

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  $\Phi$ .

**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  $(e, \rho)$ ,  $(e, \omega)$ , 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  $D_\zeta$  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  $D_\zeta$  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  $\zeta$  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  $D_\zeta$  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  $\Phi$  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  $\Phi$  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  $\tilde{l}_p^{(k)} \Phi$ ,  $k = 1, 2, \dots$ . 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  $\Phi$ , 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  $\Phi$ .

**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  $\Phi$ , 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 komplexer 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 assosiative 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 discribed 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 forses):  $\left(\frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2p\frac{\partial^4}{\partial x^2\partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4}\right)u(x, y) = 0$  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  $\Phi$  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  $\Phi_u$ . The variety of such  $\Phi_u$  is found in a complete form. We consider a particular case of  $(e, e_2) \in \mathcal{B}_1$  for which  $\Phi_u$  can be found in an explicit form. For this case a function  $\Phi_u$  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  $\Phi$ .

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

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

Отримано 03.11.18