

УДК 517.5, 539.3

DOI: 10.37069/1683-4720-2018-32-3

©2018. С.В. Грищук

МОНОГЕННІ ФУНКЦІЇ У ДВОВИМІРНИХ КОМУТАТИВНИХ АЛГЕБРАХ ДЛЯ РІВНЯНЬ ПЛОСКОЇ ОРТОТРОПІЇ

Серед двовимірних комутативних, асоціативних алгебр з одиницею над полем комплексних чисел другого рангу знайдено опис алгебр \mathbb{B}_0 (складається з єдиної напівпростої алгебри), які містять базис (e_1, e_2) , такий, що $e_1^4 + 2pe_1^2e_2^2 + e_2^4 = 0$ для кожного фіксованого p , $-1 < p < 1$. Будуються \mathbb{B}_0 -значні “аналітичні” функції $\Phi(xe_1 + ye_2)$ ((e_1, e_2) фіксований, x та y є дійсними змінними), такі, що їх дійснозначні компоненти-функції задовольняють рівняння для знаходження функції напружень u у випадку ортотропних плоских деформацій $\left(\frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2p\frac{\partial^4}{\partial x^2\partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4}\right)u(x, y) = 0$. Знайдено характеристизацію розв’язків u даного рівняння у обмежених однозв’язних областях через дійсні компоненти функції Φ .

MSC: 30G35, 74B05.

Ключові слова: анізотропне (ортотропне) середовище, комутативні алгебри, моногенні функції, функція напружень.

1. Модель механіки суцільних середовищ.

Розглянемо однорідне плоске анізотропне тіло, що геометрично зображується у вигляді області D декартової площини xOy , а фізично підпорядковується узагальненому закону Гука вигляду

$$\begin{pmatrix} \sigma_x \\ \tau_{xy} \\ \sigma_y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{1-(a_{12})^2} & 0 & -\frac{a_{12}}{1-(a_{12})^2} \\ 0 & \frac{1}{2(p-a_{12})} & 0 \\ -\frac{a_{12}}{1-(a_{12})^2} & 0 & \frac{1}{1-(a_{12})^2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \varepsilon_x \\ \gamma_{xy} \\ \varepsilon_y \end{pmatrix}, \quad (1)$$

що у оберненій формі перетворюється на

$$\varepsilon_x = \sigma_x + a_{12}\sigma_y, \quad \gamma_{xy} = 2(p - a_{12})\tau_{xy}, \quad \varepsilon_y = a_{12}\sigma_x + \sigma_y, \quad (2)$$

де $\sigma_x, \tau_{xy}, \sigma_y$ і $\varepsilon_x, \frac{\gamma_{xy}}{2}, \varepsilon_y$ є компонентами тензору напружень [3, с. 15] і деформацій [3, с. 16], відповідно, p — дійсне число.

Числова матриця (її елементи — дійсні числа) у правій частині рівності (1) (матриця *модулей пружності* [3, с. 25]) є додатньо визначеною (див., наприклад, [4]). Тому маємо систему нерівностей відносно a_{12} :

$$\begin{cases} \frac{1}{1-(a_{12})^2} > 0, \\ \frac{1}{2(p-a_{12})} > 0. \end{cases} \quad (3)$$

Робота частково підтримана грантом Міністерства освіти і науки України (проект № 0116U001528).

Очевидно, що система (3) має непорожній розв'язок лише при $p > -1$.

Для випадку $p > -1$, одержуємо шукані числові проміжки (розв'язки системи (3)) для a_{12} :

$$-1 < a_{12} < p. \quad (4)$$

Випадок $p > 1$ розглянуто у [1, 2]. Значення $p = 1$ відповідає ізотропному середовищу.

Тому скрізь у даній роботі, будемо вважати, що p є довільним чином фіксованим числом, таким, що

$$-1 < p < 1. \quad (5)$$

Відмітимо також, що узагальнений закон Гука (1) (або (2)) відповідає плоскому випадку анізотропії, який називається *ортотропним* (див. [3, с. 33–34]), причому його частинному випадку.

Враховуючи узагальнений закон Гука (2), рівняння для знаходження функції напружень $u(x, y)$ ($\sigma_x(x_0, y_0) = \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}(x_0, y_0)$, $\tau_{xy}(x_0, y_0) = -\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y}(x_0, y_0)$, $\sigma_y(x_0, y_0) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_0, y_0)$) при всіх $(x_0, y_0) \in D$ має вигляд (див., наприклад, [3–7]):

$$\tilde{l}_p u(x, y) := \left(\frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2p \frac{\partial^4}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4} \right) u(x, y) = 0. \quad (6)$$

Як зазначалось вище, рівняння (6) при $p \leq -1$ не має застосувань у плоскій анізотропній теорії пружності.

Рівняння (6) є частинним випадком *узагальненого бігармонічного рівняння* (даний термін вживається, наприклад, в [5, с. 603] або [8]), останнє відповідає загальному випадку плоскої анізотропії (за умови, що коефіцієнти підпорядковані відповідному узагальненому закону Гука) та є рівнянням для функції напружень.

