

LEZ 4

Calcolo numerico di potenziali e campi elettrici.

In una regione dello spazio senza cariche elettriche il potenziale obbedisce all'eq. di Laplace

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

L'eq. che vogliamo risolvere è alle derivate parziali (PDE \equiv partial differential equation).

Non esistono metodi "general purpose" che permettano di risolvere PDE. Si utilizzano vari approcci che dipendono dal tipo di equazione che si intende risolvere.

L'eq. di Laplace (come quella di Poisson) vanno sotto il tipo di eq. ellittiche (della forma delle soluzioni)

$$\nabla^2 u(x, y, z) = \rho(x, y, z) \quad \text{eq. di Poisson}$$

nel caso in cui $\rho = 0 \Rightarrow$ eq. di Laplace $\nabla^2 u = 0$

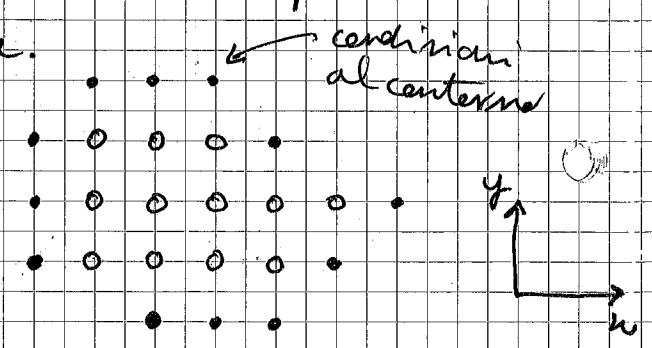
È un "boundary value problem": si vuole risolvere l'equazione e trovare una funzione "statica" (non dipendente dal tempo) nella regione di interesse.

Si usa "discretizzare" le variabili indipendenti definendo una griglia spaziale.

Nel caso di due dimensioni:

$$x = i \Delta x$$

$$y = j \Delta y$$



Si vuole determinare $V(u, y, z) \equiv V(u \Delta u, y \Delta y, z)$

Utilizzando nuovamente lo sviluppo in serie di Taylor definire le derivate parziali

$$(1) \quad V(u + \Delta u, y, z) = V(u, y, z) + \Delta u \left. \frac{\partial V}{\partial u} \right|_{u, y, z} + \frac{\Delta u^2}{2} \left. \frac{\partial^2 V}{\partial u^2} \right|_{u, y, z} + O(\Delta u^3)$$

• • •
 $u - \Delta u$ u $u + \Delta u$

Dato lo schema, e lo sviluppo in serie si definisce derivata in avanti

$$\frac{V(u + \Delta u, y, z) - V(u, y, z)}{\Delta u} = \left. \frac{\partial V}{\partial u} \right|_{u, y, z} + O(\Delta u)$$

Andando in più scrivere la derivata all'indietro

$$(2) \quad V(u - \Delta u, y, z) = V(u, y, z) - \Delta u \left. \frac{\partial V}{\partial u} \right|_{u, y, z} + \frac{\Delta u^2}{2} \left. \frac{\partial^2 V}{\partial u^2} \right|_{u, y, z} + O(\Delta u^3)$$

Dallo sviluppo in serie (2)

~~$$\frac{V(u - \Delta u, y, z) - V(u, y, z)}{\Delta u} =$$~~

$$\frac{V(u, y, z) - V(u - \Delta u, y, z)}{\Delta u} = \left. \frac{\partial V}{\partial u} \right|_{u, y, z} + O(\Delta u)$$

Considerando la differenza (1) - (2)

$$(1) - (2) \quad V(u + \Delta u, y, z) - V(u - \Delta u, y, z) = 2 \Delta u \left. \frac{\partial V}{\partial u} \right|_{u, y, z} + O(\Delta u^3)$$

Si può quindi definire la derivata come

$$\frac{V(x+\Delta x, y, z) - V(x-\Delta x, y, z)}{2\Delta x} = \left. \frac{\partial V}{\partial x} \right|_{x, y, z} + O(\Delta x^2)$$

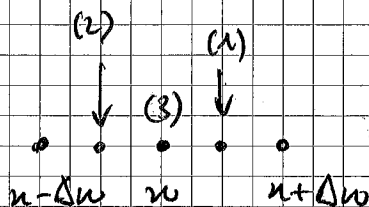
rispettivamente, abbiamo scritto la derivata prima
nella pagina in 3 modi diversi

$$(1) \left. \frac{\partial V}{\partial x} \right|_{x+\frac{\Delta x}{2}} = \frac{V(x+\Delta x, y, z) - V(x, y, z)}{\Delta x}, \text{ in avanti}$$

$$(2) \left. \frac{\partial V}{\partial x} \right|_{x-\frac{\Delta x}{2}} = \frac{V(x, y, z) - V(x-\Delta x, y, z)}{\Delta x}, \text{ all'indietro}$$

infine

$$(3) \left. \frac{\partial V}{\partial x} \right|_x = \frac{V(x+\Delta x, y, z) - V(x-\Delta x, y, z)}{2\Delta x}$$



