

УДК 517.956

О.В.Лисенко

Луцький національний технічний університет

ОЦІНКА ЗНИЗУ ПЕРШОГО ВЛАСНОГО ЗНАЧЕННЯ БІГАРМОНІЙНОГО ОПЕРАТОРА В ПРОСТОРИ E^3

В роботі розглядається перша гранична задача бігармонійного рівняння в просторі E^3 . Використовуючи методіку, яка раніше дозволила нам розв'язати аналогічну задачу на площині E^2 , оцінили знизу найменше власне значення.

Ключові слова: власне значення, бігармонійне рівняння, граничні умови.

Розглядається метод знаходження першого власного числа задачі

$$\Delta^2 u - \lambda^4 u = 0, \quad (1)$$

$$u|_{\partial\Omega} = \frac{\partial u}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0, \quad (2)$$

заданій в опуклому тілі Ω з гладкою границею $\partial\Omega$. Апроксимуємо тіло зовні многогранником. Нехай $t. Q$ - точка мінімумів функціоналів [1]:

$$B(Q) = \sum_p \frac{S_p}{h_p}, \quad B = \min_Q B(Q);$$

$$m(Q) = \sum_p \frac{S_p}{h_p^2}, \quad m = \min_Q m(Q),$$

де S_p - площа p -ої грані многогранника, а h_p - віддаль від точки Q до p -ої грані. Переходимо до сферичних координат (r, θ, φ) з центром в точці Q . Оскільки оператор Лапласа в цих координатах має вигляд

$$\Delta \equiv \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \left(\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \operatorname{ctg} \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2},$$

а бігармонійний оператор це $\Delta^2 \equiv \Delta(\Delta)$, то з рівняння (1) отримаємо

$$\begin{aligned} \lambda_1^4 = & \frac{1}{u} \left\{ \frac{\partial^4 u}{\partial r^4} + \frac{4}{r} \frac{\partial^3 u}{\partial r^3} + \frac{1}{r^4} \left[\frac{\partial^4 u}{\partial \theta^4} + 2 \operatorname{ctg} \theta \frac{\partial^3 u}{\partial \theta^3} - \operatorname{ctg}^2 \theta \frac{\partial^2 u}{\partial \theta^2} + \operatorname{ctg} \theta (3 + \operatorname{ctg}^2 \theta) \frac{\partial u}{\partial \theta} \right] + \right. \\ & + \frac{1}{r^4 \sin^4 \theta} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial \varphi^4} + 4 \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} \right) + \frac{2}{r^2} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial r^2 \partial \theta^2} + \operatorname{ctg} \theta \frac{\partial^3 u}{\partial r^2 \partial \theta} + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^4 u}{\partial r^2 \partial \varphi^2} \right) + \\ & \left. + \frac{2}{r^4 \sin^2 \theta} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial \theta^2 \partial \varphi^2} - \operatorname{ctg} \theta \frac{\partial^3 u}{\partial \varphi^2 \partial \theta} \right) \right\}, \quad (3) \end{aligned}$$

де $u \in C^4[\Omega]$ і задовольняє граничним умовам (2).

Якщо ввести функції

$$\begin{aligned} B_1 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial r^3}; & B_2 &= \frac{1}{u} \frac{\partial u}{\partial r}; & B_3 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial \theta^3}; \\ B_4 &= \frac{1}{u} \frac{\partial u}{\partial \theta}; & B_5 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial \varphi^3}; & B_6 &= \frac{1}{u} \frac{\partial u}{\partial \varphi}; \\ B_7 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial r^2 \partial \theta}; & B_8 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial r \partial \varphi^2}; & B_9 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial \varphi^2 \partial \theta}, \end{aligned} \quad (4)$$