Введемо для кожних комплексних чисел $c_1, c_2, c_k \in \mathbb{C}, k = 1, 2$, позначення:

$$l_p(c_1, c_2) := c_1^4 + 2pc_1^2 c_2^2 + c_2^4. \quad (7)$$

Характеристичне рівняння для (6) має вигляд

$$l_p(s, 1) \equiv s^4 + 2ps^2 + 1 = 0, s \in \mathbb{C}, \quad (8)$$

його корені є комплексними і попарно різними:

$$\{s_1, s_2, \bar{s}_1, \bar{s}_2\} =: \ker l_p(s, 1), \quad (9)$$

де $\overline{x + iy} := x - iy \equiv \operatorname{Re} z - i \operatorname{Im} z$, $x, y \in \mathbb{R}$, $z = x + iy$ (i — уявна комплексна одиниця);

$$s_1 = P_1 - P_2 i, s_2 = -P_1 + P_2 i, P_1 = \frac{\sqrt{2(1-p)}}{2}, P_2 = \frac{\sqrt{2(1+p)}}{2}. \quad (10)$$

Очевидно, що

$$(P_1)^2 + (P_2)^2 = 1, (P_1)^2 - (P_2)^2 = -p, P_1 P_2 = \frac{\sqrt{1-p^2}}{2}, P_k \neq 0, k = 1, 2. \quad (11)$$

З (10) та (11) одержуємо співвідношення між s_1 і s_2 :

$$s_1 + s_2 = 0, s_1 s_2 = p + \sqrt{1-p^2} i, s_1 \neq s_1, s_1 \neq \bar{s}_2. \quad (12)$$

2. Комутативні алгебри другого рангу над полем комплексних чисел та їх бази, асоційовані з рівнянням (6).

Знайдемо усі можливі асоціативні, комутативні над полем комплексних чисел \mathbb{C} алгебри другого рангу з одиницею e , які містять принаймні один базис (e_1, e_2) , що задовольняє умову, асоційовану з рівнянням (6), а саме:

$$\mathcal{L}_p(e_1, e_2) := e_1^4 + 2pe_1^2 e_2^2 + e_2^4 = 0. \quad (13)$$

Крім того, розширимо поставлену задачу питанням про знаходження у шуканих алгебрах (або алгебрі у випадку, коли вона єдина) базисів (e_1, e_2) , що задовольняють умову (13).

При $p > 1$ дана проблема поставлена та розв'язана у [1], а при $p = 1$ — схожа проблема (з додатковою умовою: $e_1^2 + e_2^2 \neq 0$) у [9].

Як відомо (див. [10]), існує (з точністю до ізоморфізму) дві асоціативні, комутативні над полем комплексних чисел \mathbb{C} алгебри другого рангу з одиницею e . Це алгебри, породжені базисами (e, ρ) , (e, ω) , відповідно:

$$\mathbb{B} := \{c_1 e + c_2 \rho : c_k \in \mathbb{C}, k = 1, 2\}, \rho^2 = 0, \quad (14)$$

$$\mathbb{B}_0 := \{c_1 e + c_2 \omega : c_k \in \mathbb{C}, k = 1, 2\}, \omega^2 = e. \quad (15)$$

Очевидно, що алгебра \mathbb{B}_0 є напівпростою (див. означення, наприклад, у [11, с. 37]), містячи базис з ортогональних ідемпотентів $(\mathcal{I}_1, \mathcal{I}_2)$, де

$$\mathcal{I}_1 = \frac{1}{2}(e + \omega), \mathcal{I}_2 = \frac{1}{2}(e - \omega), \mathcal{I}_1 \mathcal{I}_2 = 0. \quad (16)$$

Очевидно, що

$$\mathcal{I}_1 + \mathcal{I}_2 = e, \mathcal{I}_1 - \mathcal{I}_2 = \omega. \quad (17)$$

Зв'язок алгебри (15) з алгебрами, які є загальноновживаними у зарубіжних наукових працях, наведено у [1].

Оскільки алгебра \mathbb{B} містить ненульовий радикал $\{c\rho : c \in \mathbb{C}\}$ (див. [12]), то алгебра \mathbb{B} не є напівпростою. Елемент $a = c_1 e + c_2 \rho$ з \mathbb{B} є оборотним тоді і тільки тоді, коли $c_1 \neq 0$, у випадку виконання цієї умови справедлива рівність: $a^{-1} = \frac{1}{c_1} e - \frac{c_2}{(c_1)^2} \rho$ (див. [13]).

Теорема 1. Алгебра \mathbb{B} не містить жодного базису (e_1, e_2) , що задовольняє умову (13).

Існує множина потужності континуум, що складається з базисів (e_1, e_2) , $e_k \in \mathbb{B}_0$, $k = 1, 2$, які задовольняють (13):

$$e_1 = \alpha \mathcal{I}_1 + \beta \mathcal{I}_2, e_2 = \tilde{s}_1 \alpha \mathcal{I}_1 + \tilde{s}_2 \beta \mathcal{I}_2 \forall \alpha, \beta \in \mathbb{C} \setminus \{0\}, \quad (18)$$

де $\tilde{s}_1 \neq \tilde{s}_2$, $\tilde{s}_k \in \ker l_p(s, 1)$, $k = 1, 2$.

