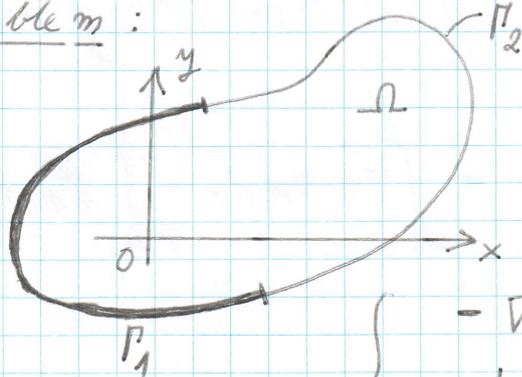


(1)

Sformułowanie wariacyjne i metoda elementów skończonych -

- przykład zagadnienia w 2D

Problem:



$$\partial\Omega = \Gamma_1 \cup \Gamma_2$$

Szukamy rozwiązania zagadnienia

brzegowego:

$$\textcircled{1} \left\{ \begin{array}{l} -\nabla^2 u = f \quad \text{w } \Omega \quad \left(\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) \\ u|_{\Gamma_1} = 0 \\ \frac{\partial u}{\partial n} + au|_{\Gamma_2} = g \end{array} \right. \quad \text{w-li brzegowe na } \partial\Omega$$

Pochodzenie problemu: zagadnienia dyfuzji i przewodnictwa ciepła (stany ustalone) przy mieszanych warunkach brzegowych.

Rozwiązanie klasyczne wymaga mocnych założeń co do regularności danych zadania (f, g , regularność brzegu $\partial\Omega$). W szczególności $f \in C(\Omega)$, $g \in C(\Gamma_2)$.

Przy odpowiednio regularnym brzegu $\partial\Omega$, $u \in C^2(\Omega)$ tj. ciągła wraz z pochodnymi do rzędu drugiego. Tak mocne warunki nie muszą być spełnione w praktycznych zagadnieniach.

Z tego powodu warto rozwinąć sformułowanie słabe (czyli wariacyjne).

Założmy na chwilę, że dane zagadnienia brzegowe, tj.

f i g są odpowiednio regularne i u jest rozwiązaniem

klasycznym. Wobec tego, dla każdej odpowiednio regularnej funkcji v określonej w Ω następująca równość całkowa

$$\int_{\Omega} (-\nabla^2 u) v \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx \quad (2)$$

spełniona jest tożsamościowo! ($dx = dx \, dy$)

(2)

Przekształcimy lewą stronę tej równości stosując twierdzenie GGO.

$$\int_{\Omega} (-\nabla^2 u) w \, dx = - \int_{\Omega} \underbrace{\frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_i}}_{\text{sumowanie po } i!} w \, dx = - \left[\int_{\Omega} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(w \frac{\partial u}{\partial x_i} \right) dx - \int_{\Omega} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial w}{\partial x_i} dx \right] =$$

$$\stackrel{\text{GGO}}{=} - \int_{\partial \Omega} w \underbrace{\frac{\partial u}{\partial x_i} n_i}_{\frac{\partial u}{\partial n} \text{ - pochodna normalna}} \, dS + \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla w \, dx = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla w \, dx - \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial n} w \, dS$$

Zauważmy, że:

$$\int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial n} w \, dS = \int_{\Gamma_1} \frac{\partial u}{\partial n} w \, dS + \int_{\Gamma_2} (g - au) w \, dS$$

$\uparrow \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Gamma_2} = g - au \Big|_{\Gamma_2}!$

Ponieważ o wartości $\frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Gamma_1}$ nic a priori nie wiemy, założymy na (do tej pory dowolną) funkcję w w warunkach $w \Big|_{\Gamma_1} = 0$.
Wówczas, dla każdej takiej funkcji tożsamość całkowa przyjmie postać

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla w \, dx = \int_{\Omega} f w \, dx + \int_{\Gamma_2} (g - au) w \, dS \quad (3)$$

Podkreślmy raz jeszcze: jeśli f i g są ciągłe, a u jest rozwiązaniem klasycznym problemu (1) to równość (3) jest spełniona tożsamościowo dla każdej odpowiednio regularnej funkcji w , takiej że $w \Big|_{\Gamma_1} = 0$.

