

Equazione del calore

Lucia Gastaldi

DICATAM - Sezione di Matematica,
<http://lucia-gastaldi.unibs.it>



UNIVERSITÀ
DEGLI STUDI
DI BRESCIA

- 1 Equazione del calore
- 2 Elementi finiti
- 3 Discretizzazione spazio - tempo
- 4 Uso di pde toolbox di Matlab

Equazione del calore

Sia Ω un dominio aperto e regolare, si vuole determinare la distribuzione di temperatura $u(\mathbf{x}, t)$ che soddisfa la seguente equazione:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u(\mathbf{x}, t)}{\partial t} - \operatorname{div}(\mu \nabla u(\mathbf{x}, t)) &= f(\mathbf{x}, t), & \mathbf{x} \in \Omega, 0 < t \leq T \\ u(\mathbf{x}, t) &= g(\mathbf{x}, t) & \mathbf{x} \in \partial\Omega, 0 < t \leq T \\ u(\mathbf{x}, 0) &= u_0(\mathbf{x}) & \mathbf{x} \in \Omega \end{aligned}$$

essendo $\mu = k/\rho c$ il coefficiente di diffusione termica (k conducibilità termica, ρ densità di massa, c capacità di calore specifico) e $\mathbf{x} = (x_1, x_2, x_3)$.

Formulazione variazionale

Supponiamo $g = 0$.

Sia $V = \{v : \int_{\Omega} (v^2 + |\nabla v|^2) dx < +\infty, v = 0 \text{ su } \partial\Omega\}$.

Moltiplichiamo l'equazione del calore per v e integriamo per parti:

Problema continuo

Per ogni $t \in [0, T]$, trovare $u(t) \in V$ tale che

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} \frac{\partial u}{\partial t}(\mathbf{x}, t) v(\mathbf{x}) dx + \mu \int_{\Omega} \nabla u(\mathbf{x}, t) \nabla v(\mathbf{x}) dx \\ = \int_{\Omega} f(\mathbf{x}, t) v(\mathbf{x}) dx \quad \forall v \in V \\ u(0) = u_0. \end{aligned}$$

Semidiscretizzazione con elementi finiti

Consideriamo una reticolazione regolare \mathcal{T}_h di Ω ottenuta suddividendo Ω in triangoli e consideriamo lo spazio degli elementi finiti lineari a tratti, ossia

$$V_h = \{v \in V : v|_T \in P^1(T) \forall T \in \mathcal{T}_h\}.$$

Poniamo $h = \max_T h_T$, essendo h_T il diametro dell'elemento $T \in \mathcal{T}_h$.

Problema semidiscreto

Per ogni $t \in [0, T]$, trovare $u_h(t) \in V_h$ tale che

$$\int_{\Omega} \frac{\partial u_h}{\partial t}(t) v_h d\mathbf{x} + \int_{\Omega} \mu \nabla u_h(t) \nabla v_h d\mathbf{x} = \int_{\Omega} f(\mathbf{x}, t) v_h d\mathbf{x} \quad \forall v_h \in V_h$$

$$u_h(0) = u_{0,h},$$

essendo $u_{0,h} \in V_h$ un'approssimazione di u_0 .

Derivazione sistema di equazioni differenziali ordinarie

Indicando con φ_i le funzioni di base, la soluzione si scrive

$$u_h(x, t) = \sum_{j=1}^N \alpha_j(t) \varphi_j(x).$$

Sia $\mathbf{u}_h(t)$ la funzione a valori vettoriali le cui componenti sono date da $\alpha_j(t)$, sostituendo nel problema discreto e prendendo $\mathbf{v}_h = \varphi_i$ si ottiene:

$$\begin{aligned} M\mathbf{u}'_h(t) + K\mathbf{u}_h(t) &= \mathbf{F}(t), \quad t \in [0, T] \\ \mathbf{u}_h(0) &= \mathbf{u}_{0,h}. \end{aligned}$$

essendo M la matrice di massa, K la matrice di rigidità e \mathbf{F} il termine noto definiti come segue:

$$M_{ij} = \int_{\Omega} \varphi_j \varphi_i dx \quad K_{ij} = \int_{\Omega} \mu \nabla \varphi_j \nabla \varphi_i dx \quad \mathbf{F}_i(t) = \int_{\Omega} f(x, t) \varphi_i dx.$$

Infine $u_{0,h}(\mathbf{x}) = \sum_{j=1}^N u_0(\mathbf{x}_j) \varphi_j(\mathbf{x})$, interpolata di \mathbf{u}_0 .

