

Laurent PUJO-MENJOUET

pujo@math.univ-lyon1.fr

BRACONNIER - BUREAU 246

Équations aux dérivées partielles
appliquées à la biologie et la médecine

Partie 1 : équations paraboliques (équations de réaction-diffusion)

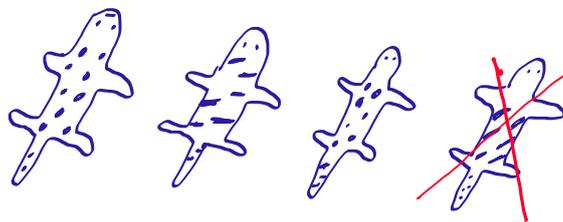
Partie 2 : équations hyperboliques (équations de type transport)
et équations différentielles à retard

Partie 1: équations de réaction-diffusion

Référence: JAMES MURRAY
(vol 1 & vol 2)

I Les structures de Turing

Introduction: dans un contexte biologique, les systèmes de réaction-diffusion ont été introduits en 1952 par ALAN TURING pour étudier la MORPHOGENÈSE (apparition de formes dans l'embryon)



au cours de laquelle des formes semblent "apparaitre" à "partir de rien"



Turing a montré que ce type d'émergence de forme peut avoir lieu dans les systèmes assez simples, comme des mélanges d'espèces chimiques (qu'on appelle MORPHOGENÈSES) soumis à de la DIFFUSION et de la RÉACTION.

Les formes dites STRUCTURES DE TURING (TURING PATTERNS)

Les formes dites STRUCTURES DE TURING (TURING PATTERNS) ont été utilisées depuis les années 70 dans de nombreux travaux de BIOMATHS : tâches sur le pelage, problèmes d'écologie, population, ... Toutefois avant de passer aux systèmes d'équations de réaction diffusion commençons par étudier une seule équation :

1. Equation de diffusion

L'équation type décrivant les phénomènes diffusifs est la suivante :

$$\boxed{\frac{\partial}{\partial t} u(t,x) = d \cdot \Delta u(t,x)} \quad \text{équation de la } \underline{\text{CHALEUR}} \text{ historiquement}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} u(t, x)$$

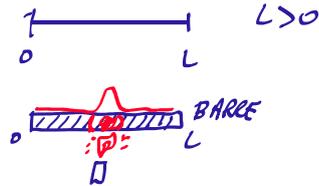
équation de la CHALEUR historiquement
introduite par FOURIER

u : quantité de chaleur qui se diffuse

t : temps

x : espace $x \in \Omega \subset \mathbb{R}^N$ $N=1, 2, 3$ (ici on étudiera $N=1$)
 L , c'est à dire quand $\Omega = [0, L]$

Dimension 1:



$\frac{\partial}{\partial t}$: dérivée partielle par rapport au temps t

Δ : LAPLACIEN opérateur de diffusion : en 1D:

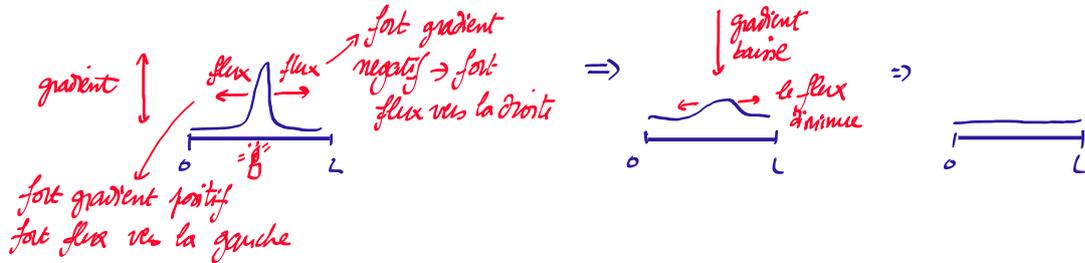
$$\Delta u(t, x) = \frac{\partial^2}{\partial x^2} u(t, x)$$

en 2D: $\Delta u(t, x) = \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} u(t, x) + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2} u(t, x)$
 $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix}$

$$= \frac{x}{L}$$

$d > 0$ COEFFICIENT DE DIFFUSION

Définition: La diffusion est un phénomène pour lequel le flux est proportionnel au gradient