Доведення. Нехай існують шукані базиси у алгебрі \mathbb{B} . Тоді $e_k = \alpha_k e + \beta_k \rho$, $\alpha_k \in \mathbb{C}$, $\beta_k \in \mathbb{C}$, $k = 1, 2$, $\Delta_{e_1, e_2} := \alpha_1 \beta_2 - \alpha_2 \beta_1 \neq 0$. Розглянемо два можливі випадки:

- 1) Існує обернений елемент e_2^{-1} до e_2 : $e_2^{-1} e_2 = e$.
- 2) Не існує e_2^{-1} .

Нехай має місце випадок 1). Тоді існують $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$, $\alpha^2 + \beta^2 \neq 0$, такі, що $e_1 e_2^{-1} = \alpha e + \beta \rho =: E$.

Доведемо, що $\beta \neq 0$. Нехай $\beta = 0$, тоді $e_1 e_2^{-1} = \alpha e$, $\alpha \neq 0$. Домножаючи останню рівність на e_2 , приходимо до: $e_1 = \alpha e_2$, що суперечить співвідношенню $\Delta_{e_1, e_2} \neq 0$. Отже, $\beta \neq 0$.

Враховуючи, що $E^2 = \alpha^2 e + 2\alpha\beta\rho$, $E^4 = \alpha^4 e + 4\alpha^3\beta\rho$, одержуємо після множення обох частей рівності (13) на $(e_2^{-1})^4$ ланцюжок рівностей:

$$0 = (e_2^{-1})^4 \mathcal{L}_p(e_1, e_2) = L_p(E, e) \equiv l_p(\alpha, 1)e + 4\alpha\beta(\alpha^2 + p)\rho.$$

Тому, маємо систему рівнянь: $l_p(\alpha, 1) = 0$, $\alpha\beta(\alpha^2 + p) = 0$. Беручи до уваги рівності (9), (10) та нерівності (5), $\beta \neq 0$, приходимо до висновку, що дана система не має розв'язків.

Нехай має місце випадок 2). Тоді базисні елементи подаються у вигляді: $e_2 = \alpha_2 \rho$, $\alpha_2 \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$, $e_1 = \alpha_1 e + \beta_1 \rho$. Встановлюємо, що $\alpha_1 \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$, оскільки у протилежному випадку $\Delta_{e_1, e_2} = 0$. Тому, одержуємо нерівність $\mathcal{L}_p(e_1, e_2) = e_1^4 \equiv \alpha_1^4 e + 4\alpha_1^3 \beta_1 \rho \neq 0$, що протирічить умові (13).

Тому не існує базисів (e_1, e_2) , $e_k \in \mathbb{B}$, $k = 1, 2$, що задовольняють умову (13).

Безпосередня перевірка показує, що базиси (18) задовольняють умову (13).

Теорему доведено. \square

Зауважимо, що при $p > 1$ аналогічна теорема доведена у [1], там знайдено усі шукані базиси.

У даній роботі акцентуємо увагу на базисі з (18) у випадку $\alpha = \beta = 1$, а саме:

$$e_1 = \mathcal{I}_1 + \mathcal{I}_2 \equiv e, e_2 = \tilde{s}_1 \mathcal{I}_1 + \tilde{s}_2 \mathcal{I}_2, \quad (19)$$

де

$$(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2) \in \{(s_1, s_2), (\overline{s_1}, \overline{s_2}), (s_1, \overline{s_2}), (\overline{s_1}, s_2), (s_2, \overline{s_1}), (\overline{s_2}, s_1), (\overline{s_2}, \overline{s_1}), (s_2, s_1)\}, \quad (20)$$

тобто $\tilde{s}_k, k = 1, 2$, крім умов теореми 1 задовольняють ще одну додаткову: $\tilde{s}_1 \neq \overline{\tilde{s}_2}$.

Зауважимо, що формула (19) описує також усі базиси (e_1, e_2) , що задовольняють умову (13) з точністю до перестановки (термін вживається у [1]) для випадку, коли один з базисних елементів співпадає з одиницею алгебри e , а другий має коефіцієнти $A_k \in \mathbb{C}$, $k = 1, 2$, відповідно при ідемпотентах \mathcal{I}_k , $k = 1, 2$, що задовольняють умову: $A_1 \neq \overline{A_2}$.

З (19) одержуємо вираження ідемпотентів \mathcal{I}_k , $k = 1, 2$, через e_k , $k = 1, 2$:

$$\mathcal{I}_1 = \tilde{s}_2 s_{12} e_1 - s_{12} e_2, \quad \mathcal{I}_2 = -\tilde{s}_1 s_{12} e_1 + s_{12} e_2, \quad (21)$$

де

$$s_{12} := \frac{1}{\tilde{s}_2 - \tilde{s}_1}.$$

З урахуванням (19) та (21) одержуємо рівності

$$e_1 = e, \quad e_1 e_2 = e_2, \quad e_2^2 = -\tilde{s}_1 \tilde{s}_2 e_1 + (\tilde{s}_1 + \tilde{s}_2) e_2. \quad (22)$$

3. Моногенні функції площини, породженої елементами (20).

Розглянемо площину $\mu_{e_1, e_2} := \{x e_1 + y e_2 : x, y \in \mathbb{R}\}$ над полем дійсних чисел \mathbb{R} , де e_k , $k = 1, 2$, визначаються рівностями (19).

