

Національна академія наук України
Інститут математики НАН України
Рівненський державний педагогічний інститут
Українське математичне товариство
Український фонд "Відродження"

National Academy of Sciences of Ukraine
Institute of Mathematic of NAS of Ukraine
Rivne State Pedagogical Institute
Ukrainian Mathematical Society
Ukrainian fond "Vidrodgenia"

Волинський математичний вісник

Випуск 3

(Матеріали міжнародної конференції "Теорія апроксимацій та чисельні методи", присвяченої 100-річчю з дня народження Е.Ремеза, Україна, Рівне, 19-21 червня 1996)

Volyn

Mathematical Bulletin

ISSUE 3

(Proceedings International Conference "Approximation theory and numerical methods", dedicated to the 100-th Remez birthday anniversary, Ukraine, Rivne, June, 19-21, 1996)

Rivne 1996

“Волинський математичний вісник” публікує результати досліджень в області теоретичної та прикладної математики у вигляді коротких повідомлень, оригінальних статей, оглядів, матеріалів конференцій та семінарів. Розрахований на наукових працівників, викладачів вузів, аспірантів та студентів старших курсів механіко-математичних спеціальностей.

The “Volyn Mathematical Bulletin” publishes the results of investigation of the theoretical and applied mathematics in the form of the short reports, original articles, surveys, works of conferences and seminars. It is good for science workers, teachers of higher schools, post graduates and senior years students of the mechanics and mathematics specialities.

Редакційна колегія :

Скрипник І.В.(головний редактор),
Дзядик В.К.(голова програмного
комітету конференції),
Бомба А.Я.(редактор),
Боднар Д.І., Ковтунець В.В.,
Коновалов В.Н., Попов Б.О.,
Шевчук І.О., Янчук П.С.

Editorial board:

Skrypnyk I.V.(Editor-in-Chief),
Dziadyk V.K.(Program Committee
Conference Header),
Bomba A.Ya.(editor),
Bodnar D.I., Kovtunets V.V.,
Konovalov V.N., Popov B.O.,
Shevchuk I.O., Yanchuk P.S.

Видається один раз у рік з 1994 року. Свідцтво про державну реєстрацію: серія РВ, N 148 від 11.04.1995 р. Засновники : Бомба А.Я., Ковтунець В.В., Слюсарчук В.Ю..

It publishes one time a year beginning from 1994. The paper of State registration: series РВ N 148, 11.04.1995 . Founders: Bomba A.Ya., Kovtunets V.V., Slusarchuk V.Yu.

Адреса редакції: 266000, Україна, м. Рівне, вул. Остафова, 26, педінститут, кафедра інформатики та прикладної математики. Тел.: (8+036+2) 26-04-44. E-Mail: rspi@rspi.govno.ua

При виданні матеріалів конференції редакція вирішила не брати на себе право істотного редагування підготовлених авторами текстів.

The editorship decided not to make the material changes in the authors' original articles of the conferences works.

