TD4 d'Analyse Numérique (B1-TP1)

Ibrahim ALAME

14/04/2023

1 Méthode des différences finies

1. Si u est de classe C^4 au voisinage de x, on fait un développement de Taylor à l'ordre 4 de u :

$$u(x+h) = u(x) + hu'(x) + \frac{h^2}{2}u''(x) + \frac{h^3}{6}u'''(x) + \frac{h^4}{24}u^{(4)}(\xi_1),$$

$$u(x-h) = u(x) - hu'(x) + \frac{h^2}{2}u''(x) - \frac{h^3}{6}u'''(x) + \frac{h^4}{24}u^{(4)}(\xi_2),$$

Donc

$$u(x+h) + u(x-h) = 2u(x) + h^2 u''(x) + \frac{h^4}{24} \left(u^{(4)}(\xi_1) + u^{(4)}(\xi_2) \right),$$

D'où

$$\left| \frac{u(x+h) - 2u(x) + u(x-h)}{h^2} - u''(x) \right| \le \frac{h^2}{12} \sup_{y \in [0,1]} |u^{(4)}(y)|$$

pour tout $x \in [h, 1-h]$. L'approximation

$$u''(x) \simeq \frac{u(x+h) - 2u(x) + u(x-h)}{h^2}$$

est donc consistante d'ordre 2.

2. Approximation de la dérivée seconde :

$$u''(x_i) \simeq \frac{u(x_i+h) - 2u(x_i) + u(x_i-h)}{h^2} \simeq \frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{h^2}$$

D'où le problème approché

$$\begin{cases}
-\frac{u_{i-1} - 2u_i + u_{i+1}}{h^2} + cu_i = f_i, \text{ pour } i \in \{1, \dots, N\}, \\
u_0 = 0, \quad u_{N+1} = 0
\end{cases}$$
(1)

où $c_i = c(x_i)$ et $f_i = f(x_i)$.

On obtient N équations à N inconnues u_1, \dots, u_N .

$$i = 1: \quad -\frac{u_0 - 2u_1 + u_2}{h^2} + cu_1 = f_1,$$

$$i = 2: \quad -\frac{u_1 - 2u_2 + u_3}{h^2} + cu_2 = f_2,$$

$$...$$

$$i = N: \quad -\frac{u_{N-1} - 2u_N + u_{N+1}}{h^2} + cu_N = f_N,$$

D'où le système

$$\begin{cases}
-\frac{-2u_1 + u_2}{h^2} + cu_1 &= f_1, \\
-\frac{u_1 - 2u_2 + u_3}{h^2} + cu_2 &= f_2, \\
\dots & \dots & \dots \\
-\frac{u_{N-1} - 2u_N}{h^2} + cu_N &= f_N,
\end{cases}$$

3. Matriciellement, le problème s'écrit :

$$AU = b (2)$$

avec

$$A = \frac{1}{h^2} \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & \cdots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & -1 & 2 & -1 \\ 0 & \cdots & 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} + cI_n$$

4. Soit

$$A_0 = \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & \cdots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & -1 & 2 & -1 \\ 0 & \cdots & 0 & -1 & 2 \end{pmatrix}$$

On

$$< A_0 x, x> = 2 \sum_{i=1}^{n} x_i^2 - 2 \sum_{i=1}^{n-1} x_i x_{i+1} = x_1^2 + \sum_{i=1}^{n-1} (x_i - x_{i+1})^2 + x_n^2$$

On a alors $\langle A_0 x, x \rangle \geq 0$ et

$$\langle A_0 x, x \rangle = 0 \Longrightarrow x_1^2 = x_n^2 = 0 \text{ et } (x_i - x_{i+1})^2 = 0 \ \forall i = 1, n-1$$

Donc $\Longrightarrow x = 0$ et A_0 définie positive donc A est définie positive.