то прийдемо до рівняння:

$$\begin{aligned} \lambda_1^4 = & \frac{\partial B_1}{\partial r} + B_1 B_2 + \frac{4}{r} B_1 + \frac{1}{r^4} \left(\frac{\partial B_3}{\partial \theta} + B_3 B_4 + 2 \operatorname{ctg} \theta B_3 \right) - \frac{\operatorname{ctg}^2 \theta}{r^4} \left(\frac{\partial B_4}{\partial \theta} + B_4^2 - \frac{\operatorname{ctg}^2 \theta + 3}{\operatorname{ctg} \theta} B_4 \right) + \\ & + \frac{1}{r^4 \sin^4 \theta} \left(\frac{\partial B_5}{\partial \varphi} + B_5 B_6 \right) + \frac{4}{r^4 \sin^4 \theta} \left(\frac{\partial B_6}{\partial \varphi} + B_6^2 \right) + \frac{2}{r^2} \left(\frac{\partial B_7}{\partial \theta} + B_7 B_4 + \operatorname{ctg} \theta B_7 \right) + \\ & + \frac{2}{r^2 \sin^2 \theta} \left(\frac{\partial B_8}{\partial r} + B_8 B_2 \right) + \frac{2}{r^4 \sin^2 \theta} \left(\frac{\partial B_9}{\partial \theta} + B_9 B_4 - \operatorname{ctg} \theta B_9 \right), \end{aligned} \quad (5)$$

де $r \geq 0$, $0 \leq \theta \leq \pi$, $0 \leq \varphi < 2\pi$.

Приступаємо до конструктивної побудови функцій B_i , $i = \overline{1,9}$. Для цього з'єднаємо точку Q з гранями многогранника; розіб'ємо тіло Ω на частини Ω_p , а проєкцію точки Q на p -ту грань буде точка $M_p(h_p, \theta_p, \varphi_p)$.

Розглянемо функції

$$\psi = \frac{br \cos \alpha_p}{h_p}, \quad H_{\frac{1}{2}}(x) = w'_{\frac{1}{2}}(b) \omega_{\frac{1}{2}}(x) - \omega'_{\frac{1}{2}}(b) w_{\frac{1}{2}}(x), \quad (6)$$

де b - найменший додатній корінь рівняння

$$w'_{\frac{1}{2}}(x) \omega_{\frac{1}{2}}(x) - \omega'_{\frac{1}{2}}(x) w_{\frac{1}{2}}(x) = 0, \quad (7)$$

$\omega_{\frac{1}{2}}(x)$ - розв'язок рівняння Лапласа

$$\omega'' + \frac{2\nu+1}{x} \omega' + \omega = 0, \quad (8)$$

а $w_{\frac{1}{2}}(x)$ - розв'язок рівняння

$$w'' + \frac{2\nu+1}{x} w' - w = 0, \quad (9)$$

яке ми назвали модифікованим рівнянням Лапласа; як і в роботі [2], про власні значення в просторі,

$$\cos \alpha_p = \sin \theta_p \sin \theta \cos(\varphi - \varphi_p) + \cos \theta_p \cos \theta.$$

Таким чином побудована функція $H_{\frac{1}{2}}(\psi)$ задовольняє граничним умовам (2). Якщо тепер покласти $B_3 = B_4 = B_5 = B_6 = B_7 = B_8 = B_9 = 0$, то рівняння (5) прийме вигляд

$$\frac{\partial B_1}{\partial r} + B_1 B_2 + \frac{4}{r} B_1 = \lambda_1^4. \quad (10)$$

Логічно за u взяти функцію $H_{\frac{1}{2}}(\psi)$. Функції B_1 і B_2 , які тепер приймуть вигляд

$$\begin{aligned} B_1 &= \frac{1}{u} \frac{\partial^3 u}{\partial r^3} = \frac{1}{H_{\frac{1}{2}}} \frac{b^3 \cos^3 \alpha_p}{h_p^3} H_{\frac{1}{2}}''' = \frac{b^3 \cos^3 \alpha_p}{h_p^3} \frac{H_{\frac{1}{2}}''''(\psi)}{H_{\frac{1}{2}}(\psi)}, \\ B_2 &= \frac{1}{u} \frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{H_{\frac{1}{2}}} \frac{b \cos \alpha_p}{h_p} H_{\frac{1}{2}}' = \frac{b \cos \alpha_p}{h_p} \frac{H_{\frac{1}{2}}'(\psi)}{H_{\frac{1}{2}}(\psi)} \end{aligned}$$