Istota sformułowania starego polega na spostrzeżeniu, że do istnienia wszystkich całek w (3) wystarczy znaczenie słabsze założenia co do regularności u, f i g (a także brzegu $\partial \Omega$)!

(3)

Pomijając dość subtelny kwestię regularności $\partial\Omega$ (dość powiedzieć, że wszystkie „techniczne” kształty Ω są OK) skierujemy - na podstawie wyników teorii całkowania (w nieco ogólniejszym sensie niż Riemanna, a mianowicie w sensie Lebesgue'a) - że „naturalnym” zbiorem funkcji dla u i w jest przestrzeń:

$$V := \left\{ w : \underbrace{\int_{\Omega} w^2 dx + \int_{\Omega} \left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^2 dx + \int_{\Omega} \left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)^2 dx}_{w\text{-mki dla przestrzeni } H_1(\Omega)} < \infty, w|_{\Gamma_1} = 0 \right\}$$

czyli $V := \{ w : w \in H_1(\Omega), w|_{\Gamma_1} = 0 \}$

Jednocześnie, wystarczy, aby $f \in L^2(\Omega) = \{ \phi : \int_{\Omega} \phi^2 dx < \infty \}$

i $g \in L^2(\Gamma_2) := \{ \psi : \int_{\Gamma_2} \psi^2 dS < \infty \}$

Zauważmy, że wymagane w-mki regularności są istotnie „dość słabe”. Np. funkcja $u(x,y) = \sqrt[4]{x^2+y^2}$ jest z $H_1(\Omega)$, gdzie Ω to koło o środku w $(0,0)$ i promieniu R . Z drugiej strony w $(0,0)$ u nie jest różniczkowalna. Z kolei $f(x,y) = 1/\sqrt[4]{x^2+y^2}$ jest w tym samym obszarze z $L^2(\Omega)$. Oczywiście w $(0,0)$ nie należy nadst do jej dziedziiny.

Istotne znaczenie ma również fakt, że tożsamość całkowa (3) nie zawiera całki brzegowej z pochodnych u lub w . W teorii funkcji z przestrzeni H_1 pokazuje się, że funkcjom o takich mi-liczce wymaganiach co do regularności nie można na ogół przypisać jednoznacznej wartości brzegowej ich

(9)

podrodnych 1-ego rzędu (ani-tym barobij-wyższych rzędów) -
 - mówimy, że dla pochodnych nie jest określony operator
ślądu (na brzegu). Nie oznacza to, że równość (3) „nie ma”
 o warunkach brzegowym na Γ_2 zawierającym $\frac{\partial u}{\partial n}$. Jak
 za chwilę przekonamy, obecność całki brzegowej po Γ_2 niesie
 dodatkową potrzebną informację. Z drugiej strony,
 warunek brzegowy na Γ_1 ($u|_{\Gamma_1} = 0$) jest uwzględniony
 w definicji samej przestrzeni rozwiązań V . Mówimy, że
 warunek $u|_{\Gamma_1} = 0$ (ogólnie - w-ek determinujący
 brzegową wartość funkcji, czyli w-ek Dirichleta) jest
 warunkiem zasadniczym (ang. essential), a warunek
 odwołujący się do pochodnej normalnej (w-ek Robin'a, lub
 w szczególności gdy $a \equiv 0$ - warunek Neumanna) jest
 tzw. warunkiem naturalnym. Realizacja (wyruszenie)
 WN odbywa się zawsze „pośrednio”, poprzez obecność w
 zależności całkowej odpowiedniego składnika brzegowego.

Możemy już sformułować zadanie (1) w formie słabiej:

Wyznaczyć funkcję $u \in V$ taką, że dla każdej funkcji $v \in V$
 spełniona jest równość (3):

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx + \int_{\Gamma_2} (g - au) v \, ds$$

Z oryginalnej powodów funkcje v nazywamy próbną (albo
 testową).

Nawraca się pytanie: czy jeśli f, g i kształt $\partial \Omega$ dopuszczają
 istnienie regularnego (klasycznego) rozwiązania zagadnienia (1)
 to rozwiązanie uogólnione i klasyczne są identyczne?

(5)

Oczywiście, należy zadać również pytanie, czy rozwiązanie uogólnione jest jednoznaczne. Odpowiednia teoria (w szczególności twierdzenie Laxa-Millegrama) daje w naszym przypadku odpowiedź twierdzącą jeśli tylko $\Gamma_1 \neq \emptyset$ lub - jeśli $\partial\Omega = \Gamma_2$ - gdy $a \neq 0$.

