Généralités

$$\frac{\partial u}{\partial x} = u_x$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial x}$$

1.1 Dérivée

$$u'(x) = \lim_{h \to 0} \frac{u(x+h) - u(x)}{h} = \lim_{h \to 0} \frac{u(x) - u(x-h)}{h}$$

EDO du premier ordre 1.2

$$\frac{dy}{dt} = ky \longrightarrow y = Ce^{kt}$$

EDP du premier ordre

$$\begin{split} F\Big(x,y,u(x,y),u_x(x,y),u_y(x,y)\Big)\\ &=F\Big(x,y,u,u_x,u_y\Big)=0 \end{split}$$

1.3.1 Résolution

$$a(x,y)u_x + b(x,y)u_y = 0 \longrightarrow \frac{dy}{dx} = \frac{b(x,y)}{a(x,y)}$$

 $au_x + bu_y$ est la dérivée directionnelle dans le sens du vecteur $\mathbf{v} = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}$

Tout ce qui suit à vérifier (ok pour les coefficients constants mais peut-être quelques modificiations pour les coefficients variables)

Coefficients constants Droite caractéristique : bx - ay = c (solution constante sur ces droites)

$$u(x,y) = f(\frac{bt}{a}x)$$

Puis appliquer les conditions données.

Coefficients variables Trouver les courbes car- 1.5.1 Homogénéité (seulement si linéaire) actéristiques (solution constante sur les courbes) en résolvant l'équation $\frac{dy}{dx} = \frac{b}{a}$ avec, par exemple :

$$\underbrace{\int \frac{dy}{dx} dx}_{y} = \underbrace{\int \frac{b(x,y)}{a(x,y)} dx}_{\cdots + c} \longrightarrow u(x,t) = f("c")$$

OU

si
$$\frac{dy}{dx} = y \longrightarrow y = Ce^x$$

 $u(x,t) = f("C") = f(ye^{-x})$

Autres cas: par exemple $3u_y + u_{xy}$ on effectue une substitution $v = u_y$ pour simplifier le problème. Combinaison linéaire de plusieurs solutions est aussi une solution

1.4 EDP du deuxième ordre

$$F(x, y, u, u_x, u_y, u_{xx}, u_{xy}, u_{yy}) = 0$$

$$Au_{xx} + Bu_{xy} + Cu_{yy} + Du_x + Eu_y + Fu = G$$

Parabolique : $B^2 - 4AC = 0$

Hyperbolique : $B^2 - 4AC > 0$

Elliptique : $B^2 - 4AC < 0$

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$

1.5**Opérateurs**

Linéarité

$$\mathcal{L}(u+v) = \mathcal{L}u + \mathcal{L}v$$
 et $\mathcal{L}(cu) = c\mathcal{L}u$

linéaire

$$u_{tt} - u_{xx} + u^3 = 0$$
 $u_t + uu_x + u_{xxx} = 0$

non linéaire

$$u_x + u_y = 0$$
 $u_x + yu_y = 0$ $u_{xx} + u_{yy} = 0$ $u_t + u_{xxx} = 0$ $u_t - ju_{xx} = 0$

Équation linéaire homogène $\mathcal{L}u=0$

Équation linéaire non-homogène $\mathcal{L}u=q$

$$u_x + u_y + 1 = 0 \longrightarrow \text{ inhomogène}$$

solution homogène + solution inhomogène = solution inhomogène

Conditions initiales

$$u(x,t_0) = \phi(x)$$

OU

$$u(x, t_0) = \phi(x) \qquad u_t(x, t_0) = \psi(x)$$

Conditions aux bords

Dirichlet: u est spécifié

Neumann : $\frac{\partial u}{\partial n}$ est spécifié

Robin : $\frac{\partial u}{\partial n} + au$ est spécifié

Problèmes bien posés

Les problèmes bien posés (au sens d'Hadamard) sont constitués d'une EDP dans un domaine et avec les propriétés suivantes :

Existence: il existe au moins une solution u(x,t)qui satisfait toutes les conditions

Unicité : il existe au plus une solution

Stabilité : La solution unique u(x,t) dépende de manière stable des données (peu de changement \rightarrow peu de variation)

1.9 Exemples

1.

$$au_x + bu_y = 0$$
 $u(x, y) = f(bx - ay)$

Avec bx - ay = c les droites caractéristiques

2.

$$u_t + cu_x = 0$$

Au temps t + h, déplacement de $c \cdot h$

3.

$$u_{xx} = 0 \xrightarrow{\int dx} u_x = f(y) \xrightarrow{\int dx} u = g(y) + xf(y)$$
$$u(x, y) = f(y)x + g(y)$$

4.

$$u_{xx} + u = 0 \rightarrow u(x, y) = f(y)\cos(x) + g(y)\sin(x)$$

5.

$$u_{xy} = 0 \longrightarrow u(x, y) = f(y) + g(x)$$

A noter que f(y) et g(x) sont les intégrales de fonctions intermédiaires.

6.

$$u_x + yu_y = 0 \longrightarrow u(x, y) = f(e^{-x}y)$$

1.10 Séparation de variables

$$u(x,y) = X(x)Y(y)$$
 ou $u(x,t) = X(x)T(t)$

2 Équation d'onde

$$u_{tt} = c^2 u_{xx}$$

c est la vitesse de l'onde. Pour une corde on a

$$c = \sqrt{\frac{T}{\rho}}$$

Avec T la tension et ρ la densité

$2.1 ext{ } 1D$

Modèle ressorts-masses

$$F_{\text{newton}} = ma(t) = m \frac{\partial^2}{\partial t^2} u(x, t)$$

et

$$F_{\text{hooke}} = k (u(x+h), t) - u(x, t) - k (u(x, t) - u(x-h, t))$$

$$F_{\text{newton}} = F_{\text{hooke}}$$

Avec $N \to \infty$ et donc $h \to 0$ (L = Nh)

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

Solution générale:

$$u(x,t) = f(x+ct) + g(x-ct)$$

avec f et g des fonctions quelconques à une seule variable

2.1.1 Propriétés

Deux familles de droites caractéristiques $x\pm ct=$ constante. Somme de deux fonctions : g(x-ct) qui va à droite et f(x+ct) qui va à gauche. La vitesse est c.

2.1.2 Conditions initiales, pas de conditions aux bords

$$u_{tt} = c^{2}u_{xx} - \infty < x < \infty$$

$$u(x,0) = \phi(x) \qquad u_{t}(x,0) = \psi(x)$$

$$u(x,t) = \frac{1}{2} (\phi(x+ct) + \phi(x-ct)) + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} \psi(s) ds$$

2.2 Conditions aux bords

La solution est de la forme (séparation de variable)

$$u(x,t) = X(x)T(t)$$

$$\frac{X''}{X} = \frac{T''}{c^2T} = -\lambda$$

$$\begin{cases} X(x) = C\cos(\beta x) + D\sin(\beta x) \\ T(t) = A\cos(\beta ct) + B\sin(\beta ct) \end{cases}$$
(1)

 λ est une constante tel que $\lambda = \beta^2$ $\beta > 0$

2.3 Conditions aux bords de Dirichlet

$$u(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin(\beta x) = \phi(x)$$

$$u_t(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} \beta c \sin(\beta x) = \psi(x)$$

L'es fréquences sont $\frac{n\pi c}{l}$ avec la fondemantale en n=1

2.3.1 Conditions aux bords = 0

$$u_n(x,t) = \left(A_n \cos\left(\frac{n\pi c}{l}t\right) + B_n \sin\left(\frac{n\pi c}{l}t\right)\right) \sin\left(\frac{n\pi c}{l}x\right)$$

2.4 Conditions aux bords de Neumann

Solution générale pour un problème avec conditions aux bords de Neumann $u_x(0,t)=u_x(l,t)=0$ (à utiliser dans l'examen) :

$$u(x,t) = \frac{1}{2}A_0 + \frac{1}{2}B_0t + \sum_{n=1}^{\infty} \left(A_n \cos\left(\frac{n\pi c}{l}t\right) + B_n \sin\left(\frac{n\pi c}{l}t\right) \right)$$

Avec les conditions initiales

$$\phi(x) = u(x,0) = \frac{1}{2}A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos\left(\frac{n\pi}{l}x\right)$$

$$\psi(x) = u_t(x,0) = \frac{1}{2}B_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n\pi c}{l} B_n \cos\left(\frac{n\pi}{l}x\right)$$

2.5 Conditions aux bords mixtes

Appliquer les conditions à l'équation 1 $u(0,t) = u_x(l,t) = 0$ par exemple.

$$\lambda_n = \frac{\left(n + \frac{1}{2}\right)^2 \pi^2}{l^2}$$

$$X_n(x) = \sin\left(\frac{\left(n + \frac{1}{2}\right)\pi}{l}x\right)$$

3 Équation de diffusion

$$u_t = u_{xx}$$

Plus difficile à résoudre que l'équation d'ondes

3.1 Principe du maximum

Valeur maximale de u(x,t) atteinte à t=0 ou sur les côtés (x=0 ou x=l). Pareil pour la valeur minimale

3.2 Résolution

- 1. Résoudre l'équation pour une solution $\phi(x)$ particulière
- 2. Construire la solution générale

3.3 Propriétés

1. Une **translation** de la solution est aussi une solution

$$u(x-n,t) \equiv u(x,t)$$

2. **Dérivée** d'une solution est aussi une solution

$$u_t \equiv u_x \equiv u_{xx} \equiv u$$

- 3. Une **combinaison linéaire** de solutions est une solution
- 4. Une **intégrale** est aussi une solution

$$\int S(x-n,t)g(y)dy \equiv u(x,t)$$

5. Une solution dilatée est aussi une solution

$$u(\sqrt{a}x, at) \equiv u(x, t)$$

3.4 Résolution sans conditions aux 3.5 bords

On résout le problème simplifié avec

$$Q(x,0) = \begin{cases} 1 & x > 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$$

$$Q(x,t) = g(p)$$
 $p = \frac{x-y}{\sqrt{4kt}}$

Solution générale:

$$u(x,t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi kt}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{4kt}} \phi(y) dy$$

- 1. Remplacer la condition initiale $\phi(x)$
- 2. Développer l'intégrale et effectuer un changement de variable si nécessaire (voir 10)
- 3. Exprimer en fonction de $\operatorname{erf}(...)$ si c'est nécessaire

Si nécessaire, on utilise la fonction d'erreur

$$\operatorname{erf}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-p^2} dp$$

$$\operatorname{erf}(x) = -\operatorname{erf}(-x)$$
 (impaire)

Si $\phi(y) = e^{...}$ alors on peut utiliser la fonction suivante (à adapter) pour mettre tous les y dans le ()²

$$(y+2kt-x)^2 = y^2 + 4k^2t^2 + x^2 + 4kty - 2xy - 4ktx$$

3.4.1 Notes

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-p^2} dp = \sqrt{\pi}$$

Si on a deux intégrales (chacune avec un $\phi(y)$ différent, par exemple un ϕ par morceaux), alors on fait deux changements de variables différents : une fois $p=\frac{x-y}{\sqrt{4kt}}$ et une fois $p=\frac{y-x}{\sqrt{4kt}}$

3.5 Résolution avec conditions aux bords

Par séparation de variables on a

$$u(x,t) = X(x)T(t)$$

$$\frac{T'}{kT} = \frac{X''}{X} = -\lambda$$

$$\begin{cases} T(t) = Ae^{-\lambda kt} \\ X(x) = B\cos(\beta x) + C\sin(\beta x) \end{cases} \qquad \lambda = \beta^2$$

Résoudre en appliquant les conditions aux bords à l'équation ci-dessus.

Si il est possible d'exprimer $u_{n=0}(x,t)$ avec une constante, on la nomme $\frac{A_0}{2}$

4 Séries de Fourier

si c'est 4.1 Séries de Fourier en sinus

$$\phi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin\left(\frac{n\pi}{l}x\right)$$

$$A_n = \frac{2}{l} \int_0^l \phi(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{l}\right) dx$$

4.2 Séries de Fourier en cosinus

$$\phi(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos\left(\frac{n\pi}{l}x\right)$$

$$A_n = \frac{2}{l} \int_0^l \phi(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{l}\right) dx$$

Le 1/2 dans la série pour A_0 vient de la Important : Si la fonction $\phi(x)$ est paire, on peut se concentrer sur la moitié uniquement (la valeur de l est ce nouvel intervalle). Ceci permet de beaucoup simplifier le problème.

4.3 Séries de Fourier

Sur]-l.l[

$$\phi(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(A_n \cos\left(\frac{n\pi x}{l}\right) + B_n \sin\left(\frac{n\pi x}{l}\right) \right)$$

$$A_n = \frac{1}{l} \int_0^l \phi(x) \cos\left(\frac{n\pi}{l}x\right) dx$$
$$B_n = \frac{1}{l} \int_0^l \phi(x) \sin\left(\frac{n\pi}{l}x\right)$$

5 Fonctions harmoniques

Laplacien

$$\Delta_2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$$

En coordonnées polaires on a

$$u_{xx} + u_{yy} = u_{rr} + \frac{1}{r}u_r$$

5.1 Principe du maximum / minimum

Le maximum et le minimum de la fonction sont atteints sur les bords du domaine

5.2 Procédure

1. Séparation des variables

$$u(x,y) = X(x)Y(y) \longrightarrow \frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} = 0$$

$$\begin{bmatrix} X'' + \lambda X & = 0 \\ Y'' & \lambda Y & = 0 \end{bmatrix}$$

- 2. Insertion des conditions aux bords
- 3. Somme de la série
- 4. Ajout du terme inhomogène ou conditions aux bords

5.3 Autres

Polynôme quadratique en x et y:

$$u(x,y) = Ax^2 + By^2 + Cxy + Dx + Ey + F$$

6 Transformée de Laplace

$$H(t) = \begin{cases} 0 & \text{si } t < 0\\ 1 & \text{si } t \ge 0 \end{cases}$$

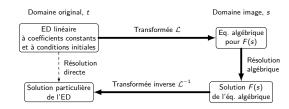
$f(t) = \mathcal{L}^{-1}[F(s)]$	$\mathcal{L}[f(t)] = F(s)$
H(t)	$\frac{1}{s}$
t	$\frac{1}{s^2}$
$t^n (n \in \mathbb{N})$	$\frac{n!}{s^{n+1}}$
\sqrt{t}	$\frac{1}{2}\sqrt{\pi}s^{-3/2}$
$\frac{1}{\sqrt{t}}$	$\sqrt{\pi}s^{-1/2}$
e ^{at}	$\frac{1}{s-a}$
$\sin(\omega t)$	$\frac{\omega}{s^2+\omega^2}$
$\cos(\omega t)$	$\frac{s}{s^2+\omega^2}$

$f(t) = \mathcal{L}^{-1}[F(s)]$	$\mathcal{L}[f(t)] = F(s)$
sinh(<i>at</i>)	$\frac{a}{s^2-a^2}$
cosh(at)	$\frac{s}{s^2-a^2}$
H(t-b)	$\frac{1}{s}e^{-bs}$
$\delta(t-b)$	e^{-bs}
$a(4\pi t^3)^{-1/2}e^{-a^2/4t}$	$e^{-a\sqrt{s}}$
$(\pi t)^{-1/2} e^{-a^2/4t}$	$\frac{1}{\sqrt{s}}e^{-a\sqrt{s}}$
$1-\mathcal{E}$ rf $\left(rac{a}{\sqrt{4t}} ight)$	$\frac{1}{s}e^{-a\sqrt{s}}$

6.1 Propriétés

	Fonction	Transformée
(i)	af(t) + bg(t)	aF(s) + bG(s)
(ii)	df dt	sF(s)-f(0)
(iii)	$\frac{d^2f}{dt^2}$	$s^2F(s) - sf(0) - f'(0)$
(iv)	$e^{bt}f(t)$	F(s-b)
(v)	$\frac{f(t)}{t}$	$\int\limits_{s}^{\infty}F(s')ds'$
(vi)	tf(t)	$-\frac{dF}{ds}$
(vii)	H(t-b)f(t-b)	$e^{-bs}F(s)$
(viii)	f(ct)	$\frac{1}{c}F\left(\frac{s}{c}\right)$
(ix)	$\int\limits_{0}^{t}g(t-t')f(t')dt'$	F(s)G(s)

6.2 Méthode



7 Différences finies

7.1 Différences finies progressives (downwind)

7.1.1 f'(x)

Ordre	f(x)	f(x+h)	f(x+2h)	f(x+3h)	f(x+4h)	f(x+5h)	f(x+6h)
1	-1	1					
2	-3/2	2	-1/2				
3	-11/6	3	-3/2	1/3			
4	-25/12	4	-3	4/3	1/4		
5	-137/60	5	-5	10/3	-5/4	1/5	
6	-49/20	6	-15/2	20/3	-15/4	6/5	-1/6

$$n=2$$

$$f'(x) = \frac{-\frac{3}{2}f(x) + 2f(x+h) - \frac{1}{2}f(x+2h)}{h} + \mathcal{O}(h^2)$$

7.1.2 f''(x)

Ordre	f(x)	f(x+h)	f(x+2h)	f(x+3h)	f(x+4h)	f(x+5h)	f(x+6h)
1	1	-2	1				
2	2	-5	4	-1			
3	35/12	-26/3	19/2	-14/3	11/12		
4	15/4	-77/6	107/6	-13	61/12	-5/6	
5	203/45	-87/5	117/4	-254/9	33/2	-27/5	137/180

n=3

$$f''(x) = \frac{-\frac{26}{3}f(x+h) + \frac{19}{2}f(x+2h)}{h^2} + \mathcal{O}(h^3) \qquad n = 2$$

$$f''(x) = \frac{-\frac{14}{3}f(x+3h) + \frac{11}{12}f(x+4h)}{h^2} + \mathcal{O}(h^3) \qquad f''(x) = \frac{f(x-h) - 2f(x) + f(x+h)}{h^2} + \mathcal{O}(h^2)$$

7.1.3 f'''(x)

Ordre	f(x)	f(x+h)	f(x+2h)	f(x+3h)	f(x+4h)	f(x+5h)	f(x+6h)
1	-1	3	-3	1			
2	-5/2	9	-12	7	-3/2		
3	-17/4	71/4	-59/2	49/2	-41/4	7/4	
4	-49/8	29	-461/8	62	-307/8	13	-15/8

n = 1

$$f^{\prime\prime\prime}\left(x\right)=\frac{-f\left(x\right)+3f\left(x+h\right)}{-3f\left(x+2h\right)+f\left(x+3h\right)}+\mathcal{O}(h^{1})$$

Différences finies rétrogrades (upwind)

- 1. Remplacer x + kh par x kh
- 2. Si dérivée paire : Pas de changement de coefficient
- 3. Si dérivée impaire : Changement du signe

Différences finies centrées

7.3.1f'(x)