ЗМІСТ

| | |
|--|----|
| 1. Дзядик В.К. До сторіччя з дня народження члена кореспондента Академії наук України, професора Євгена Яковича Ремеза та про його внесок у розвиток математики..... | 7 |
| 2. Андриенко В.А. О приближении почти всюду средними Рисса двойных ортогональных рядов..... | 9 |
| 3. Антонова Т.М. Про вигляд максиманти одного класу гіллястих ланцюгових дробів з комплексними компонентами..... | 14 |
| 4. Боднар Д. І. Про збіжність гіллястих ланцюгових дробів з невід'ємними елементами..... | 19 |
| 5. Бомба А.Я., Кузьменко А.П. Про метод сумарних зображень розв'язування крайових задач на конформні відображення..... | 23 |
| 6. Бунь П.А., Семикина А.В. Числові методи розв'язування диференціальних рівнянь вищих порядків з використанням узагальнених формул диференціювання з різницями назад..... | 26 |
| 7. Вартамян Г.М. Об оценке одного интеграла на кривых..... | 31 |
| 8. Галеев Э.М. Дискретизация задачи о поперечниках..... | 35 |
| 9. Голубов Б.И. Об ограниченности операторов Харди и Харди-Литтльвуда в пространствах $Re H^1$ и BMO | 39 |
| 10. Кириллов С.А. О теореме Марцинкевича-Зигмунда..... | 43 |
| 11. Колупаев Б.С., Бордюк М.А., Сідлецький В.О. Кореляційний взаємозв'язок мікро- та макроскопічних властивостей металонаповнених полімерних систем..... | 46 |
| 12. Кореновский А.А. Многомерный вариант леммы Рисса и некоторые его приложения..... | 50 |
| 13. Крикова І.В., Литвин О.М. Інтерлінація на границі п'ятикутника з криволінійною стороною..... | 56 |
| 14. Кротов В.Г. Весовые неравенства и теоремы о следах для функций из многомерных классов типа Харди-Соболева..... | 61 |
| 15. Крякин Ю.В. О приближении чебышевскими сплайнами в метрике Lp_1 | 67 |
| 16. Кучмінська Х.Й. Аналог теореми Пейдона-Уолла для гіллястих ланцюгових дробів..... | 72 |
| 17. Летичевський О.А., Біленко В.І., Волков В.А., Денисенко П.М. Реалізація модифікованого методу Дзядика засобами алгебраїчного програмування..... | 76 |

| | | |
|-----|---|-----|
| 18. | Литвин О.М., Литвин О.О. Одна теорема про збіжність методу Качмажа при розв'язанні СЛАР..... | 83 |
| 19. | Литвин О.М., Нечуйвігер О.П. Кубатурна формула для обчислення коефіцієнтів Фур'є функцій $F(X, Y)$ з використанням інтерлінації функцій | 87 |
| 20. | Литвин О.М., Трофименко О.П. Чисельна реалізація оптимального методу скінченних елементів задачі Діріхле для рівняння Пуассона..... | 91 |
| 21. | Лотюк Ю.Г. Побудова многочлена найкращого рівномірного наближення розв'язку рівняння Ріккати методом продовження по параметру..... | 96 |
| 22. | Олійник Т.М., Остудін Б.А. Алгоритм наближеного розв'язування однієї задачі теплопровідності у випадку розімкнених граничних поверхонь скланої геометрії..... | 99 |
| 23. | Піддубний О.М. Застосування апроксимаційних методів до вивчення граничних властивостей розв'язків одного класу диференціальних рівнянь. | 103 |
| 24. | Попов Б.А. Харе Д.Е.Дж. Побудова ітераційних алгоритмів для обчислення обернених функцій..... | 106 |
| 25. | Прикарпатський А.К., Притула М.М., Єршенко О.О. The Lie-algebraic discrete approximations in computing analysis..... | 113 |
| 26. | Столярчук В.К., Мартинюк П.М. Побудова дробово-раціональних поліномів, які здійснюють близьке до найкращого рівномірне наближення функцій Бесселя з цілим індексом, функції ймовірностей та деяких гіпергеометричних функцій..... | 117 |
| 27. | Стороженко Э.А. Об обратимости неравенства С.Н.Бернштейна для комплексних полиномов..... | 120 |
| 28. | Сяський А.О., Сяський В.А. Метод колокації в плоских контактних задачах для пластин з підкріпленням криволінійним отвором..... | 124 |
| 29. | Тадєєв П.О. Вплив педагогічних праць Є.Я.Ремеза на розвиток змісту сучасної математичної освіти в Україні..... | 128 |
| 30. | Турбал Ю.В. Оцінка інтенсивностей пуассонівських потоків моделі радіоактивного забруднення..... | 130 |
| 31. | Харкевич Ю.І. Про наближення функцій класу C^N лінійними середніми їх рядів Фур'є..... | 135 |
| 32. | Янчук П.С. Многочленно-сітковий спосіб наближеного розв'язування крайових задач..... | 139 |

В.А. Сяський, докт. техн. наук (Рівне, педінститут)

В.А. Сяський, аспірант (Рівне, педінститут)

МЕТОД КОЛОКАЦІЇ В ПЛОСКИХ КОНТАКТНИХ ЗАДАЧАХ ДЛЯ ПЛАСТИНКИ З ПІДКРІПЛЕНИМ КРИВОЛІНІЙНИМ ОТВОРОМ

The plane contact problem for interminable plate with curvilinear fortified by thin elastic bar hole with presence of cut on line of division of material is considered.