Pokażemy, że regularne rozwiązanie uogólnione pokrywa się z klasycznym. Dla takiego rozwiązania wszystkie przedstawienia które doprowadziły do (3) można odwrócić co prowadzi do wniosku, że dla każdej funkcji $v \in V$ spełniona jest tożsamość o wartości całkowitej.

$$\int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v \, dS + \int_{\Omega} (-\nabla^2 u) v \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx + \int_{\Gamma_2} (g - au) v \, dS$$

Ponieważ $w|_{\Gamma_1} = 0$ mamy stąd:

$$\int_{\Omega} (-\nabla^2 u - f) w \, dx + \int_{\Gamma_2} \left(\frac{\partial u}{\partial n} + au - g \right) w \, dS = 0$$

W przestrzeni V istnieją funkcje, które znikają nie tylko na Γ_1 , ale na całym brzegu $\partial\Omega$. Dla każdej takiej funkcji całka po Γ_2 znikła i mamy zatem

$$\int_{\Omega} (-\nabla^2 u - f) \tilde{w} \, dx = 0 \quad \text{dla } \forall w \in V \text{ i } w|_{\partial\Omega} = 0. \quad (4)$$

Łatwo pokazać, że wynika stąd równość $-\nabla^2 u - f = 0$ w każdym wewnętrznym punkcie Ω (oczywiście, że u jest rozwiązaniem klasycznym r-wnia Poissona $-\nabla^2 u = f$). Istotnie, założymy że w pewnym punkcie $(-\nabla^2 u - f)(P) > 0$. Ponieważ z założenia $-\nabla^2 u - f$ jest ciągła, istnieje otoczenie $O(P)$

(6)

punktu P taki, że $(-\nabla^2 u - f)(x, y) > 0$ dla każdego $(x, y) \in O(P)$. Wśród funkcji testowych istnieje taka \tilde{w} , która w otoczeniu $O(P)$ ma stały znak, powiemy $\tilde{w} > 0$ gdy $(x, y) \in O(P)$ a poza tym otoczeniem jest równa zero. Dla tak dobranej funkcji testowej \tilde{w} całka (4) nie może być równa zero co przeczy założeniu, że w punkcie P $-\nabla^2 u - f > 0$.

Skoro $-\nabla^2 u = f$ w Ω to całka obszarowa w (4) znika dla każdej funkcji testowej $w \in V$ i równość (4) redukuje się do postaci

$$\int_{\Omega} \left(\frac{\partial u}{\partial n} + au - g \right) w \, dS = 0$$

Analogiczne rozumowanie (ad absurdum) prowadzi teraz do wniosku, że w każdym punkcie Ω musi zachodzić równość

$$\frac{\partial u}{\partial n} + au - g = 0$$

co dowodzi, że funkcja u spełnia również (klasyczny) w-ek brzegowy.

Dalsze komentarze:

1. Cała prezentacja obowiązuje bez zmian dla przypadku 3D (a nawet nD)
2. W międzocydli działach mechaniki (ogólniej fizyki) pojawiają się r-ua różniczkowe czwartej rzędności (np. teoria belek, teoria płyt - równania 4-ego rzędu, np. z operatorem Δ^2 zwanym biLaplasiannem). Dla takich zagadnień definiuje się przestrzeń H_2 , a w-ny zasady obejmują funkcje i ich pochodne 1-ego rzędu. Eventualne w-ny brzegowe odnoszą się do pochodnych rzędu 2 i 3 są w-ny naturalnymi.

(7)

Ogólna metoda numeryczna dla zagadnienia rogolnionego

Posługując się omówionym wcześniej przykładem omówimy ogólną metodę dyskretyzacji zagadnienia rogolnionego znaną pod nazwą metody Galerkin

Wprowadzimy w przestrzeni V skończone wymiarową podprzestrzeń V_h rozpiętą przez zadany zbiór tzw. funkcji bazowych $\{\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_N\}$, $\varphi_i \in V$, $i=1, \dots, N$

Następnie, zdefiniujemy przybliżone rozwiązanie rogolnionego zagadnienia brzegowego (str. 4) wzorem

$$u \approx u_h = \sum_{j=1}^N c_j \varphi_j, \quad c_1, \dots, c_N - \text{nieznane współczynniki.}$$

rozkładu u_h w bazie $\{\varphi_1, \dots, \varphi_N\}$

Zauważmy, że „z automatu” $u_h \in V$.

Podstawiamy u_h do naszej równości calkowej. W roli funkcji testowych przyjmujemy kolejne funkcje bazowe $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_N$. W efekcie otrzymujemy układ N równań algebraicznych liniowych z niewiadomymi c_1, c_2, \dots, c_N :

$$\sum_{j=1}^N \left\{ \int_{\Omega} \nabla \varphi_i \cdot \nabla \varphi_j dx \right\} c_j = \int_{\Omega} f \varphi_i dx + \int_{\Gamma_2} g \varphi_i ds - \sum_{j=1}^N \left[\int_{\Gamma_2} a \varphi_i \varphi_j ds \right] c_j \quad (5)$$

Definiujemy obiedły:

$$\begin{cases} \mathbb{K}: k_{ij} = \int_{\Omega} \nabla \varphi_i \cdot \nabla \varphi_j dx + \int_{\Gamma_2} a \varphi_i \varphi_j ds, & i, j=1, \dots, N \\ \mathbb{r}: r_i = \int_{\Omega} f \varphi_i dx + \int_{\Gamma_2} g \varphi_i ds, & i=1, \dots, N. \end{cases}$$

8

Otrzymałiśmy liniowy układ algebraiczny $Kc = r \Rightarrow c$.

Warianty wyboru bazy. Metoda elementów skończonych.

Wampliem efektywnego działania metody obliczeniowej opizanej w poprzednim punkcie jest aby macierz K była

- 1) macierze rozmiarów - i wówczas może mieć dwie wypełnienie (cykli duża część $k_{ij} \neq 0$)
- 2) rzadka (tylko zmikoma część $k_{ij} \neq 0$) - i wówczas może mieć znaczne rozmiary (a nawet musi).

Z pierwszym wariantem mamy do czynienia w przypadku stosowania tw. bazy globalnej (tj. $y_i \neq 0$ na całym Ω).

Bazy globalną można dobrać tak, aby nawet stosunkowo niewielka liczba funkcji bazowych (pomiędzy $\sim 10^2$ czy 10^3) dawała bardzo dobrą dokładność. Szerególnie celowe jest stosowanie baz ortogonalnych. Bazy globalne daje się łatwo skonstruować jedynie dla bardzo regularnych geometrii obszaru Ω (prostokąt, koło itp.)

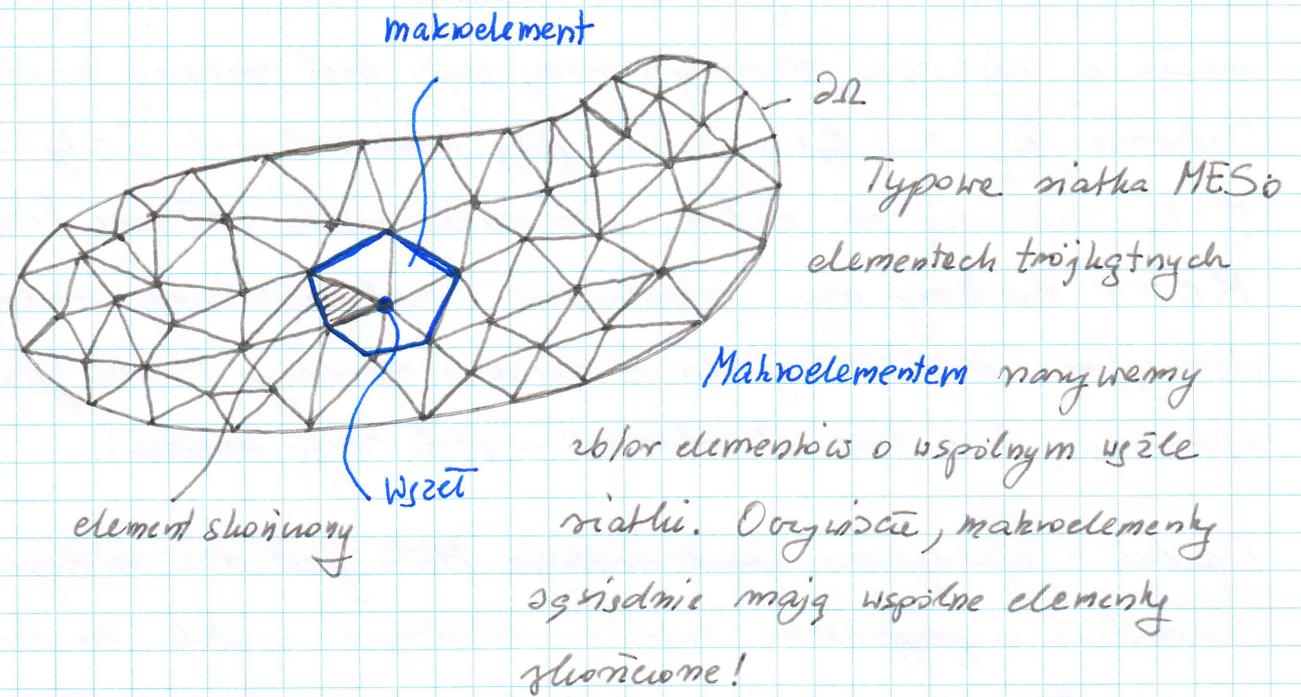
W drugim przypadku konstruujemy bardzo dużo bardzo prostych funkcji bazowych, których naimiki (tj. obszary na których funkcje te są różne od zero) są niewielkie.