	Ordre	f(x-4h)	f(x-3h)	f(x-2h)	f(x-h)	f(x)	f(x+h)	f(x+2h)	f(x+3h)	f(x+4h)
	2				-1/2	0	1/2			
Г	4			1/12	-2/3	0	2/3	-1/12		
Г	6		-1/60	3/20	-3/4	0	3/4	-3/20	1/60	
	8	1/280	-4/105	1/5	-4/5	0	4/5	-1/5	4/105	-1/280

n=2

$$f'(x) = \frac{-\frac{1}{2}f(x-h) + \frac{1}{2}f(x+h)}{h^{1}} + \mathcal{O}(h^{2})$$

7.3.2 f''(x)

Ordre	f(x-4h)	f(x-3h)	f(x-2h)	f(x-h)	f(x)	f(x+h)	f(x+2h)	f(x+3h)	f(x+4h)
2				1	-2	1			
4			-1/12	4/3	-5/2	4/3	-1/12		
6		1/90	-3/20	3/2	-49/18	3/2	-3/20	1/90	
- 8	-1/560	8/315	-1/5	8/5	-205/72	8/5	-1/5	8/315	-1/560

$$f''(x) = \frac{f(x-h) - 2f(x) + f(x+h)}{h^2} + \mathcal{O}(h^2)$$

7.3.3 f'''(x)

Ordre	f(x-4h)	f(x-3h)	f(x-2h)	f(x-h)	f(x)	f(x+h)	f(x+2h)	f(x+3h)	f(x+4h)
2			-1/2	1	0	-1	1/2		
4		1/8	-1	13/8	0	-13/8	1	-1/8	
6	-7/240	3/10	-169/120	61/30	0	-61/30	169/120	-3/10	7/240

n=2

$$f'''(x) = \frac{-\frac{1}{2}f(x-2h) + f(x-h)}{-f(x+h) + \frac{1}{2}f(x+2h)} + \mathcal{O}(h^2)$$

Différences finies pour EDP elliptiques + Dirichlet

$$-u''(x) = f(x)$$
 $u(0) = \alpha$ $u(L) = \beta$

$$u''(x_j) \approx \frac{u(x_j - h) - 2u(x_j) + u(x_j + h)}{h^2}$$

Ce qui donne un système d'équations linéaires

$$\frac{1}{h^{2}}\begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & \cdots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & \cdots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \ddots & -1 \\ 0 & 0 & 0 & \cdots & 2 \end{pmatrix}\begin{pmatrix} u_{1} \\ u_{2} \\ \vdots \\ u_{n} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f(x_{1}) + \frac{\alpha}{h^{2}} \\ f(x_{2}) \\ \vdots \\ f(x_{n}) + \frac{\beta}{h^{2}} \end{pmatrix}$$
7.7 Relation entre le pas de temps et le pas temporel

$$A_h \vec{x} = \bar{f}$$

les valeurs sont inversées car -u''(x).

7.4.1 2D

$$u_{xx}(x_i, y_j) \approx \frac{u(x_i - h, y_j) - 2u(x_i, y_j) + u(x_i + h, y_j)}{h^2}$$

$$u_{yy}(x_i, y_j) \approx \frac{y(x_i, y_j - h) - 2u(x_i, y_j) + u(x_i, y_j + h)}{h^2}$$

Différences finies EDPpour paraboliques

- 1. Discrétiser l'espace (sous-intervalles de largeur h
- 2. Application des conditions aux bords puis recherche des valeurs aux nœuds en fonction du temps

$$x_i \to u_i(t)$$

$$u_i(t) \approx u(x_i, t)$$

3. On applique les conditions initiales

$$u_i(0) = u_0(x_i)$$

4. Résoudre le problème de Cauchy $\left(\frac{du}{dt} = g(x,t)\right)$ en matrices)

7.6 Méthode d'Euler explicite

$$\frac{du}{dt} = F(t_0, u_0)$$

Vu d'un autre angle, on veut approcher

$$\frac{d}{dt}\vec{u}(t) \approx \frac{u(t_i + \tau) - u(t_i)}{\tau}$$

$$au \leq rac{h^2}{2\mu}$$

Avec μ la constante de l'équation $u_t - \mu u_{xx} = f(x,t)$

Équation de transport

$$v \le \frac{h}{\tau} \longleftrightarrow \frac{v\tau}{h} = r \le 1$$

C'est la condition CFL: avec downwind c'est impossible de résoudre le problème. Avec les upwind on peut y arriver parce qu'on utilise les valeurs précédentes (la condition sur v reste valable).

L'analyse de Von Neumann montre que le schéma centré n'est pas stable (même si la condition CFL est vérifiée).

Éléments finis

Forme forte 8.1

$$-u''(x) = f(x)$$

Forme faible / variationnelle

$$-u''(x)v(x) = f(x)v(x)$$

8.2.1Exemple

Avec $-u''(x) = x^2$. On aura un problème de la forme

$$A_h c = b_h$$

Avec les c qui correspondent au poids de chaque fonction de base.

Calcul de A (matrice de rigidité)

$$a_{ij} = \int_0^L N_i'(x)N_j'(x)dx$$

Calcul de \vec{b} est le reste de l'équation (partie 9.4 Équation d'euler droite)

$$\int_{0}^{L} -u''(x)v(x) = \int_{0}^{1} f(x)v(x)$$

Maillage

Il ne doit pas y avoir de chevauchement d'éléments ou de points qui ne sont pas connectés ensembles.

9 Autres

Intégration par partie

$$\int_{a}^{b} u'v = uv \Big|_{a}^{b} - \int_{a}^{b} uv'$$

Changement de variable

9.2.1 Méthode 1

Lorsque la dérivée $\varphi'(t)$ est présente

$$\int_{a}^{b} f(\varphi(t))\varphi'(t)dt = \int_{\varphi(a)}^{\varphi(b)} f(x)dx$$

9.2.2 Méthode 2

Si $\varphi'(t) = \varphi' = \text{constante}$

$$\int_a^b f(\varphi(t))dt = \frac{1}{\varphi'} \int_{\varphi(a)}^{\varphi(b)} f(x)dx$$

Solutions générales 9.3

$$X'' = -\beta^2 X \longrightarrow X(x) = A\cos(\beta x) + B\sin(\beta x)$$

$$X'' = \beta^2 X \longrightarrow X(x) = A\cosh(\beta x) + B\sinh(\beta x)$$

$$X'' = 0 \longrightarrow X(x) = Ax + B$$

$$e^{jx} = \cos(x) + j\sin(x)$$

Séparation en éléments simples 9.5

Matrices 9.6

9.6.1 Inverses

$$\begin{pmatrix} a & b & c \\ 0 & d & e \\ 0 & 0 & f \end{pmatrix}^{-1} = \begin{pmatrix} \frac{1}{a} & -\frac{b}{ad} & \frac{be-cd}{adf} \\ 0 & \frac{1}{d} & -\frac{e}{fd} \\ 0 & 0 & \frac{1}{f} \end{pmatrix}$$

Même principe si on renverse

$$(M^T)^{-1} = (M^{-1})^T$$

$$\begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ b & d & 0 \\ c & e & f \end{pmatrix}^{-1} = \begin{pmatrix} \frac{1}{a} & 0 & 0 \\ -\frac{b}{ad} & \frac{1}{d} & 0 \\ \frac{be-cd}{adf} & -\frac{e}{fd} & \frac{1}{f} \end{pmatrix}$$

Pour une matrice 2×2

$$\begin{pmatrix} a & \mathbf{b} \\ c & d \end{pmatrix}^{-1} = \frac{1}{ad - bc} \begin{pmatrix} d & -\mathbf{b} \\ -c & a \end{pmatrix}$$