La diffusion "APLATTIT LES BOSSES" d'autant plus vite qu'elles sont hautes et que d est grand ($d > 0$)

Question: que se passe-t-il si $d < 0$?

on a alors un phénomène d'agrégation ou concentration

$$d < 0$$

1

$d < 0$ 

Remarque : dans ce cours on n'étudiera que le phénomène de diffusion c'est à dire $d > 0$

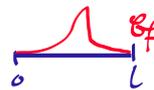
Etude de cette équation en 1D :

l'équation de diffusion s'écrit $\frac{\partial}{\partial t} u(t, x) = d \cdot \frac{\partial^2}{\partial x^2} u(t, x)$ $t \geq 0$ et $x \in [0, L]$, $L > 0$

a. Conditions aux limites :

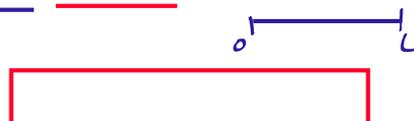
Pour que ce problème soit complet il est nécessaire de préciser :

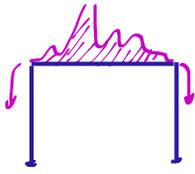
① quelle est la condition initiale : $u(0, x) = f(x)$, $x \in [0, L]$



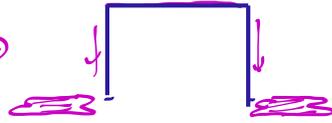
② quelles sont les conditions aux bords :

(i) condition de DIRICHLET HOMOGÈNE



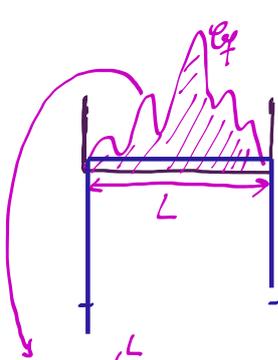


\Rightarrow

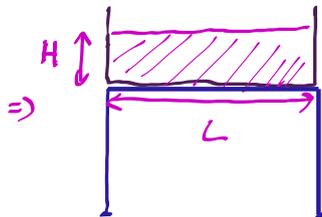


$$u(t,0) = u(t,L) = 0$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(t,x) = 0$$



(ii) condition de NEUMANN HOMOGENE



$$\frac{\partial u(t,0)}{\partial x} = \frac{\partial u(t,L)}{\partial x} = 0$$

conservation de la MASSE

$$\int_0^L f(t,x) dx = H \cdot L \quad \Rightarrow \quad H = \frac{1}{L} \int_0^L f(t,x) dx$$

Le problème est désormais complet:

$$(5) \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial}{\partial t} u(t,x) = d \cdot \Delta u(t,x) \quad t \geq 0, x \in [0,L] \\ + \text{condition initiale: } u(0,x) = f(x) \quad x \in [0,L] \\ + \text{conditions aux bords (NEUMANN ou DIRICHLET HOMOGENE)} \end{array} \right.$$

Question: comment résoudre ce système ?

Pour ça, on introduit un outil mathématique appelé FONCTION PROPRE

b. Fonctions propres

Définition On appelle fonction propre de l'opérateur Δ , que l'on note w pour les conditions aux bords définies (NEUMANN ou DIRICHLET) un profil spatial (ou une forme) (c'est une fonction qui ne dépend que de x (espace)) ici c'est $w: x \mapsto w(x)$ tel que:

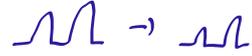
- ① w est dérivable 2 fois sur $[0, L]$
- ② $w \neq 0$ sur $[0, L]$ (w n'est pas nul partout sur $[0, L]$)
- ③ w vérifie les conditions aux bords
- ④ $\Delta w(x) = \lambda w(x)$, $\lambda \in \mathbb{R}$ (si $\lambda > 0$: amplification du profil)

$$\textcircled{4} \quad \Delta w(x) = \lambda w(x), \quad \lambda \in \mathbb{R}$$