Нехай D є областю декартової площини xOy . Позначимо: $D_\zeta := \{\zeta = x e_1 + y e_2 \in \mu_{e_1, e_2} : (x, y) \in D\}$.

Надалі, вважатимемо: $(x, y) \in \mathbb{R}^2$, $\zeta = x e_1 + y e_2 \in \mu_{e_1, e_2}$.

Зауважимо, що якщо кожен елемент $\zeta \in \mu_{e_1, e_2} \setminus \{0\}$ є оборотним.

Розглядаємо моногенні в D_ζ функції, тобто функції $\Phi : D_\zeta \rightarrow \mathbb{B}_0$ вигляду:

$$\Phi(\zeta) = U_1(x, y) e_1 + U_2(x, y) i e_1 + U_3(x, y) e_2 + U_4(x, y) i e_2, \quad (23)$$

що мають класичну похідну $\Phi'(\zeta)$ в кожній точці $\zeta \in D_\zeta$:

$$\Phi'(\zeta) := \lim_{h \rightarrow 0, h \in \mu_{e_1, e_2}} (\Phi(\zeta + h) - \Phi(\zeta)) h^{-1}. \quad (24)$$

Кожну компоненту $U_k : D \rightarrow \mathbb{R}$, $k \in \{1, \dots, 4\}$, з (23) позначаємо через $U_k[\Phi]$, тобто $U_k[\Phi(\zeta)] := U_k(x, y)$, $k \in \{1, \dots, 4\}$.

Аналогічно [1, Теорема 2] встановлюємо наступну теорему.

Теорема 2. *Функція $\Phi : D_\zeta \rightarrow \mathbb{B}_0$ є моногенною в області D_ζ тоді і тільки тоді, коли її компоненти $U_k : D \rightarrow \mathbb{R}$, $k = \overline{1, 4}$, з розкладу (23) диференційовні в області D та виконується наступний аналог умов Коші – Рімана:*

$$\frac{\partial \Phi(\zeta)}{\partial y} e_1 = \frac{\partial \Phi(\zeta)}{\partial x} e_2 \quad \forall \zeta = x e_1 + y e_2 \in D_\zeta. \quad (25)$$

Підставляючи у (25) розклад (23), далі, використовуючи (22), одержуємо покомпонентну форму рівності (25) у вигляді системи чотирьох рівнянь відносно компонент U_k , $k = \overline{1,4}$, функції (23):

$$\frac{\partial U_1(x, y)}{\partial y} = -\operatorname{Re}(\tilde{s}_1 \tilde{s}_2) \frac{\partial U_3(x, y)}{\partial x} + \operatorname{Im}(\tilde{s}_1 \tilde{s}_2) \frac{\partial U_4(x, y)}{\partial x}, \quad (26)$$

$$\frac{\partial U_2(x, y)}{\partial y} = -\operatorname{Im}(\tilde{s}_1 \tilde{s}_2) \frac{\partial U_3(x, y)}{\partial x} - \operatorname{Re}(\tilde{s}_1 \tilde{s}_2) \frac{\partial U_4(x, y)}{\partial x}, \quad (27)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial U_3(x, y)}{\partial y} &= \frac{\partial U_1(x, y)}{\partial x} + \operatorname{Re}(\tilde{s}_1 + \tilde{s}_2) \frac{\partial U_3(x, y)}{\partial x} - \\ &- \operatorname{Im}(\tilde{s}_1 + \tilde{s}_2) \frac{\partial U_4(x, y)}{\partial x}, \end{aligned} \quad (28)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial U_4(x, y)}{\partial y} &= \frac{\partial U_2(x, y)}{\partial x} + \operatorname{Im}(\tilde{s}_1 + \tilde{s}_2) \frac{\partial U_3(x, y)}{\partial x} + \\ &+ \operatorname{Re}(\tilde{s}_1 + \tilde{s}_2) \frac{\partial U_4(x, y)}{\partial x}, \end{aligned} \quad (29)$$

для кожного $(x, y) \in D$.

Для змінної $\zeta = xe_1 + ye_2 \in \mu_{e_1, e_2}$ (або $(x, y) \in \mathbb{R}^2$) та довільним чином фіксованої пари $(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2)$ з (20) введемо до розгляду комплексні змінні $Z_k \in \mathbb{C}$, $k = 1, 2$, за допомогою формул

$$Z_k = x + \tilde{s}_k y, k = 1, 2, \quad (30)$$

а також області комплексної площини:

$$D_{Z_k} := \{Z_k = x + \tilde{s}_k y \in \mathbb{C} : xe_1 + ye_2 \in D_\zeta\}, k = 1, 2. \quad (31)$$

З рівностей (19) випливає, що змінна ζ подається у вигляді

$$\zeta = Z_1 \mathcal{I}_1 + Z_2 \mathcal{I}_1. \quad (32)$$

Аналогічно [1, Теорема 3] встановлюємо наступну теорему.

Теорема 3. *Функція $\Phi: D_\zeta \rightarrow \mathbb{W}_0$ є моногенною в області D_ζ тоді і тільки тоді, коли має місце рівність*

$$\Phi(\zeta) = F_1(Z_1) \mathcal{I}_1 + F_2(Z_2) \mathcal{I}_2 \quad \forall \zeta \in D_\zeta, \quad (33)$$

де F_k є деякою голоморфною функцією комплексної змінної Z_k в області D_{Z_k} , відповідно при $k = 1, 2$.

Оскільки з існування границі (24) випливає, що функція $\Phi: D_\zeta \rightarrow \mathbb{W}_0$ є неперервною, то функція Φ є також моногенною у сенсі робіт [14–16] (неперервні і диференційовні за Гато у напрямку додатних променів). Для позначення останньої моногенності будемо вживати термін G^+ -моногенність. Аналогічно випадку $p > 1$, де показано, що G^+ -моногенні функції зображаються у вигляді (33)

(див. [1, 14–16]), доводимо аналогічне твердження для випадку $-1 < p < 1$. Тому, як і при $p > 1$, обидва види моногенності (моногенність у сенсі рівності (24) та G^+ -моногенність) співпадають.

Підставляючи (21) у (33), та, замінюючи, без втрати загальності, $s_{12}\tilde{s}_2 F_1$ на F_1 , а $(-s_{12}\tilde{s}_1)F_2$ на F_2 , одержуємо зображення моногенної функції Φ за базисом (19) у вигляді

$$\Phi(\zeta) = (F_1(Z_1) + F_2(Z_2)) e_1 - \left(\frac{1}{\tilde{s}_2} F_1(Z_1) + \frac{1}{\tilde{s}_1} F_2(Z_2) \right) e_2 \quad \forall \zeta \in D_\zeta. \quad (34)$$

4. Моногенні функції площини, породженої елементами (20), та рівняння (6).

З теореми 3 випливає, що моногенна функція (23) має похідні довільного порядку $\tilde{l}_p^{(k)}$, $k = 1, 2, \dots$. Наслідком цього є рівності

$$\tilde{l}_p \Phi(\zeta) = \mathcal{L}_p(e_1, e_2) \Phi(\zeta) \equiv 0 \quad \forall \zeta \in D_\zeta. \quad (35)$$

З (35) та моногенності $\tilde{l}_p \Phi$ випливають рівності

$$U_k [\tilde{l}_p \Phi(\zeta)] = 0 \quad \forall \zeta \in D_\zeta, k = \overline{1, 4}, \quad (36)$$

тобто, дійснозначні компоненти-функції $U_k = U_k[\Phi]$, $k = \overline{1, 4}$, з (23) задовольняють рівняння (6) в області D .

З рівності (34) випливає, що компоненти $U_k(x, y) = U_k[\Phi(\zeta)]$, $k = \overline{1, 4}$, моногенної функції Φ , є нескінченно диференційовними в області D . Таку саму гладкість мають компоненти U_k , $k = \overline{1, 4}$, розв'язків систему рівнянь (26) – (29)

Будемо вважати тут і надалі, що область D є обмеженою і однозв'язною.

Відомо (див., наприклад, [3, §20, с. 136] або [4]), що загальний розв'язок рівняння (6) подається у вигляді:

$$u(x, y) = \operatorname{Re} (F_1(Z_1) + F_2(Z_2)) \quad \forall (x, y) \in D, \quad (37)$$

$F_k: D_{Z_k} \rightarrow \mathbb{C}$, $k = 1, 2$, — довільні аналітичні функції відповідних комплексних змінних.

Користуючись (34), переписуємо рівність (37) у вигляді

$$u(x, y) = U_1[\Phi(\zeta)] \quad \forall \zeta \in D_\zeta, \quad (38)$$

де $\Phi: D_\zeta \rightarrow \mathbb{B}_0$ — довільна моногенна функція.

Позначемо через $\mathbf{V}_0 := (U_{10}, U_{20}, U_{30}, U_{40})$, де $U_{10} \equiv 0$, $U_{k0} := U_k: D \rightarrow \mathbb{R}$, $k = \overline{2, 4}$, є нескінченно диференційовними в D функціями, що задовольняють систему рівнянь (26)–(29). Зауважимо, що \mathbf{V}_0 є загальним розв'язком розв'язком системи (26)–(29) з $U_1 \equiv 0$.

Нехай $\Phi_{1,0}: D_\zeta \rightarrow \mathbb{B}_0$ є довільною моногенною функцією, такою, що $U_k[\Phi_{1,0}] = U_{k0}$, $k = \overline{1, 4}$.

Для фіксованого розв'язку u рівняння (6) справедливий обернений результат про його подання через моногенні функції Φ .

Теорема 4. *Нехай u — певний розв'язок рівняння (6). Деякі аналітичні функції $F_k: D_{Z_k} \rightarrow \mathbb{C}$, $k = 1, 2$, задовольняють рівність (37). Моногенна функція $\Phi_{12}: D_\zeta \rightarrow \mathbb{B}_0$ задовольняє умову*

$$U_1[\Phi_{12}(\zeta)] + iU_2[\Phi_{12}(\zeta)] = F_1(Z_1) + F_2(Z_2) \forall \zeta \in D_\zeta. \quad (39)$$

Усі моногенні функції Φ , такі, що

$$U_1[\Phi] = u(x, y) \forall (x, y) \in D, \quad (40)$$

подаються у вигляді

$$\Phi(\zeta) = \Phi_{12}(\zeta) + \Phi_{1,0}(\zeta) \forall \zeta \in D_\zeta. \quad (41)$$

Доведення. Доведення теореми впливає з вищенаведених міркувань та лінійності операції $U_1[\cdot]$. \square

Зауважимо, що аналогічні твердження до теореми 4 можна встановити для інших компонент $U_k = U_k[\Phi]$, $k \in \{2, 3, 4\}$.

Розглянемо випадки, коли $\Phi_{1,0}$ знаходиться у явному вигляді. Нехай $\tilde{s}_k := s_k$, $k = 1, 2$. Тоді, використовуючи (12) для системи рівнянь з частинними похідними першого порядку (26) – (29) з $U_1 \equiv 0$, та здійснюючи елементарні перетворення, приходимо до рівносильної системи

$$\frac{\partial U_3(x, y)}{\partial x} = -\sqrt{1-p^2} \frac{\partial U_2(x, y)}{\partial y}, \quad (42)$$

$$\frac{\partial U_4(x, y)}{\partial x} = -p \frac{\partial U_2(x, y)}{\partial y}, \quad (43)$$

$$\frac{\partial U_3(x, y)}{\partial y} = 0, \quad (44)$$

$$\frac{\partial U_4(x, y)}{\partial y} = \frac{\partial U_2(x, y)}{\partial x}, \quad (45)$$

для кожного $(x, y) \in D$.

Оскільки $l_p(U_3) = 0$ в області D (далі, для спрощення запису, будемо, при нагоді, опускати дане словосполучення), то підставляючи (44) у зазначене вище рівняння, приходимо до рівності $\frac{\partial^4 U_3}{\partial x^4} = 0$, тому з використанням останньої рівності та рівнянь-наслідків з (44) виду $\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial^k U_3}{\partial x^k} \right) = 0$ ($k \in \{3, 2, 1, 0\}$), одержуємо послідовним інтегруванням рівності

$$\frac{\partial^2 U_3}{\partial x^3} = const, \quad \frac{\partial^2 U_3}{\partial x^2} = P_1(x), \quad \frac{\partial^2 U_3}{\partial x} = P_2(x), \quad U_3 = P_3(x),$$

де $const$ позначає довільну дійсну сталу, $P_k(x)$ є поліномом відносно дійсної змінної x з (довільними) дійсними коефіцієнтами, що є не вище k -го степеня для кожного $k \in \{1, 2, 3\}$.

Отже, доведена рівність

$$U_3(x, y) = P_3(x) \quad \forall (x, y) \in D. \quad (46)$$

Підставляючи (46) у (42), одержуємо

$$\frac{\partial U_2(x, y)}{\partial y} = \frac{\sqrt{1-p^2}}{p^2-1} P_3'(x) \quad \forall (x, y) \in D, \quad (47)$$

де P_3' позначає похідну від P_3 .

Підставляючи тепер вже (47) у (43), маємо

$$\frac{\partial U_4(x, y)}{\partial x} = \frac{p\sqrt{1-p^2}}{1-p^2} P_3'(x) \quad \forall (x, y) \in D. \quad (48)$$

Підставляючи (47) у рівняння, що одержується з (45) при диференціюванні обох частин за змінною y , приходимо до рівності

$$\frac{\partial^2 U_4(x, y)}{\partial y^2} = \frac{\sqrt{1-p^2}}{p^2-1} P_3''(x) \quad \forall (x, y) \in D. \quad (49)$$

Для P_3 введемо позначення:

$$P_3(x) = \frac{a}{6} x^3 + \frac{b}{2} x^2 + cx + d, \quad (50)$$

де a, b, c, d — довільні дійсні сталі.

Здійснюючи міркуванням для рівностей (48) і (49) з урахуванням (46), аналогічні тим, що застосовувались при доведенні (49), приходимо до рівності

$$U_4(x, y) = \frac{\sqrt{1-p^2}}{1-p^2} \left(p \left(\frac{a}{6} x^3 + \frac{b}{2} x^2 + cx \right) - (ax + b) \left(\frac{y^2}{2} + ey \right) + f \right) \quad \forall (x, y) \in D, \quad (51)$$

де e, f — довільні дійсні сталі.

З урахуванням (51) рівності (45), (47) набувають, відповідно, вигляду

$$\frac{\partial U_2}{\partial x} = -\frac{\sqrt{1-p^2}}{1-p^2} (ax + b)(y + e), \quad \frac{\partial U_2}{\partial y} = -\frac{\sqrt{1-p^2}}{1-p^2} \left(\frac{a}{2} x^2 + bx + c \right).$$

Звідки інтегруванням знаходимо U_2 , одержуємо рівність

$$U_2(x, y) = -\frac{\sqrt{1-p^2}}{1-p^2} \left(\left(\frac{a}{2} x^2 + bx \right) (2y + e) + cy + g \right) \quad \forall (x, y) \in D \quad (52)$$

(g — довільна дійсна стала).

Отже, шукана $\Phi_{1,0}$ має компоненти $U_k[\Phi_{1,0}] = U_k$, $k = \overline{1,4}$, де $U_1 \equiv 0$, U_2 визначається рівністю (52), U_3 — формулами (46) і (50), U_4 — рівністю (51), в усіх рівностях a, b, c, d, e, f, g позначають довільні дійсні сталі.

Цитована література

1. Гришчук С.В. Комутативні комплексні алгебри другого рангу з одиницею та деякі випадки плоскої ортотропії. I // Укр. мат. журн. – 2018. – Т. 70, № 8. – С. 1058–1071.
2. Гришчук С.В. Комутативні комплексні алгебри другого рангу з одиницею та деякі випадки плоскої ортотропії. II // Укр. мат. журн. – 2018. – Т. 70, № 10. – С. 1382–1389.
3. Лехницький С.Г. Теория упругости анизотропного тела. – М.: Наука, 1977. – 416 с.
4. Шерман Д.И. Плоская задача теории упругости для анизотропной среды // Труды сейсм. ин-та АН СССР. – 1938. – № 86. – С. 51–78.
5. Мусхелишвили Н.И. Некоторые основные задачи математической теории упругости. – М.: Наука, 1966. – 708 с.
6. Фридман М.М. Математическая теория упругости анизотропных сред // Прикладная математика и механика. – 1950. – Т. 14, № 3. – С. 321–340.
7. Боган Ю.А. Регулярные интегральные уравнения для второй краевой задачи в анизотропной двумерной теории упругости // Изв. РАН. Механика твердого тела. – 2005. – № 4. – С. 17–26.
8. Михлин С.Г. Плоская задача теории упругости // Труды сейсм. ин-та АН СССР. – 1934. – № 65. – 83 с.
9. Мельниченко И.П. Бигармонические базисы в алгебрах второго ранга // Укр. мат. журн. – 1986. – Т. 38, № 2. – С. 252–254.
10. Study E. Über systeme complexer zahlen und ihre anwendungen in der theorie der transformation-sgruppe. Monatshefte für Mathematik. – 1890. – 1, No. 1. –P. 283–354.
11. Чеботарев Н.Г. Введение в теорию алгебр. – Изд. 3-е. /Физико-математическое наследие: математика (алгебра). – М.: Издательство ЛКИ, 2008. – 88 с.
12. Ковалев В.Ф., Мельниченко И.П. Бигармонические функции на бигармонической плоскости // Докл. АН УССР. Сер. А. – 1981. – № 8. – С. 25–27.
13. Гришчук С.В., Плакса С.А. О логарифмичном вычете моногенных функций бигармонической переменной. Комплексний аналіз і течії з вільними границями // Зб. праць Ін-ту математика НАН України. – 2010. – Т. 7, № 2. – С. 227–234.
14. Плакса С.А., Пухтаевич Р.П. Конструктивний опис моногенних функцій в скінченновимірній напівпростій комутативній алгебрі // Доповіді НАН України. – 2014. – № 1. – С. 14–21.
15. Plaksa S.A., Pukhtaievych R.P. Monogenic functions in a finite-dimensional semi-simple commutative algebra // An. St. Univ. Ovidius Constanta. – 2014. – 22, No. 1. – P. 221–235.
16. Shpakivskyi V.S. Monogenic functions in finite-dimensional commutative associative algebras // Zb. Pr. Inst. Mat. NAN Ukr. – 2015. – 12, № 3. –P. 251–268.

References

1. Gryshchuk, S.V. (2018). Commutative complex algebras of the second rank with unity and some cases of plane orthotropy. I. *Ukr. Mat. Zh.*, 70(8), 1058-1071 (in Ukrainian).
2. Gryshchuk, S.V. (2018). Commutative complex algebras of the second rank with unity and some cases of plane orthotropy. II. *Ukr. Mat. Zh.*, 70(10), 1382-1389 (in Ukrainian).
3. Lekhnitskii, S.G. (1981) *Theory of Elasticity of an Anisotropic Body*. Moscow: MIR Publishers.
4. Sherman, D.I. (1938). The plane problem of the theory of elasticity for an anisotropic medium. *Tr. Seism. Inst. Akad. Nauk SSSR*, 86, 51-78 (in Russian).
5. Muskhelishvili, N.I. (1977). *Some basic problems of the mathematical theory of elasticity*. Springer Netherlands.
6. Fridman, M.M. (1950). Mathematical theory of elasticity in the anisotropic media. *Prikl. Mat. Mech.*, 14(3), 321-340 (in Russian).
7. Bogan, Yu.A. (2005). Regular integral equations for the second boundary value problem in anisotropic two-dimensional theory of elasticity. *Izv. Ross. Akad. Nauk, Mekh. Tverd. Tela*, 4, 17-26 (in Russian).
8. Mikhlin, S.G. (1935). The plane problem of the theory of elasticity. *Tr. Seism. Inst. Akad. Nauk SSSR*, 65 (in Russian).