Розглянемо нескінченну ізотропну пластинку товщиною $2h$ з круговим отвором радіусом $\rho_0=1$, яка перебуває в умовах однорідного напруженого стану "на нескінченності". Контур отвору підкріплений тонким пружним стержнем постійного поперечного перерізу, причому на частині лінії розділу матеріалів пластинки і стержня відбулося розмикання лінії спаю. Серединна поверхня пластинки віднесена до полярної системи координат (ρ, λ) з полюсом в центрі отвору. Не порушуючи загальності, вважаємо, що лінія спаю симетрична відносно полярної осі, а зовнішні зусилля p і q діють в двох взаємно перпендикулярних напрямках. При цьому зусилля p направлені вздовж осі симетрії.

Деформації контура отвору в пластинці при заданому навантаженні визначаються співвідношеннями [6]

$$\varepsilon_\lambda = \frac{1}{2Eh} \left[(1-\nu)T_\rho(\lambda) - \frac{1}{\pi_\gamma} \int T_\rho(t) dt + \frac{1}{\pi_\gamma} \int S_{\rho\lambda}(t) \operatorname{ctg} \frac{\lambda-t}{2} dt + (p+q) - 2(p-q) \cos 2\lambda \right] \quad (1);$$

$$\nu = \frac{1}{2Eh} \left[(1-\nu)S_{\rho\lambda}(\lambda) - \frac{1}{\pi_\gamma} \int S_{\rho\lambda}(t) dt - \frac{1}{\pi_\gamma} \int T_\rho(t) \operatorname{ctg} \frac{\lambda-t}{2} dt + 2(p-q) \sin 2\lambda \right],$$

де $\varepsilon_\lambda = u_\rho - \frac{\partial u_\lambda}{\partial \lambda}$ - відносне видовження контура ; $\nu = u_\lambda - \frac{\partial u_\rho}{\partial \lambda}$ - кут повороту

нормалі до контура внаслідок деформації ; γ - дуга на контурі ;

u_ρ, u_λ - компоненти вектора зміщення точок контура ; E, ν - модуль пружності і коефіцієнт Пуассона матеріалу пластинки ; $T_\rho, S_{\rho\lambda}$ - нормальні і дотичні контактні зусилля на лінії спаю пластинки і стержня.

Підкріплюючий стержень моделюємо пружною лінією, яка наділена жорсткістю на розтяг g_1 і згин g_2 . Його напружено-деформований стан описуємо теорією тонких криволінійних стержнів [4,6]

$$N(\lambda) = P_0 \cos \lambda + \int_0^\lambda T_\rho(t) \sin(\lambda-t) dt - \int_0^\lambda S_{\rho\lambda}(t) \cos(\lambda-t) dt ;$$

$$L_b(\lambda) = (L_0 + P_0) - N(\lambda) - \int_0^\lambda S_{\rho\lambda}(t) dt ; \quad \varepsilon^{(e)} = \frac{N(\lambda)}{g_1} ; \quad \nu^{(e)} = \frac{1}{g_2} \int_0^\lambda L_b(\lambda) d\lambda \quad (2)$$

Тут $N(\lambda), L_b(\lambda)$ - поздовжня сила і згинаючий момент в перерізі λ стержня ; $L_0=L_b(0)$; $P_0=N(0)$; верхнім індексом ^(e) відзначені деформації стержня.

