самі оператори лінійно еквівалентні в просторі  $\mathcal{A}_\infty$ .  $\diamond$

### 3. Розглянемо неоднорідне гіпергеометричне рівняння

$$(H - n^3I)\phi(z) = f(z) \quad (12)$$

з фіксованим  $n \in \{0, 1, 2, \dots\}$  і правою частиною  $f \in \mathcal{A}_\infty$ . Застосуємо до обох частин рівняння (12) оператор  $T^{-1}$  і скористаємось другою із рівностей (8). Тоді отримаємо рівняння

$$(E - n^3I)\psi(z) = g(z), \quad (13)$$

у якому  $\psi(z) = T^{-1}\phi(z)$ ,  $g(z) = T^{-1}f(z)$ . Зауважимо, що рівняння (12) тоді й лише тоді має розв'язок  $\phi \in \mathcal{A}_\infty$ , коли рівняння (13) має розв'язок  $\psi \in \mathcal{A}_\infty$ .

Розв'язок рівняння (13) знаходимо у формі степеневого ряду:  $\psi(z) = \sum_{m=0}^{\infty} \psi_m z^m$ .

Якщо степеневий розклад правої частини має вигляд  $g(z) = \sum_{m=0}^{\infty} g_m z^m$ , то для визначення коефіцієнтів  $\psi_m$  одержуємо систему рівнянь

$$(m^3 - n^3)\psi_m = g_m, \quad m = 0, 1, 2, \dots,$$

з якої при  $m \neq n$  однозначно знаходимо  $\psi_m = \frac{g_m}{m^3 - n^3}$ . При  $m = n$  відповідне рівняння має довільний розв'язок  $\psi_n = A$ , якщо тільки  $g_n = \frac{1}{n!}g^{(n)}(0) = 0$ . При виконанні цієї умови розв'язок рівняння (13) має вигляд

$$\psi(z) = Az^n + \sum_{m \neq n} \frac{g_m}{m^3 - n^3} z^m.$$

Виразимо умову  $g_n = 0$  через коефіцієнти степеневого розкладу правої частини рівняння (12)  $f(z) = \sum_{m=0}^{\infty} f_m z^m$ . Оскільки

$$g(z) = T^{-1}\left(\sum_{m=0}^{\infty} f_m z^m\right) = \sum_{m=0}^{\infty} f_m \left(\sum_{j=0}^m t'_{jm} z^j\right) = \sum_{j=0}^{\infty} \left(\sum_{m=j}^{\infty} t'_{jm} f_m\right) z^j$$

(тут  $t'_{jm}$  – елементи матриці оператора  $T^{-1}$ ), то за властивістю єдиності степеневого розкладу коефіцієнт  $g_n = \sum_{m=n}^{\infty} t'_{nm} f_m$ .

Отже, правильна

**Теорема 3.** Для того щоб рівняння (12) мало розв'язок  $\phi \in \mathcal{A}_\infty$ , необхідно та достатньо, щоб коефіцієнти  $f_m$  степеневого розкладу його правої частини задовольняли умову

$$\sum_{m=n}^{\infty} t'_{nm} f_m = 0. \quad (14)$$

При виконанні умови (14) розв'язок рівняння (12) виражається через гіпергеометричні многочлени формулою

$$\phi(z) = A\mathcal{F}_n(z) + \sum_{m \neq n} \frac{g_m}{m^3 - n^3} \mathcal{F}_m(z),$$

у якій  $g_m = \sum_{\nu=m}^{\infty} t'_{m\nu} f_{\nu}$ .

Зауважимо, що умова (14) виконується, зокрема, тоді, коли права частина рівняння (12) є многочленом, степінь якого менший ніж  $n$ .

1. Андреев А. А., Килбас А. А. Решение неоднородного гипергеометрического уравнения и вычисление интегралов // Докл. АН БССР. – 1983. – **27**, № 6. – С. 493–496.
2. Ибрагимов И. И., Кушнірчук И. Ф. Об эквивалентности операторов Бесселя и Эйлера в пространствах аналитических в круге функций // Докл. АН СССР. – 1974. – **214**, № 1. – С. 33–36.
3. Кушнірчук Й. Ф. Розкладання цілих функцій в ряди за гіпергеометричними многочленами // Доп. АН УРСР. Сер. А. – 1974. – № 6. – С. 503–507.
4. Лебедев Н. Н. Специальные функции и их приложения. – М.–Л.: Физматгиз, 1963. – 379 с.
5. Фишман К. М. К вопросу о линейных преобразованиях аналитических пространств // Докл. АН СССР. – 1959. – **127**, № 1. – С. 40–43.

#### **РАЗРЕШИМОСТЬ НЕОДНОРОДНОГО ОБОБЩЕННОГО ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ**

*Приведены условия разрешимости неоднородного обобщенного гипергеометрического уравнения третьего порядка в пространстве целых функций.*

#### **SOLVABILITY OF NON-HOMOGENEOUS GENERALIZED HYPERGEOMETRIC EQUATION**

*Conditions of solvability of non-homogeneous generalized hypergeometric third-order equation in the space of entire functions are obtained.*

Чернів. нац. ун-т  
ім. Ю. Федьковича, Чернівці

Одержано  
09.09.03