9. Mel'nichenko, I.P. (1986). Biharmonic bases in algebras of the second rank. *Ukr. Mat. Zh.*, 38(2), 224-226 (in Russian). Translation in (1986) *Ukr. Math. J.*, 38(2), 252-254.
10. Study, E. (1890). Über systeme complexer zahlen und ihre anwendungen in der theorie der transformationsgruppe. *Monatshefte für Mathematik*, 1(1), 283-354.
11. Chebotarev, N.G. (2008). *Introduction to the Theory of Algebras*. Moscow: Publ. House "LKI" (in Russian).
12. Kovalev, V.F., Mel'nichenko, I.P. (1981). Biharmonic functions on the biharmonic plane. *Reports Acad. Sci. USSR, ser. A.*, 8, 25-27 (in Russian).
13. Gryshchuk, S.V., Plaksa, S.A. (2010). On logarithmic residue of monogenic functions of biharmonic variable. In *Complex analysis and flows with free boundaries*. *Zb. Pr. Inst. Mat. NAN Ukr.*, 7(2), 227-234 (in Russian).
14. Plaksa, S.A., Pukhtaievych, R.P. (2014). Constructive description of monogenic functions in a finite-dimensional semisimple commutative algebra. *Dopov. Nac. akad. nauk Ukr.*, 1, 14-21 (in Ukrainian).
15. Plaksa, S.A., Pukhtaievych, R.P. (2014). Monogenic functions in a finite-dimensional semi-simple commutative algebra. *An. St. Univ. Ovidius Constanta*, 22(1), 221-235.
16. Shpakivskiy, V.S. (2015). Monogenic functions in finite-dimensional commutative associative algebras. *Zb. Pr. Inst. Mat. NAN Ukr.*, 12(3), 251-268.

S.V. Gryshchuk

Monogenic functions in two dimensional commutative algebras to equations of plane orthotropy.

Among all two-dimensional commutative and associative algebras of the second rank with the unity e over the field of complex numbers \mathbb{C} we find a semi-simple algebra $\mathbb{B}_0 := \{c_1e + c_2\omega : c_k \in \mathbb{C}, k = 1, 2\}$, $\omega^2 = e$, containing a basis (e_1, e_2) , such that $e_1^4 + 2pe_1^2e_2^2 + e_2^4 = 0$ for any fixed p such that $-1 < p < 1$. A domain $\mathcal{B}_1 = \{(e_1, e_2)\}$, $e_1 = e$, is described in an explicit form. We consider an approach of \mathbb{B}_0 -valued "analytic" functions $\Phi(xe_1 + ye_2) = U_1(x, y)e_1 + U_2(x, y)ie_1 + U_3(x, y)e_2 + U_4(x, y)ie_2$ ($(e_1, e_2) \in \mathcal{B}$, x and y are real variables) such that their real-valued components U_k , $k = \overline{1, 4}$, satisfy the equation on finding the stress function u in the case of orthotropic plane deformations (with absence of body forces): $\left(\frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2p\frac{\partial^4}{\partial x^2\partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4}\right)u(x, y) = 0$ for every $(x, y) \in D$, where D is a domain of the Cartesian plane xOy . A characterization of solutions u for this equation in a bounded simply-connected domain via real components U_k , $k = \overline{1, 4}$, of the function Φ is done in the following sense: let D be a bounded and simply-connected domain, a solution u is fixed, then u is a first component of monogenic function Φ_u . The variety of such Φ_u is found in a complete form. We consider a particular case of $(e, e_2) \in \mathcal{B}_1$ for which Φ_u can be found in an explicit form. For this case a function Φ_u is obtained in an explicit form. Note, that in case of orthotropic plane deformations, when Eqs. of the stress function is of the form: $\left(\frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2p\frac{\partial^4}{\partial x^2\partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4}\right)u(x, y) = 0$, here p is a fixed number such that $p > 1$, a similar research is done in [Gryshchuk S. V. Commutative complex algebras of the second rank with unity and some cases of plane orthotropy. I. *Ukr. Mat. Zh.* 2018. **70**, No. 8. pp. 1058–1071 (Ukrainian); Gryshchuk S. V. Commutative complex algebras of the second rank with unity and some cases of plane orthotropy. II. *Ukr. Mat. Zh.* 2018. **70**, No. 10. pp. 1382–1389 (Ukrainian)].

Keywords: *anisotropic (orthotropic) media, commutative algebras, monogenic functions, stress function.*

С.В. Грищук

Моногенные функции в двумерных коммутативных алгебрах для уравнений плоской ортотропии.

Среди двумерных коммутативных, ассоциативных алгебр второго ранга с единицей над полем комплексных чисел найдено множество алгебр \mathbb{B}_0 (состоит из одной полупростой алгебры), которые содержат базисы (e_1, e_2) , такие, что $e_1^4 + 2pe_1^2e_2^2 + e_2^4 = 0$ для каждого фиксированного p , $-1 < p < 1$. Построены \mathbb{B}_0 -значные “аналитические” функции $\Phi(xe_1 + ye_2)$ ((e_1, e_2) фиксирован, x и y — действительные переменные), такие, что их вещественнозначные компоненты-функции удовлетворяют уравнению для функции напряжений u в случае плоских ортотропных деформаций $\left(\frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2p\frac{\partial^4}{\partial x^2\partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4}\right)u(x, y) = 0$. Найдена характеристика решений u данного уравнения, рассматриваемого в ограниченных односвязных областях, через вещественнозначные компоненты функции Φ .

Ключевые слова: анизотропная (ортотропная) среда, коммутативные алгебры, моногенные функции, функция напряжений.

Інститут математики НАН України, Київ
serhi.gryshchuk@gmail.com

Отримано 03.11.18