Використовуючи метод сил [4] для визначення P_0 і L_0 , знаходимо

$$\varepsilon_\lambda^{(c)} = \frac{1}{g_\lambda} \left[P_0 \cos \lambda + \int_0^\lambda T_p(t) \sin(\lambda - t) dt - \int_0^\lambda S_{\rho\lambda}(t) \cos(\lambda - t) dt \right]; \quad (3)$$

$$P_0 = \frac{1}{g_\lambda} \left[(L_0 + P_0) \lambda - P_0 \sin \lambda + \int_0^\lambda T_p(t) \cos(\lambda - t) dt + \int_0^\lambda S_{\rho\lambda}(t) \sin(\lambda - t) dt - \int_0^\lambda T_p(t) dt + \int_0^\lambda (t - \lambda) S_{\rho\lambda}(t) dt \right];$$

$$L_0 + P_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{\alpha_0} T_p(t) dt - \frac{1}{\pi} \int_0^{\alpha_0} (t - \pi) S_{\rho\lambda}(t) dt; \quad (4)$$

$$P_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{\alpha_0} S_{\rho\lambda}(t) \sin t dt - \frac{1}{\pi} \int_0^{\alpha_0} (t - \pi) (T_p(t) \sin t + S_{\rho\lambda}(t) \cos t) dt;$$

$\pm \alpha_0$ - кінцеві точки зони спаю.

При виведенні (3), (4) врахована умова рівноваги стержня

$$\int_0^{\alpha_0} (T_p(t) \cos t - S_{\rho\lambda}(t) \sin t) dt = 0 \quad (5)$$

Граничні умови на лінії розділу матеріалів приймаємо у вигляді

$$\varepsilon_\lambda = \varepsilon_\lambda^{(c)}; \quad V = V^{(c)}, \quad \lambda \in [-\alpha_0; \alpha_0]; \quad T_p = 0; \quad S_{\rho\lambda} = 0, \quad \lambda \in [\alpha_0; 2\pi - \alpha_0] \quad (6)$$

Підставляючи (1), (3), (4) в граничні умови (6), приходимо до системи двох сингулярних інтегральних рівнянь з ядрами Гільберта для визначення контактних зусиль T_p і $S_{\rho\lambda}$

$$(1 - \nu) S_{\rho\lambda}(\lambda) - \frac{1}{\pi} \int_{-\alpha_0}^{\alpha_0} S_{\rho\lambda}(t) dt - \frac{1}{\pi} \int_{-\alpha_0}^{\alpha_0} T_p(t) \operatorname{ctg} \frac{\lambda - t}{2} dt + 2(p + q) - 2(p - q) \cos 2\lambda =$$

$$= \frac{2Eh}{g_\lambda} \left[(L_0 + P_0) \lambda - P_0 \sin \lambda + \int_0^\lambda T_p(t) \cos(\lambda - t) dt + \int_0^\lambda S_{\rho\lambda}(t) \sin(\lambda - t) dt - \int_0^\lambda T_p(t) dt + \int_0^\lambda (t - \lambda) S_{\rho\lambda}(t) dt \right] \quad (7)$$

$$(1 - \nu) T_p(\lambda) - \frac{1}{\pi} \int_{-\alpha_0}^{\alpha_0} T_p(t) dt + \frac{1}{\pi} \int_{-\alpha_0}^{\alpha_0} S_{\rho\lambda}(t) \operatorname{ctg} \frac{\lambda - t}{2} dt + (p + q) - 2(p - q) \cos 2\lambda =$$

$$= \frac{2Eh}{g_\lambda} \left[P_0 \cos \lambda + \int_0^\lambda T_p(t) \sin(\lambda - t) dt - \int_0^\lambda S_{\rho\lambda}(t) \cos(\lambda - t) dt \right], \quad \lambda \in [-\alpha_0; \alpha_0]. \quad (8)$$

Крім системи (7) повинна виконуватися умова рівноваги (5).

Точне розв'язування системи (7) пов'язане із значними математичними труднощами. Для наближеного її розв'язку використаємо метод механічних квадратур. Суть цього методу полягає в тому, що розв'язок системи подається у вигляді добутку деякого множника, який характеризує поведінку розв'язку в околі особливих точок, і гладкої обмеженої функції. Вигляд цього множника визначається з умови несуперечності системи рівнянь в околі особливої точки.