2 Problème aux limites d'ordre 4

$$\begin{cases} \frac{d^4 u(x)}{dx^4} = f(x) & \text{dans }]0,1[\\ u(0) = u(1) = 0\\ u'(0) = u'(1) = 0 \end{cases}$$

- 1. On a $0 = u'(0) \simeq \frac{u(h) u(0)}{h} \Longrightarrow u_1 = u(h) = 0$ de même $u_{N+1} = 0$. Nous avons donc 4 valeurs de u connues, il reste N-1 valeurs de u_i à déterminer pour i allant de 2 à N.
- 2. On a

$$\Delta u(x) = \frac{T_{\frac{h}{2}}u(x) - T_{-\frac{h}{2}}u(x)}{h} = \frac{u(x + \frac{h}{2}) - u(x - \frac{h}{2})}{h} \simeq u'(x)$$

On a

$$\Delta^4 = \left(\frac{1}{h}(T_{h/2} - T_{-h/2})\right)^4$$

$$= \frac{1}{h^4}(T_{h/2}^4 - 4T_{h/2}^3T_{-h/2} + 6T_{h/2}^2T_{-h/2}^2 - 4T_{h/2}T_{-h/2}^3 + T_{-h/2}^4)$$

$$= \frac{1}{h^4}(T_{2h} - 4T_{3h/2}T_{-h/2} + 6T_hT_{-h} - 4T_{h/2}T_{-3h/2} + T_{-2h})$$

$$= \frac{1}{h^4}(T_{2h} - 4T_h + 6I - 4T_{-h} + T_{-2h})$$

$$\Delta^4 u(x_i) = \frac{1}{h^4}(u(x_i + 2h) - 4u(x_i + h) + 6u(x_i) - 4u(x_i - h) + u(x_i - 2h))$$

$$\Delta^4 u(x_i) = \frac{1}{h^4}(u(x_{i+2}) - 4u(x_{i+1}) + 6u(x_i) - 4u(x_{i-1}) + u(x_{i-2}))$$

$$\frac{d^4 u_i}{dx^4} = \frac{1}{h^4}(u_{i+2} - 4u_{i+1} + 6u_i - 4u_{i-1} + u_{i-2})$$

Cette approximation est d'ordre 2 : On fait un développement de Taylor à l'ordre 6 de u :

$$\begin{split} u(x+h) &= u(x) + hu'(x) + \frac{h^2}{2}u''(x) + \frac{h^3}{6}u'''(x) + \frac{h^4}{24}u^{(4)}(x) + \frac{h^5}{120}u^{(5)}(x) + \frac{h^6}{720}u^{(6)}(\xi_1), \\ u(x-h) &= u(x) - hu'(x) + \frac{h^2}{2}u''(x) - \frac{h^3}{6}u'''(x) + \frac{h^4}{24}u^{(4)}(x) - \frac{h^5}{120}u^{(5)}(x) + \frac{h^6}{720}u^{(6)}(\xi_2), \\ u(x+2h) &= u(x) + 2hu'(x) + 2h^2u''(x) + \frac{4h^3}{3}u'''(x) + \frac{2h^4}{3}u^{(4)}(x) + \frac{4h^5}{15}u^{(5)}(x) + \frac{4h^6}{45}u^{(6)}(\xi_3), \\ u(x-2h) &= u(x) - 2hu'(x) + 2h^2u''(x) - \frac{4h^3}{3}u'''(x) + \frac{2h^4}{3}u^{(4)}(x) - \frac{4h^5}{15}u^{(5)}(x) + \frac{4h^6}{45}u^{(6)}(\xi_4), \end{split}$$

En faisant une combinaison des 4 dernières lignes : -4u(x+h) - 4u(x-h) + u(x+h)h) + u(x - h), on trouve :

$$6u(x) + h^4 u^{(4)}(x) + \frac{h^6}{180} \left(-u^{(6)}(\xi_1) - u^{(6)}(\xi_2) + 16u^{(6)}(\xi_3) + 16u^{(6)}(\xi_4) \right),$$

D'où

$$\left| \frac{u(x-2h) - 4u(x-h) + 6u(x) - 4u(x+h) + u(x+2h)}{h^4} - u^{(4)}(x) \right| \le \frac{17h^2}{90} \sup_{y \in [0,1]} |u^{(6)}(y)|$$

3.

$$\begin{cases} \frac{u_{i-2} - 4u_{i-1} + 6u_i - 4u_{i+1} + u_{i+2}}{h^4} = f_i & 2 \le i \le N \\ u_0 = u_{N+2} = 0 \\ u_1 = u_{N+1} = 0 \end{cases}$$

où $f_i = f(x_i)$.