Calcoliamo ora la derivata seconda

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} &= \frac{1}{\Delta x} \left[\left. \frac{\partial V}{\partial x} \right|_{x+\frac{\Delta x}{2}} - \left. \frac{\partial V}{\partial x} \right|_{x-\frac{\Delta x}{2}} \right] \\ &= \frac{1}{\Delta x} \left[\frac{V(x+\Delta x, y, z) - V(x, y, z)}{\Delta x} - \frac{V(x, y, z) - V(x-\Delta x, y, z)}{\Delta x} \right] \\ &= \frac{V(x+\Delta x, y, z) - 2V(x, y, z) + V(x-\Delta x, y, z)}{(\Delta x)^2} + O(\Delta x^2) \end{aligned}$$

Inserire ora le espressioni ottenute per la derivata seconda nell'eq. di Laplace.

Per semplicità di scrittura definisco

$$V(i, j, k) = V(i \Delta x, j \Delta y, k \Delta z)$$

$$\nabla^2 V = 0$$

$$\frac{V(i+1, j, k) - 2V(i, j, k) + V(i-1, j, k)}{(\Delta x)^2} +$$

$$\frac{V(i, j+1, k) - 2V(i, j, k) + V(i, j-1, k)}{(\Delta y)^2} +$$

$$\frac{V(i, j, k+1) - 2V(i, j, k) + V(i, j, k-1)}{(\Delta z)^2} = 0$$

Supponendo di aver discretizzato lo spazio in maniera uniforme $\Delta x = \Delta y = \Delta z$

si può riscrivere l'eq. come

$$V(i, j, k) = \frac{1}{6} \left[V(i+1, j, k) + V(i-1, j, k) + V(i, j+1, k) + V(i, j-1, k) + V(i, j, k+1) + V(i, j, k-1) \right]$$

La strategia numerica per risolvere il problema consiste di procedere per iterazioni successive,

partendo dalle condizioni al contorno, e trovando il valore

$$V_0(i, j, k) \rightarrow V_1(i, j, k) \rightarrow V_2(i, j, k)$$

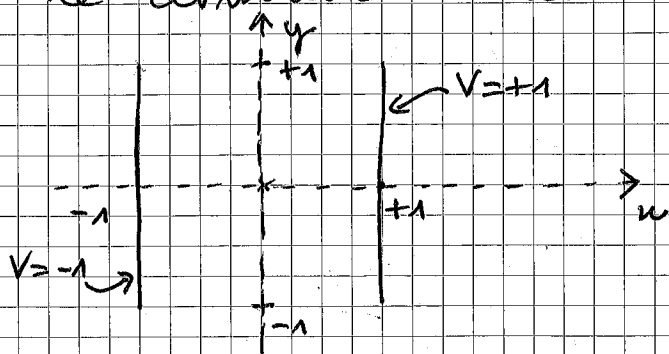
Il processo iterativo continua fino a che il risultato non soddisfa un qualche criterio di convergenza.

Questo tipo di approccio generale si inserisce nella categoria dei 'metodi di rilassamento' le varie iterazioni implementazioni differiscono per velocità di convergenza.

Il metodo descritto si chiama metodo di Jacobi. Funziona in maniera ragionevole purché la funzione di prova V_0 non sia troppo diversa da quella finale.

Esempi

Calcolo del potenziale e del campo elettrico tra le armature di un condensatore



$$V_{ij} = \frac{1}{4} \left[V_{(i+1, j)} + V_{(i-1, j)} + V_{(i, j+1)} + V_{(i, j-1)} \right]$$

Algoritmo

- 1) $V_{m+1}(i, j) = \frac{1}{4} \left[V_m(i+1, j) + V_m(i-1, j) + V_m(i, j+1) + V_m(i, j-1) \right]$

- 2) per ogni step calcoliamo

$$\Delta V = \left| V_m(i, j) - V_{m+1}(i, j) \right|$$

La somma delle variazioni ΔV

permette di definire un qualche criterio di convergenza e di decidere quando terminare l'evoluzione.

Per il calcolo del campo

$$E = -\nabla V$$

$$E_x = -\frac{\partial V}{\partial w}$$

$$E_y = -\frac{\partial V}{\partial y}$$

$$E_x(i, j) = -\frac{V(i+1, j) - V(i-1, j)}{2\Delta w}$$

$$E_y(i, j) = -\frac{V(i, j+1) - V(i, j-1)}{2\Delta y}$$

Le espressioni scritte permettono di calcolare il campo elettrico all'interno della griglia. Nella regione di confine, vicino alle condizioni al contorno, si usano le formule asimmetriche per la derivata (un avanti o all'indietro).

Altri esempi:

