



Partie B – Diffusion thermique

I - Le programme

Domaines numériques	Capacités exigibles
1. Tableaux	
Tableaux à une ou deux dimensions.	<p>Choisir une structure de données appropriée à la modélisation d'un problème physique.</p> <p>Réaliser des opérations algébriques simples sur des tableaux.</p> <p>Utiliser les fonctions de base de la bibliothèque numpy (leurs spécifications étant fournies) pour manipuler des tableaux.</p>
2. Équations différentielles et équations aux dérivées partielles	
Équation de diffusion à une dimension.	Mettre en œuvre une méthode des différences finies explicite pour résoudre l'équation de diffusion à une dimension en régime variable.
Contenu thématique	Capacité numérique
Équation de la diffusion thermique.	Capacité numérique : à l'aide d'un langage de programmation, résoudre l'équation de la diffusion thermique à une dimension par une méthode des différences finies dérivée de la méthode d'Euler explicite de résolution des équations différentielles ordinaires..

II - Les outils python

1 - Les bibliothèques à importer

- numpy
pour créer des tableaux.
- matplotlib.pyplot
pour les représentations graphiques.

2 - Les commandes utiles

Création de tableaux :

- À partir d'une liste. **np.array([liste])** : crée un tableau à partir d'une liste.
- À partir d'un intervalle et d'un nombre d'éléments. **np.linspace(start, end, nbre)** : génère n valeurs entre start et end.
- À partir d'un intervalle et d'un pas. **np.arange(start, end, pas)** : génère des valeurs entre start et end (exclus) espacées du pas.
- Tableau de zéros : **np.zeros(dim)** crée un tableau de 0 de dimension dim.

Boucle **for** avec la fonction **range()** :

La fonction `range()` permet de générer une liste de parcours.

range(n) renvoie un itérateur de 0 à n-1.

range(a,b) renvoie un itérateur avec *a* comme premier entier et *b-1* comme dernier entier.

range(a,b,pas) renvoie un l'entier *a* puis des les entiers avec un intervalle *pas* jusqu'à *b* exclus.

Pour tracer des courbes :

`plt.plot(x,y)` pour créer le graphique

`plt.show()` pour afficher le graphique

III - Problème étudié

1 - Équation de diffusion

Nous étudions la diffusion thermique dans un barreau droit de section S et de longueur L . En l'absence de terme de source, l'équation de diffusion thermique dans le barreau a pour expression :

$$\frac{\partial T}{\partial t} = D \frac{\partial^2 T}{\partial x^2},$$

où $T(M, t) = T(x, t)$ est le champ de température du barreau et $D = \frac{\lambda}{\mu c}$ coefficient de diffusivité thermique.

2 - Les conditions aux limites

On envisagera trois types de conditions aux limites aux extrémités du domaine d'étude $0 \leq x \leq L$:

- condition "type Dirichlet" ou contact thermique parfait :

La valeur de T est imposée à une ou aux deux des extrémités du domaine :

$$T(0, t) = T_0(t) \text{ et/ou } T(L, t) = T_L(t)$$

C'est le cas, par exemple, d'une barre en contact avec deux thermostats ;

- condition "de Neumann" ou condition de flux :

Le flux thermique est imposé à une ou aux deux extrémités du domaine :

$$\Phi_0(t) = -\lambda S \frac{\partial T}{\partial x}(0, t)$$

- condition mixte issue de la loi de Newton :

À l'interface solide-fluide (par exemple en $x = L$) il y a continuité du flux :

$$-\lambda \frac{\partial T}{\partial x}(L, t) = h(T(L, t) - T_{\text{air}})$$

3 - Discrétisation

On passe du modèle continu au modèle discret (passage opposé à celui effectué lors de la marche aléatoire à l'échelle microscopique).

Discrétisation spatiale : On divise le solide de longueur L en N domaines de longueur $\Delta x = \frac{L}{N}$. On va donc chercher les températures aux positions $x_i = i\Delta x$ avec $i \in [0, 1, \dots, N-1, N]$.

Discretisation temporelle : on divise le temps en "pas de temps" : Δt . Si on souhaite étudier la diffusion sur une durée $t_{\max} = M\Delta t$, on va l'étudier aux instants t_k tels que $t_k = k\Delta t$ avec $k \in [0, 1, \dots, \frac{t_{\max}}{\Delta t} = M]$.

On passe de la fonction continue $T(x, t)$ pour $x \in [0, L]$ et $t \in [0, t_{\max}]$ à un ensemble de valeurs discrètes $T_{i,k}$ avec $i \in [0, \dots, N]$ et $k \in [0, \dots, M]$ telles que $T(x_i, t_k) = T_{i,k}$.

IV - Méthode des différences finies

1 - Approximation des dérivées par des différences finies

On discrétise l'équation de diffusion : $\frac{\partial T}{\partial t} = D \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$.

Pour le premier terme :

$$\frac{\partial T}{\partial t}(x, t) = \lim_{dt \rightarrow 0} \frac{T(x, t + dt) - T(x, t)}{dt} \simeq \frac{T(x, t + \Delta t) - T(x, t)}{\Delta t}$$

Finalement, nous pouvons remplacer $\frac{\partial T}{\partial t}(x_i, t_k)$ par $\frac{T_{i,k+1} - T_{i,k}}{\Delta t}$.

Pour le second terme :

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2}(x, t) = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial T}{\partial x}(x, t) \right) \simeq \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{T(x + \Delta x, t) - T(x, t)}{\Delta x} \right) \simeq \frac{\frac{T(x + \Delta x, t) - T(x, t)}{\Delta x} - \frac{T(x, t) - T(x - \Delta x, t)}{\Delta x}}{\Delta x}$$

On a donc :

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2}(x, t) \simeq \frac{T(x + \Delta x, t) - 2T(x, t) + T(x - \Delta x, t)}{(\Delta x)^2}$$

Nous pouvons remplacer $\frac{\partial^2 T}{\partial x^2}(x_i, t_k)$ par $\frac{T_{i+1,k} + T_{i-1,k} - 2T_{i,k}}{(\Delta x)^2}$.

On obtient donc :

$$\frac{T_{i,k+1} - T_{i,k}}{\Delta t} = D \frac{T_{i+1,k} + T_{i-1,k} - 2T_{i,k}}{(\Delta x)^2}$$

Connaissant les températures à l'instant t_k (l'ensemble des $T_{i,k}$ pour i entre 0 et N) on peut en déduire les températures à t_{k+1} par :

$$T_{i,k+1} = T_{i,k} + \frac{D\Delta t}{\Delta x^2} (T_{i+1,k} + T_{i-1,k} - 2T_{i,k})$$

Remarque 1 : il faut faire attention aux conditions aux limites ($i = 0$ et $i = N$).

Remarque 2 : Ce schéma n'est stable que si $\frac{D\Delta t}{(\Delta x)^2} \leq \frac{1}{2}$.

2 - Prise en compte des conditions aux limites

Le schéma précédent permet de calculer les températures $T_{i,k}$ pour $1 \leq i \leq N - 1$ autrement dit toutes les températures à l'exception des bords ($i = 0$ et $i = N$).

a) Condition de type Dirichlet

C'est la situation du contact thermique parfait, la température est fixée à l'une des extrémités (ou aux deux) : $T(0 \text{ ou } L, t) = T_{lim}(t)$. On aura donc $T_{0,k} = T_{lim0,k}$ et/ou $T_{L,k} = T_{limL,k}$ pour tout k .

b) Condition de type Neumann

Dans cette situation, c'est le flux thermique qui est fixé : $\Phi(t)$, on a alors $\frac{\partial T}{\partial x}(0, t) = -\frac{1}{\lambda S} \Phi_0(t)$.

On admet que cela se traduit par :

$$T_{0,k+1} = T_{0,k} + 2 \frac{D \Delta t}{(\Delta x)^2} \left[T_{1,k} - T_{0,k} + \frac{\Delta x}{\lambda S} \Phi_0(t_k) \right]$$

V - Application aux barreau droit isolé latéralement

Un étudie la diffusion thermique le long d'un barreau droit cylindrique de rayon $a = 7,5$ mm, de longueur $L = 50$ cm. Ce barreau est constitué de fer.

Données :

- conductivité thermique du fer $\lambda \simeq 50 \text{ W.m}^{-1}.\text{K}^{-1}$,
- coefficient de transfert conducto-convectif $h \simeq 10 \text{ W.m}^{-2}.\text{K}^{-1}$,
- masse volumique du fer $\mu = 7,86.10^3 \text{ kg.m}^{-3}$,
- capacité thermique massique du fer $c = 444 \text{ J.K}^{-1}.\text{kg}^{-1}$.

Calculer D diffusivité thermique du fer.

1 - Barreau isolé latéralement avec deux thermostats aux extrémités

On étudie le régime transitoire d'un barreau, au départ à la température $T_0 = 20^\circ\text{C}$ qui est mis en contact à $t = 0$ avec un thermostat à la température T_0 en $x = 0$ et $T_1 = 80^\circ\text{C}$ en $x = L$.

On discrétise l'intervalle $[0, L]$, en $N_X + 1$ points régulièrement espacés d'un pas spatial dx . On souhaite déterminer la température en chacun de ces points.

Q1. Donner le nombre d'intervalles spatiaux dans l'intervalle $[0, L]$. Donner l'expression de dx en fonction des données du problème. En déduire l'abscisse x_i du (i)-ème point.

Q2. À l'aide de la formule de Taylor-Young, équation (1), exprimer :

- $T(t + dt, x)$, au premier ordre par rapport à t , dt étant l'incrément temporel ;
- $T(t, x - dx)$, au second ordre par rapport à x ;
- $T(t, x + dx)$, au second ordre par rapport à x .

$$f(x) = f(a) + \frac{f'(a)}{1!}(x - a) + \frac{f''(a)}{2!}(x - a)^2 + o((x - a)^2)$$

Q3. En déduire une expression de $\frac{\partial^2 T(x, t)}{\partial x^2}$ en fonction de dx , $T(x, t)$, $T(t, x - dx)$ et $T(t, x + dx)$.

La température à l'abscisse x_i à une date t_n sera notée : T_i^n .

Q4. En reformulant le résultat des questions précédentes, déterminer une relation entre :

- a. T_i^{n+1} , T_i^n , $\frac{\partial T(x, t)}{\partial t}$ et dt ;
 b. T_{i+1}^n , T_{i-1}^n , T_i^n , $\frac{\partial^2 T(x, t)}{\partial x^2}$ et dx .

Q5. À partir de l'équation de diffusion et Q4, montrer que :

$$T_i^{n+1} = dt \cdot D \left(\frac{T_{i+1}^n + T_{i-1}^n - 2T_i^n}{(dx)^2} \right) + T_i^n$$

Le code de l'**algorithme 1** permet de déterminer les valeurs de température aux points de discrétisation. Dans les questions suivantes, on cherchera à compléter les instructions manquantes (sur machine!).

Q6. Donner l'Instruction 1 permettant de définir la diffusivité thermique D .

Q7. L'équation de Q5. est-elle valable pour toute valeur de $i \in \{0 \dots N_X\}$?

Q8. Définir les incréments de temps et d'espace en précisant les Instruction 2.1 et Instruction 2.2. N_t intervalles seront réalisés dans l'intervalle de temps $[0; t_{max}]$.

Q9. Dédurre des conditions aux limites les Instruction 3.1, Instruction 3.2, Instruction 3.3 et Instruction 3.4.

Q10. À partir de la question Q5., compléter Instructions 4.1, Instructions 4.2 et Instructions 4.3.

Tracer le champ des températures dans le barreau toutes les 100 s jusqu'au régime permanent.

2 - Barreau isolé latéralement avec flux fixes aux extrémités

Dans l'expérience du TP, la cellule Peltier génère un flux constant $\Phi_0 = 2,0$ W. Reprendre la démarche précédente avec cette nouvelle condition aux limites.