4. On pose $U=\left(\begin{array}{c} u_2\\ \vdots\\ u_N \end{array}\right)$ et $b=\left(\begin{array}{c} f_2\\ \vdots\\ f_N \end{array}\right)$. Le problème approché se ramène à une

résolution d'un système linéaire AU = b où A est la matrice pentadiagonale : Soit

$$A = \begin{pmatrix} 6 & -4 & 1 & 0 & 0 & \cdots & 0 \\ -4 & 6 & -4 & 1 & 0 & \cdots & 0 \\ 1 & -4 & 6 & -4 & 1 & \ddots & \vdots \\ 0 & 1 & \ddots & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & \ddots & \ddots & \ddots & \ddots & 1 \\ 0 & \cdots & 0 & 1 & -4 & 6 & -4 \\ 0 & \cdots & 0 & 0 & 1 & -4 & 6 \end{pmatrix}$$

3 Équation de la chaleur

$$\begin{cases} \frac{\partial u(x,t)}{\partial t} - \nu \frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} = 0 & \forall (x,t) \in]0, 1[\times \mathbb{R}_+^* \\ u(0,t) = u(1,t) = 0 \\ u(x,0) = u_0(x) & \forall x \in [0,1] \end{cases}$$

On subdivise l'intervalle [0;1] en N+2 points d'abscisses $x_i=ih$ où $0 \le i \le N+1$ avec $h = \frac{1}{N+1}$ et soit τ le pas de temps. On note u_i^n la valeur approchée de $u(x_i, t_n)$ avec $t_n = n\tau$ et on considère le schéma dit d'Euler implicite qui est le suivant :

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\tau} - \nu \frac{u_{i-1}^{n+1} - 2u_i^{n+1} + u_{i+1}^{n+1}}{h^2} = 0$$

1. Posons $t = t_{n+1}$ et $x = x_i$ pour alléger les notations. Pour déterminer l'erreur de troncature, on va dans le schéma remplacer u_i^n par $u(x, t - \tau)$, u_{i-1}^{n+1} par u(x - h, t), u_i^{n+1} par u(x, t) et u_{i+1}^{n+1} par u(x + h, t). A l'aide de la formule de Taylor à l'ordre 2 de u suivant t, on a

$$u(x,t-\tau) = u(x,t) - \tau \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\tau^2}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + o(\tau^2)$$

D'où

$$\frac{u(x,t) - u(x,t-\tau)}{\tau} = \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\tau}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + o(\tau)$$

Par ailleurs, en considérant la variation de x, on a

$$u(x+h,t) = u(x,t) + h\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{h^2}{2}\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{h^3}{6}\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} + \frac{h^4}{24}\frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + o(h^4)$$

et de la même façon

$$u(x-h,t) = u(x,t) - h\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{h^2}{2}\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{h^3}{6}\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} + \frac{h^4}{24}\frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + o(h^4)$$

Donc

$$\frac{u(x-h,t)-2u(x,t)+u(x+h,t)}{h^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{h^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + o(h^2)$$

En remplaçant u_i^n dans le schéma par $u(x_i, t_n)$, on se retrouve avec l'erreur de troncature :

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\tau}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + o(\tau) - \nu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{h^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + o(h^2) \right) = -\frac{\tau}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \nu \frac{h^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + o(\tau + h^2)$$

qui converge bien vers 0 pour $h \to 0$, $\tau \to 0$. Le schéma est bien consistant, et précis d'ordre 1 en temps et d'ordre 2 en espace.

2. On pose $u^n = \begin{pmatrix} u_1^n \\ u_2^n \\ \vdots \\ u_N^n \end{pmatrix}$. Dans le schéma, isolons u_i^n , en posant $c = \frac{\nu \tau}{h^2}$:

$$u_i^n = -cu_{i-1}^{n+1} + (1+2c)u_i^{n+1} - cu_{i+1}^{n+1}$$

Précisons les équations, en notant leur forme particulières pour i=1 et i=N lorsque l'on prend en compte les conditions aux limites :

$$\begin{array}{rcl} u_1^n & = & (1+2c)u_1^{n+1} - cu_2^{n+1} \\ u_2^n & = & -cu_1^{n+1} + (1+2c)u_2^{n+1} - cu_3^{n+1} \\ u_3^n & = & -cu_2^{n+1} + (1+2c)u_3^{n+1} - cu_4^{n+1} \\ & \vdots & \vdots & \vdots \\ u_{N-1}^n & = & -cu_{N-2}^{n+1} + (1+2c)u_{N-1}^{n+1} - cu_N^{n+1} \\ u_N^n & = & -cu_{N-1}^{n+1} + (1+2c)u_N^{n+1} \end{array}$$