Заміною змінних

$$\tau = \operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} / a_0, \quad s = \operatorname{tg} \frac{t}{2} / a_0, \quad a_0 = \operatorname{tg} \frac{\alpha_0}{2} \quad (9)$$

систему (7) зведемо до вигляду

$$(1 - \nu) T_p(\tau) + \frac{2}{\pi} \int_{-1}^1 S_{\rho\lambda}(s) \frac{ds}{s - \tau} + R_1(\tau) = 0;$$

$$(1 - \nu) S_{\rho\lambda}(\tau) - \frac{2}{\pi} \int_{-1}^1 T_p(s) \frac{ds}{s - \tau} + R_2(\tau) = 0,$$

де $R_1(\tau)$, $R_2(\tau)$ - регулярні при $\tau = \pm 1$ функції. Система (9) повинна бути несуперечною при $\tau \rightarrow \pm 1$.

Допустимо, що $T_\rho(\tau)$ і $S_{\rho\lambda}(\tau)$ задовольняє на інтервалі $(-1; 1)$ умову Гельдера [2], а в околі кінців $\tau = \pm 1$ має місце подання

$$T_\rho(\tau) + iS_{\rho\lambda}(\tau) = (1-\tau)^{-\gamma_1}(1+\tau)^{-\gamma_2} [T_\rho^0(\tau) + iS_{\rho\lambda}^0(\tau)] , \quad (10)$$

де $T_\rho^0(\tau)$, $S_{\rho\lambda}^0(\tau)$ - функції, які задовольняють умову Гельдера на $[-1; 1]$; $\text{Re}\gamma_1 > 0$; $\text{Re}\gamma_2 > 0$.

Використовуючи методику [1], визначаємо

$$T_\rho(\tau) + iS_{\rho\lambda}(\tau) = \frac{1}{\sqrt{1-\tau^2}} e^{i\beta_1 \ln \frac{1+\tau}{1-\tau}} [T_\rho^0(\tau) + iS_{\rho\lambda}^0(\tau)] , \quad \beta_1 = \frac{\ln \kappa}{2\pi} \quad (11)$$

Вираз (11) показує, що на торцях лінії спаю контактні напруження мають особливість типу квадратного кореня, на яку накладається локальна осциляція. В роботі [6] показано, що в задачах, які не вимагають визначення коефіцієнтів напружень в торцях лінії спаю, осцилюючий множник можна внести у вираз $T_\rho^0(\tau) + iS_{\rho\lambda}^0(\tau)$. Тому наближений розв'язок системи (7) може бути вибраний у вигляді [1]

$$T_\rho(\tau) + iS_{\rho\lambda}(\tau) = \frac{1}{\sqrt{1-\tau^2}} [\tilde{T}_\rho(\tau) + i\tilde{S}_{\rho\lambda}(\tau)] , \quad (12)$$

де $\tilde{T}_\rho(\tau)$, $\tilde{S}_{\rho\lambda}(\tau)$ - обмежені на $[-1; 1]$, неперервні функції.

Згідно з ідеєю Мультіппа-Каландія [3], побудуємо інтерполяційні поліноми Лагранжа для функцій $\tilde{T}_\rho(\tau)$, $\tilde{S}_{\rho\lambda}(\tau)$, вибравши за вузли інтерполяції корені поліномів Чебишева другого роду порядку N_0

$$\tau_m = \cos \varphi_m ; \quad \varphi_m = \frac{2m-1}{2N_0} \pi , \quad (m=1, 2, \dots, N_0) \quad (13)$$

Як відомо [3], такі поліноми мають вигляд

$$\{\tilde{T}_\rho(\varphi), \tilde{S}_{\rho\lambda}(\varphi)\} = \frac{1}{N_0} \sum_{n=1}^{N_0} \{A_n, B_n\} \frac{(-1)^{n+1} \cos N_0 \varphi \sin \varphi_n}{\cos \varphi - \cos \varphi_n} , \quad (14)$$

$$\lambda = 2 \arctg(a_0 \cos \varphi) .$$

Підставляючи (12), (14) в систему (7) з врахуванням (5) і надаючи аргументу φ послідовно значення $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_{N_0}$, одержимо систему лінійних алгебраїчних рівнянь для визначення постійних A_n, B_n . Якщо розв'язок цієї системи, який задовольняє умові рівноваги (5), буде відомий, то контактні напруження в точках колокації визначатимуться за формулами

$$T_\rho(\lambda_m) = \frac{A_m}{\sin \varphi_m} ; \quad S_{\rho\lambda}(\lambda_m) = \frac{B_m}{\sin \varphi_m} \quad (15)$$