θ -metodo

Posto $\Delta t = T/M$ passo di discretizzazione in tempo,
 $t_n = n\Delta t$, $\mathbf{u}_h^n \approx \mathbf{u}_h(t_n)$.

θ -metodo

Per $0 \leq \theta \leq 1$, si calcola

$$\begin{aligned}\mathbf{u}_h^{n+1} &= \mathbf{u}_h^n + \Delta t (\theta K \mathbf{u}_h^{n+1} + (1 - \theta) K \mathbf{u}_h^n) + \Delta t (\theta \mathbf{F}^{n+1} + (1 - \theta) \mathbf{F}^n) \\ \mathbf{u}_h^0 &= \mathbf{u}_{0,h}.\end{aligned}$$

Quindi la soluzione si calcola risolvendo ad ogni passo temporale il sistema:

$$(M + \theta \Delta t K) \mathbf{u}_h^{n+1} = (M - (1 - \theta) \Delta t K) \mathbf{u}_h^n + \Delta t (\theta \mathbf{F}^{n+1} + (1 - \theta) \mathbf{F}^n)$$

Proprietà del θ -metodo

Per $\theta = 0$ si ha il metodo di **Eulero esplicito**.

Per $\theta = 1$ si ha il metodo di **Eulero implicito**.

Per $\theta = 1/2$ si ha il metodo di **Crank-Nicolson**.

Ordine: il metodo è del primo ordine per $\theta \neq 1/2$, ed è del secondo ordine per $\theta = 1/2$.

Assoluta stabilità:

per $\theta \geq 1/2$ il metodo è incondizionatamente assolutamente stabile;

per $\theta < 1/2$ si ha la condizione

$$\Delta t \leq \frac{2}{(1 - 2\theta)\lambda_{h,\max}}$$

dove $\lambda_{h,\max}$ è il massimo autovalore della matrice $M^{-1}K$.

Si dimostra che $\lambda_{h,\max} \approx 1/h^2$.

Risoluzione dell'equazione del calore con pdetool

- ▶ Ripetere gli stessi passi utilizzati per il caso stazionario per definire la geometria e le condizioni al bordo.
- ▶ Specificare il tipo di equazione differenziale, assegnando i dati dei coefficienti e del termine noto.
- ▶ Costruire la mesh.
- ▶ Nel menù **Solve** selezionare *Parameters*. Assegnare gli istanti di tempo nella casella *Time* e la condizione iniziale nella casella $u(t_0)$. Poi si risolve.
- ▶ Nel menù **Plot** è possibile selezionare *Animation*.

Esercizio 1

Risolvere la seguente equazione del calore:

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \operatorname{div} \left(\frac{1}{2\pi^2} \nabla u \right) = 0 \quad \in \Omega = (0, 1) \times (0, 1), \quad 0 \leq t \leq 5$$

$$u(t) = 0 \quad \text{su } \partial\Omega, \quad 0 \leq t \leq 5$$

$$u(x, y, 0) = \sin(\pi x) \sin(\pi y) \quad (x, y) \in \Omega$$

La soluzione esatta è: $u(x, y, t) = e^{-t} \sin(\pi x) \sin(\pi y)$.

Esercizio 2

Consideriamo una piastra quadrata di alluminio di densità $\rho = 2700 \text{ Kg}/\text{m}^3$, di capacità di calore specifico $c = 897 \text{ J}/(\text{kgK})$, di lato 3 metri e dotata di conducibilità termica pari a $k = 273 \text{ W}/\text{mK}$ (Watt per Kelvin-metri).

Si vuole studiare l'evoluzione della temperatura nella barra partendo dalla condizione iniziale $T(x, y, 0) = 500 \text{ K}$ se (x, y) appartiene al quadrato di lato 1 al centro della piastra e 250 K altrimenti. Le condizioni al bordo sono $T(t) = 250 \text{ K}$.

Calcolare la soluzione nell'intervallo $(0, 2000)$ con passo temporale $\Delta t = 0.25$.