On a bien $Mu^{n+1} = u^n$ avec

système $Mu^2 = u^1$ et ainsi de suite...

$$M = \begin{pmatrix} 1+2c & -c & 0 & \cdots & 0 \\ -c & 1+2c & -c & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & -c & 1+2c & -c \\ 0 & \cdots & 0 & -c & 1+2c \end{pmatrix}$$

3. Expliquer rapidement comment on programmerait l'algorithme : u^0 étant connu par la condition initiale, on calcule de proche en proche les u^n successifs. u^1 est la solution du système $Mu^1 = u^0$. Puis u^2 est la solution du

Il faut donc résoudre successivement des systèmes décrits par $Mu^{n+1} = u^n$

4. On a

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & \cdots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & -1 & 2 & -1 \\ 0 & \cdots & 0 & -1 & 2 \end{pmatrix}$$

Soit λ une valeur propre de A et v un vecteur propre associé. On développe la composante i_0 de l'égalité matricielle : $Av = \lambda v$ où i_0 est un indice tel que $v_{i_0} = max_i |v_i|$:

$$-v_{i_0-1} + 2v_{i_0} - v_{i_0+1} = \lambda v_{i_0}$$

$$(2 - \lambda)v_{i_0} = v_{i_0-1} + v_{i_0+1}$$

$$|2 - \lambda| \times |v_{i_0}| \le |v_{i_0-1}| + |v_{i_0+1}|$$

$$|2 - \lambda| \le 2$$

$$0 < \lambda < 4$$

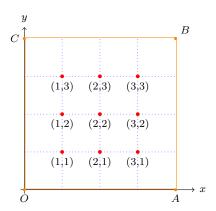
Comme M s'écrit M = I + cA et que toutes les valeurs de A sont entre 0 et 4, il s'avère que M a ses valeurs propres comprises entre 1 et 1 + 4c > 1 donc M^{-1} a ses valeurs propres comprises entre $\frac{1}{1+4c}$ et 1. Comme M^{-1} est symétrique définie positive, sa norme 2 est la plus grande valeur propre (cf cours) et donc $||M^{-1}|| \le 1$.

5. On a $u^{n+1} = M^{-1}u^n$ donc $||u^{n+1}|| \le ||M^{-1}|| ||u^n|| \le ||u^n||$ et par récurrence $||u^n|| \le ||u^0||$. Donc le schéma est stable.

4 Problème de Dirichlet

1.

2. Le système avec u en deux indices :



$$\begin{split} i &= 1, j = 1: & -\frac{u_{0,1} - 2u_{1,1} + u_{2,1}}{\delta x^2} - \frac{u_{1,0} - 2u_{1,1} + u_{1,2}}{\delta y^2} = f_{1,1} \\ i &= 2, j = 1: & -\frac{u_{1,1} - 2u_{2,1} + u_{3,1}}{\delta x^2} - \frac{u_{2,0} - 2u_{2,1} + u_{2,2}}{\delta y^2} = f_{2,1} \\ i &= 3, j = 1: & -\frac{u_{2,1} - 2u_{3,1} + u_{4,1}}{\delta x^2} - \frac{u_{3,0} - 2u_{3,1} + u_{3,2}}{\delta y^2} = f_{3,1} \\ i &= 1, j = 2: & -\frac{u_{0,2} - 2u_{1,2} + u_{2,2}}{\delta x^2} - \frac{u_{1,1} - 2u_{1,2} + u_{1,3}}{\delta y^2} = f_{1,2} \\ i &= 2, j = 2: & -\frac{u_{1,2} - 2u_{2,2} + u_{3,2}}{\delta x^2} - \frac{u_{2,1} - 2u_{2,2} + u_{2,3}}{\delta y^2} = f_{2,2} \\ i &= 3, j = 2: & -\frac{u_{2,2} - 2u_{3,2} + u_{4,2}}{\delta x^2} - \frac{u_{3,1} - 2u_{3,2} + u_{3,3}}{\delta y^2} = f_{3,2} \\ i &= 1, j = 3: & -\frac{u_{0,3} - 2u_{1,3} + u_{2,3}}{\delta x^2} - \frac{u_{1,2} - 2u_{1,3} + u_{1,4}}{\delta y^2} = f_{1,3} \\ i &= 2, j = 3: & -\frac{u_{1,3} - 2u_{2,3} + u_{3,3}}{\delta x^2} - \frac{u_{2,2} - 2u_{2,3} + u_{2,4}}{\delta y^2} = f_{2,3} \\ i &= 3, j = 3: & -\frac{u_{2,3} - 2u_{3,3} + u_{4,3}}{\delta x^2} - \frac{u_{3,2} - 2u_{3,3} + u_{3,4}}{\delta y^2} = f_{3,3} \end{split}$$