Чисельна реалізація задачі проведена для випадку $p=1$; $q=0$. Для підкріплюючого стержня прямокутного перерізу $2h \times b_0$ з параметрами $h^c/h = 1$; $b_0/\rho_0 = 0.1$; $\alpha_0 = 5\pi/6$ досліджений вплив жорсткості стержня E_0/E на розподіл контактних напружень по контуру отвору в пластинці. Результати розрахунку приведені в таблиці 1. Всі обчислення проводилися для різних значень N_0 , до $N_0 = 64$ включно. Слід відмітити, що контактні напруження практично не змінюються починаючи з $N_0 = 32$. Це свідчить про добру збіжність

методу колокації. При обчисленні інтегралів із змінними верхніми границями кожен інтервал між сусідніми точками колокації розділявся на 20 частин. Для визначення інтегралів у лівій частині (7) використані квадратурні формули, які приведені в [5, 6].

Таблиця 1

| λ (град) | T_p | | | $S_{рл}$ | | |
|------------------|------------|--------|--------|----------|--------|--------|
| | $E_0/E=10$ | 100 | 1000 | 10 | 100 | 1000 |
| 0 | -0.004 | 0.066 | 0.643 | 0 | 0 | 0 |
| 10.46 | -0.021 | 0.219 | 0.796 | -0.320 | -0.449 | -0.410 |
| 30.70 | -0.128 | 0.658 | 1.159 | -0.860 | -0.941 | -0.802 |
| 49.11 | 0.488 | 0.727 | 0.959 | -0.962 | -1.026 | -0.804 |
| 65.08 | 0.677 | 1.002 | 0.960 | -0.780 | -0.760 | -0.524 |
| 78.54 | 0.865 | 1.036 | 0.820 | -0.444 | -0.310 | -0.080 |
| 89.73 | 0.879 | 1.129 | 0.820 | -0.118 | 0.124 | 0.339 |
| 99.00 | 0.907 | 1.081 | 0.725 | 0.157 | 0.514 | 0.725 |
| 113.05 | 0.813 | 1.058 | 0.629 | 0.482 | 1.041 | 1.257 |
| 122.94 | 0.728 | 1.020 | 0.505 | 0.585 | 1.361 | 1.581 |
| 132.93 | 0.775 | 0.914 | 0.287 | 0.529 | 1.665 | 1.865 |
| 139.39 | 1.131 | 0.583 | -0.068 | 0.431 | 1.964 | 2.143 |
| 142.45 | 1.441 | 0.273 | -0.342 | 0.396 | 2.172 | 2.343 |
| 145.77 | 1.915 | -0.355 | -0.853 | 0.419 | 2.525 | 2.712 |
| 148.48 | 2.773 | -1.978 | -2.244 | 0.699 | 3.432 | 3.776 |
| 149.28 | 3.610 | -3.711 | -3.858 | 1.151 | 4.345 | 4.906 |
| 149.92 | 9.921 | -15.64 | -15.76 | 5.167 | 10.431 | 12.556 |

1. Александров В.М.; Мхитарян С.М. Контактные задачи для тел с тонкими покрытиями и прослойками. -М.:Наука,1983.-488с.
2. Гахов Ф.Д. Краевые задачи. -М.:Наука,1977.-640с.
3. Каланция Ф.И. Математические методы двумерной упругости. -М.:Наука,1973.-304с.
4. Писаренко Г.С. и др. Сопротивление материалов. -Киев:Вища школа,1986.-775с.
5. Сяський А.А. Упругое равновесие пластинки с частично подкреплённым криволинейным отверстием. //Прикл. математика и механика. -1986. -50,N2. -с.247-254.
6. Сяський А.А., Сяський В.А. Напряжённое состояние кусочно-однородной пластинки с упругим включением. //Прикл. механика -1983. -19,N5. -с.94-99.