підставимо в рівняння (10):

$$\frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{b^3 \cos^3 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}''(\psi)}{H_{\frac{1}{2}}(\psi)}}{h_p^3} \right) + \frac{b^3 \cos^3 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}''(\psi)}{H_{\frac{1}{2}}(\psi)} b \cos \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}'(\psi)}{H_{\frac{1}{2}}(\psi)}}{h_p^3} + \frac{4 b^3 \cos^3 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}''(\psi)}{H_{\frac{1}{2}}(\psi)}}{r h_p^3} = \lambda_1^4$$

і отримаємо

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}^{(4)} H_{\frac{1}{2}} - H_{\frac{1}{2}}''' H_{\frac{1}{2}}'}{H_{\frac{1}{2}}^2}}{h_p^4} + \frac{b^4 \cos^4 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}''' H_{\frac{1}{2}}'}{H_{\frac{1}{2}}^2}}{h_p^4} + \frac{4 b^3 \cos^3 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}''}{H_{\frac{1}{2}}}}{r h_p^3} = \lambda_1^4.$$

Звідки

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}^{(4)}}{H_{\frac{1}{2}}}}{h_p^4} + \frac{4 b^3 \cos^3 \alpha_p \frac{H_{\frac{1}{2}}''}{H_{\frac{1}{2}}}}{r h_p^3} = \lambda_1^4,$$

або

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p}{h_p^4} \left(\frac{H_{\frac{1}{2}}^{(4)}}{H_{\frac{1}{2}}} + \frac{4 h_p}{r b \cos \alpha_p} \frac{H_{\frac{1}{2}}''}{H_{\frac{1}{2}}} \right) = \lambda_1^4.$$

Якщо згадати вираз ψ , то останнє рівняння можна записати у вигляді

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p}{h_p^4} \left[H_{\frac{1}{2}}^{(4)} + \frac{4}{\psi} H_{\frac{1}{2}}''' \right] = \lambda_1^4 H_{\frac{1}{2}}. \quad (11)$$

або, з врахуванням співвідношень (6),

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p}{h_p^4} \left[w_{\frac{1}{2}}'(b) \left(\omega_{\frac{1}{2}}^{(4)} + \frac{4}{\psi} \omega_{\frac{1}{2}}''' \right) - \omega_{\frac{1}{2}}'(b) \left(w_{\frac{1}{2}}^{(4)} + \frac{4}{\psi} w_{\frac{1}{2}}''' \right) \right] = \lambda_1^4 H_{\frac{1}{2}}.$$

Виходячи з рівнянь (8) та (9), легко отримати, що

$$\omega_{\frac{1}{2}}^{(4)} + \frac{4}{\psi} \omega_{\frac{1}{2}}''' = \omega_{\frac{1}{2}}, \quad \text{а} \quad w_{\frac{1}{2}}^{(4)} + \frac{4}{\psi} w_{\frac{1}{2}}''' = w_{\frac{1}{2}},$$

а тому рівняння (11), якщо врахувати (6) та (7), прийме вигляд

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p}{h_p^4} H_{\frac{1}{2}} = \lambda_1^4 H_{\frac{1}{2}}$$

або

$$\frac{b^4 \cos^4 \alpha_p}{h_p^4} = \lambda_1^4. \quad (12)$$

З останнього співвідношення, аналогічно тому, як це зроблено в [2] і [3], отримаємо ефективну геометричну оцінку для першого власного значення

$$\lambda_1^4 \geq \left(\frac{b^2 B}{3V} \frac{4\pi}{m} \right)^2, \quad (13)$$

де V - об'єм тіла Ω .

1. Пойя Г., Сеге Г. Изопериметрические неравенства в математической физике. – М.: Физматгиз, 1962. – 336с.

2. И.В.Коробчук, О.В.Лысенко Собственные значения оператора Лапласа в пространстве E^3 . Деп. в Укр НИИТИ, 12.08.88, №1973 Ук 88, с.3-6.

3. И.В.Коробчук, О.В.Лысенко Собственные значения бигармонического оператора на плоскости. Деп. в Укр НИИТИ, 04.11.89, №2447 Ук 89, с.2-5.