Ta koncepcja prowadzi do Metody Elementów Skończonych. (MES, ang. FEM: Finite Element Method)

Zacznijmy od zdefiniowania podstawowych pojęć.

Postój nam w tym celu rysunek...

9



Z każdym węzłem (a zatem z każdym makroelementem) związana jest dokładnie jedna funkcja bazowa φ_I (I - indeks globalnej numeracji węzłów). Jej wartość w węźle I -tym to 1, w każdym innym - zero.

W każdym elemencie skończonym należącym do makroelementu o numerze I funkcja φ_I jest liniową funkcją x i y . W języku geometrii: wykresem φ_I jest powierzchniowa bryła ostrosłupa, którego podstawę jest makroelement I -ty i którego wysokości jest równa 1.

W globalnym układzie współrzędnych

$$\varphi_I|_{e_{Ij}} = \alpha_{Ij} x + \beta_{Ij} y + \gamma_{Ij}$$

gdzie e_{Ij} to element skończony należący do makroelementu I ($j = 1, \dots, N_I \leftarrow$ liczba elementów w makroelementu I)

Zauważmy, że $\nabla \varphi_I|_{e_{Ij}} = \alpha_{Ij} \vec{e}_x + \beta_{Ij} \vec{e}_y$ czyli gradient funkcji bazowej jest w każdym elemencie funkcją stałą!

Kluczową zaletą MES jest to, że macierz K (str. 7) będzie miała w większości elementy zerowe, czyli jest macierzą nadtęłą. Faktownie, $K_{ij} \neq 0$ tylko wtedy gdy ma to element i -ty i j -ty zachodzą na siebie. Do rozwiązywania układu liniowego $Kc = r$ możemy użyć odpowiednio implementowanej metody iteracyjnej (dostosowanej do własności macierzy takich jak symetria, dodatnia określoność - jeśli mają miejsce).

Ogólnie - efektywna implementacja MES jest dość nietrywialna, szczególnie w przypadku zupełnie dowolnych siatek (niestrukturalnych). Przy stosowaniu metod iteracyjnych typu Krylowe (CG, GMRES, BiCG itp) główna konstrukcja macierzy K może być zbędna (wystarczy zaprogramować procedurę mnożenia „dominicyjnej” macierzy K przez dowolny wektor) - tzw. matrix-free implementation. Szczęśliwe decyzje co do sposobu organizacji danych i wyboru metod rozwiązywania układu zależą od typu siatki, wymiaru przestrzeni (2D vs. 3D), normiam problemu i zasobów obliczeniowych dostępnych komputerów.

Na koniec dodajemy, że operacje na funkcjach barowych implementowane są często w taki sposób, że przeprowadzamy je na poziomie poszczególnych elementów, po czym odpowiednio ułożymy T orymy (zazwyczaj mówiąc - assembly) w strukturę globalną. Procedura „assembly” wymaga zwykle predefiniowania lokalnej numeracji węzłów w poszczególnych elementach sformułowanych na numerację globalną.