(si $\lambda > 1$): amplification du profil



si $\lambda < 1$: diminution du profil



Remarque: w est définie à une constante multiplicative près
c'est à dire $w(x)$ ou $k w(x)$ décrivent la même fonction propre ($k \neq 0$)
en effet d'après $\textcircled{4}$ $\Delta k w(x) = k \Delta w(x) = \lambda k w(x)$
seulement

Remarque: λ est appelée VALEUR PROPRE associée à w (la fonction propre)

Exercice : On considère $x \in]0, L[$ avec les conditions de DIRICHLET HOMOGENE

- ① Calculer les fonctions propres de Δ associées à ce problème, ainsi que les valeurs propres
- ② Dessiner les premières fonctions propres

Solution : on cherche des fonctions w , 2 fois dérivable sur $]0, L[$, telles que $w \neq 0$ sur $]0, L[$ vérifiant : DIRICHLET HOMOGENE : $w(0) = 0$ et $w(L) = 0$ et $\Delta w(x) = \lambda w(x)$ ici $\Delta w(x) = w''(x)$

donc on a $w''(x) = \lambda w(x)$ ←

Autrement dit on résout w t.q.
$$\begin{cases} w''(x) = \lambda w(x) & \text{pour } x \in]0, L[\\ w(0) = w(L) = 0 & \text{et } w \neq 0 \text{ sur }]0, L[\end{cases}$$

Rappel : on cherche les solutions sous la forme e^{rx} avec $r \in \mathbb{C}$

si $w(x) = e^{rx}$ alors $w'(x) = r e^{rx}$ et $w''(x) = r^2 e^{rx}$

donc $w''(x) = \lambda w(x) \Leftrightarrow r^2 e^{rx} = \lambda e^{rx}$ pour tout $x \in]0, L[$

$$\Leftrightarrow (r^2 - \lambda) e^{rx} = 0$$

$\Leftrightarrow r^2 - \lambda = 0$ ou encore $r^2 = \lambda$ polynôme caractéristique

CAS 1 si $\lambda > 0$ alors $r^2 = \lambda$ possède 2 solutions $r_1 = \sqrt{\lambda}$ et $r_2 = -\sqrt{\lambda}$

On a alors 2 solutions linéairement indépendantes $e^{r_1 x}$ et $e^{r_2 x}$ (où $r_1 = -r_2$)

Dans ce cas là, les solutions w sont données par

$$w(x) = c_1 e^{r_1 x} + c_2 e^{r_2 x} \text{ pour tout } x \in]0, L[$$

et on calcule c_1 et c_2 grâce aux conditions aux bords : $w(0) = w(L) = 0$ (DIRICHLET)

• $w(0) = 0 \Leftrightarrow c_1 e^{2 \cdot 0} + c_2 e^{-2 \cdot 0} = 0$

$\Leftrightarrow c_1 + c_2 = 0$

$\Leftrightarrow c_1 = -c_2$

On a alors $w(x) = c_1 e^{2x} - c_1 e^{-2x}$
 $= c_1 (e^{2x} - e^{-2x})$

• $w(L) = 0 \Leftrightarrow c_1 (e^{2L} - e^{-2L}) = 0$

si $c_1 = 0$ alors $w(x) = 0$ partout
 IMPOSSIBLE CAR $w \neq 0$

$e^{2L} - e^{-2L} = 0$
 $\Leftrightarrow e^{2L} = e^{-2L}$

$\Leftrightarrow e^{2L} = \frac{1}{e^{2L}} \Leftrightarrow (e^{2L})^2 = 1$

$\Leftrightarrow e^{2L} = 1 \Leftrightarrow 2L = 0$
 $\Leftrightarrow L = 0$ PAR HYP. $L > 0!$
PAS POSSIBLE

le cas 1: $\lambda > 0$ n'a pas de solution

CAS 2: $\lambda = 0$

Alors $w''(x) = \lambda w(x) = 0$ (car $\lambda = 0$)

on doit avoir $w'(x) = 0$ c'est à dire $w'(x) = c_1$

et donc $w(x) = c_1 x + c_2$

c_1 et c_2 sont déterminées par les conditions aux limites:

• $w(0) = 0 \Leftrightarrow c_1 \cdot 0 + c_2 = 0$

$\Leftrightarrow c_2 = 0$

donc $w(x) = c_1 x$

D'autre part

• $w(L) = 0 \Leftrightarrow c_1 L = 0$ or $L > 0$ et si $c_1 = 0$ alors $w = 0$ PAS POSSIBLE

le cas 2: $\lambda = 0$ n'a pas de solution

CAS 3: si $\lambda < 0$

comme $r \in \mathbb{C}$ on a alors $r^2 = \lambda$ donc $r^2 = -|\lambda|$
 $r^2 = i^2 |\lambda|$

on a alors 2 solutions $r_1 = i\sqrt{|\lambda|}$ et $r_2 = -i\sqrt{|\lambda|}$

c'est à dire que $r_1 = \bar{r}_2$

Rappel: si $r_1 = \alpha + i\beta$ et $r_2 = \bar{r}_1 = \alpha - i\beta$ alors $w(x) = c_1 e^{(\alpha+i\beta)x} + c_2 e^{(\alpha-i\beta)x}$

et on peut se ramener, à $w(x) = e^{\alpha x} (c_1 \cos(\beta x) + c_2 \sin(\beta x))$

et on peut se ramener, à $w(x) = e^{\alpha x} (c_1 \cos(\beta x) + c_2 \sin(\beta x))$

Ici: $\lambda_1 = i\sqrt{|\lambda|}$ de la forme $\alpha + i\beta$ avec $\alpha = 0$ et $\beta = \sqrt{|\lambda|}$

on applique alors la formule:

$$w(x) = e^{\frac{0}{1}x} (c_1 \cos(\sqrt{|\lambda|} \cdot x) + c_2 \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot x)) \\ = c_1 \cos(\sqrt{|\lambda|} x) + c_2 \sin(\sqrt{|\lambda|} x)$$

On calcule c_1 et c_2 en fonction des conditions aux bords

on obtient $w(0) = c_1 \underbrace{\cos(0)}_1 + c_2 \underbrace{\sin(0)}_0 = 0$

$\Leftrightarrow c_1 = 0$

Donc $w(x) = c_2 \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot x)$

$w(L) = 0 \Leftrightarrow c_2 \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot L) = 0$ si $c_2 = 0$ alors $w \equiv 0$ IMPOSSIBLE

$\Leftrightarrow \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot L) = 0$

$\Leftrightarrow \sqrt{|\lambda|} \cdot L = k\pi \quad k \in \mathbb{Z}$
($k_0 > 0$, $L > 0$) $\Rightarrow k$ doit être > 0 donc $k \in \mathbb{N}^$ ($k=1,2,3,4,\dots$)*

$\Leftrightarrow \sqrt{|\lambda|} = \frac{k\pi}{L}$ donc $|\lambda| = \left(\frac{k\pi}{L}\right)^2$

$\lambda < 0 \Rightarrow -\lambda = \left(\frac{k\pi}{L}\right)^2$

donc $\lambda = -\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2, k \in \mathbb{N}^*$

on a une infinité dénombrable de valeurs propres, on les note $\lambda_k, k \in \mathbb{N}^*$

et les fonctions propres sont données par

$w(x) = c_2 \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot x)$ où $\sqrt{|\lambda|} = \frac{k\pi}{L}$

$w(x) = c_2 \sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right), k \in \mathbb{N}^*$

on rappelle que les fonctions propres sont données à une constante multiplicative près. Autrement dit, sans perte de généralité on prend $c_2 = 1$

Conclusion: les fonctions propres de Δ avec les conditions de Dirichlet homogène

fonctions propres de Δ avec les conditions de Dirichlet homogène

sont $\omega_k(x) = \sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)$, $k \in \mathbb{N}^*$

et de valeurs propres associées $\lambda_k = -\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2$

2. Dessignons les premiers fonctions propres

$k = 1, 3, 4, \dots$

$k=1$

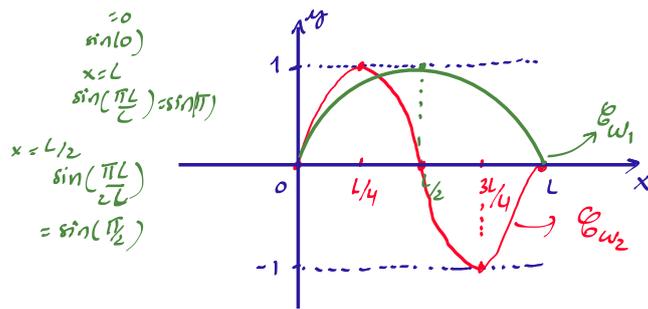
$k=2$

$x=0$

\swarrow
 $\omega_1(x) = \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$
 \searrow
 η

$$\omega_2(x) = \sin\left(\frac{2\pi x}{L}\right)$$

$$\begin{aligned} \text{si } x=0 & \quad \sin(0) = 0 \\ \text{si } x=L & \quad \sin\left(\frac{2\pi L}{L}\right) = \sin(2\pi) = 0 \end{aligned}$$



$x=L$ $\sin\left(\frac{2\pi L}{L}\right) = \sin(2\pi) = 0$
 $x=L/2$ $\sin\left(\frac{2\pi \cdot L}{2L}\right) = \sin(\pi) = 0$
 $x=L/4$ $\sin\left(\frac{2\pi \cdot L}{4L}\right) = \sin\left(\frac{\pi}{2}\right)$
 $x=3L/4$ $\sin\left(\frac{2\pi \cdot 3L}{4L}\right)$
 $= \sin\left(\frac{3\pi}{2}\right) = -1$

Remarque $k \in \mathbb{N}^*$ est également appelée FREQUENCE des oscillations de ω_k !

Exercice : pour le 9 décembre : mêmes questions mais avec NEUMANN (au lieu de DIRICHLET)

c. Résolution de l'équation de diffusion:

On rappelle que l'on a

$$(S) \begin{cases} \frac{\partial u(t,x)}{\partial t} = d \Delta u(t,x) \\ + c.i. \quad u(0,x) = f(x) \\ + c. \text{ aux bords Dirichlet ou Neumann} \end{cases}, x \in [0,L]$$

(i) si la condition initiale est une fonction propre $w_k(x)$ (de Δ satisfaisant les conditions aux bords)

On suppose donc que $u(0,x) = w_k(x)$ $x \in [0,L]$ ($w_k \neq 0$)

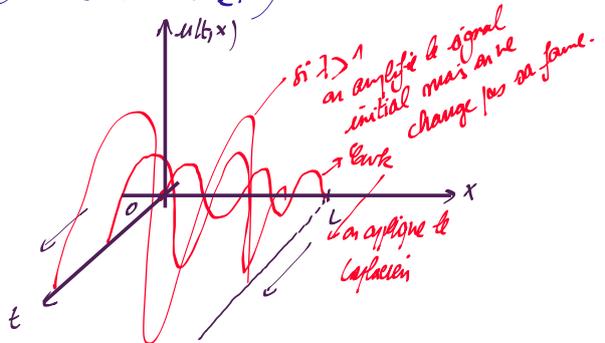
équation: $\frac{\partial u(t,x)}{\partial t} = d \Delta u(t,x)$

$u(0,x) = w_k(x)$

$\Delta u(t,x)$

$\Delta w_k(x)$

la forme reste inchangée, elle sera juste "amplifiée" ou "diminuée" au cours du temps



au cours du temps.

ASTUCE: on cherche la solution sous la forme suivante:

$$u(t, x) = \alpha(t) \omega_k(x)$$

coefficient d'amplification au cours du temps

on a séparé les variables t et x : c'est la méthode de séparation de variables.

avec $u(t, x) = \alpha(t) \omega_k(x)$ fonction propre,

l'équation de diffusion s'écrit alors: $\frac{\partial}{\partial t} u(t, x) = d \Delta u(t, x)$

$$\Leftrightarrow \frac{\partial}{\partial t} (\alpha(t) \omega_k(x)) = d \Delta (\alpha(t) \omega_k(x))$$

$$\Leftrightarrow \omega_k(x) \cdot \alpha'(t) = d \alpha(t) \Delta \omega_k(x)$$

$$\Leftrightarrow \omega_k(x) \alpha'(t) = d \alpha(t) \cdot \lambda_k \omega_k(x)$$

$$\Leftrightarrow \underbrace{\omega_k(x)}_{\neq 0} (\alpha'(t) - \lambda_k d \alpha(t)) = 0 \quad \text{pour } t \geq 0 \text{ et pour tout } x \in [0, L]$$

$$\Leftrightarrow \alpha'(t) - \lambda_k d \alpha(t) = 0 \quad \text{équation différentielle } x(t)$$

$$\Leftrightarrow \alpha(t) = \alpha(0) e^{d \lambda_k t}$$

Rappel $x' + ax = 0$ on multiplie par $e^{\int a dt} = e^{at}$

$$\Leftrightarrow e^{at} x' + a e^{at} x = 0$$

$$\Leftrightarrow (e^{at} x)' = 0$$

$$\Leftrightarrow e^{at} x = c$$

$$\Leftrightarrow x(t) = C e^{-at} \quad \text{ici } a = -\lambda_k d.$$

Par conséquent:

$$u(t, x) = \alpha(t) \omega_k(x)$$

si $t=0$

$$u(t, x) = \alpha(0) e^{d \lambda_k t} \omega_k(x)$$

si on a choisi $\omega_k(x) = \sin\left(\frac{k\pi}{L}x\right)$ et $\lambda_k = -\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2$
(exercice précédent)

Que vaut $\alpha(0)$?

$$\left. \begin{array}{l} \bullet \text{ on pose } t=0 \quad u(0, x) = \alpha(0) e^{\overset{1}{\underset{0}{d \lambda_k t}}} \omega_k(x) = \alpha(0) \omega_k(x) \\ \text{mais par hypothèse } u(0, x) = \omega_k(x) \end{array} \right\} \alpha(0) \omega_k(x) = \omega_k(x) \quad \text{donc } \alpha(0) = 1$$

Conclusion: la solution de l'équation de diffusion quand la condition initiale est une fonction propre $\omega_k(x)$ est donnée par:

$$u(t, x) = e^{d \lambda_k t} \omega_k(x)$$

Remarque si la condition aux bords est Dirichlet, on a $u_k(x) = \sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right) e^{\lambda_k t}$

$$\text{avec } u(t,x) = e^{-d \cdot \left(\frac{k\pi}{L}\right)^2 t} \sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)$$

et $\lambda_k = -\left(\frac{k\pi}{L}\right)^2$

borne comprise entre -1 et 1

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(t,x) = 0.$$

Exercice : quelle est la limite quand on a du Neumann homogène ? pour le 9 décembre

Exercice : pour le 3^e décembre

Chercher les fonctions propres de Δ sur $[0, L]$ avec $w'(0) = 0$ et $w(L) = 0$ (examen)
↑ Dirichlet à droite
↓ NEUMANN à gauche

(ii) si la condition initiale est la combinaison linéaire de 2 fonctions propres

On suppose ici que $u(0, x) = \alpha_{k_1} w_{k_1}(x) + \alpha_{k_2} w_{k_2}(x)$ α_{k_1} et $\alpha_{k_2} \in \mathbb{R}$

On utilise, ce qu'on appelle en mathématiques, le principe de superposition:

la solution $u(t, x)$ est donnée par la combinaison de chacune des solutions si la condition initiale est une seule fonction propre c'est à dire:

$$u(t, x) = \underbrace{\alpha_{k_1} e^{dA_{k_1} t}}_{\text{une seule fonction propre}} w_{k_1}(x) + \underbrace{\alpha_{k_2} e^{dA_{k_2} t}}_{\text{une seule fonction propre}} w_{k_2}(x), \quad t \geq 0 \text{ et } x \in [0, L].$$