Avec les conditions aux bords :

s conditions aux bords:
$$i=1, j=1: \quad -\frac{0-2u_{1,1}+u_{2,1}}{\delta x^2} - \frac{0-2u_{1,1}+u_{1,2}}{\delta y^2} = f_{1,1}$$

$$i=2, j=1: \quad -\frac{u_{1,1}-2u_{2,1}+u_{3,1}}{\delta x^2} - \frac{0-2u_{2,1}+u_{2,2}}{\delta y^2} = f_{2,1}$$

$$i=3, j=1: \quad -\frac{u_{2,1}-2u_{3,1}+0}{\delta x^2} - \frac{0-2u_{3,1}+u_{3,2}}{\delta y^2} = f_{3,1}$$

$$i=1, j=2: \quad -\frac{0-2u_{1,2}+u_{2,2}}{\delta x^2} - \frac{u_{1,1}-2u_{1,2}+u_{1,3}}{\delta y^2} = f_{1,2}$$

$$i=2, j=2: \quad -\frac{u_{1,2}-2u_{2,2}+u_{3,2}}{\delta x^2} - \frac{u_{2,1}-2u_{2,2}+u_{2,3}}{\delta y^2} = f_{2,2}$$

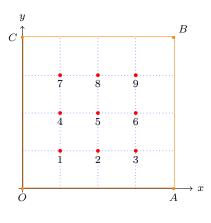
$$i=3, j=2: \quad -\frac{u_{2,2}-2u_{3,2}+0}{\delta x^2} - \frac{u_{3,1}-2u_{3,2}+u_{3,3}}{\delta y^2} = f_{3,2}$$

$$i=1, j=3: \quad -\frac{0-2u_{1,3}+u_{2,3}}{\delta x^2} - \frac{u_{1,2}-2u_{1,3}+0}{\delta y^2} = f_{1,3}$$

$$i=2, j=3: \quad -\frac{u_{1,3}-2u_{2,3}+u_{3,3}}{\delta x^2} - \frac{u_{2,2}-2u_{2,3}+0}{\delta y^2} = f_{2,3}$$

$$i=3, j=3: \quad -\frac{u_{2,3}-2u_{3,3}+0}{\delta x^2} - \frac{u_{3,2}-2u_{3,3}+0}{\delta y^2} = f_{3,3}$$

Le système avec u en seul indice :



 $(i,j) \mapsto i + (j-1)N$

$$\begin{split} m &= 1: & -\frac{0-2u_1+u_2}{\delta x^2} - \frac{0-2u_1+u_4}{\delta y^2} = f_1 \\ m &= 2: & -\frac{u_1-2u_2+u_3}{\delta x^2} - \frac{0-2u_2+u_5}{\delta y^2} = f_2 \\ m &= 3: & -\frac{u_2-2u_3+0}{\delta x^2} - \frac{0-2u_3+u_6}{\delta y^2} = f_3 \\ m &= 4: & -\frac{0-2u_4+u_5}{\delta x^2} - \frac{u_1-2u_4+u_7}{\delta y^2} = f_4 \\ m &= 5: & -\frac{u_4-2u_5+u_6}{\delta x^2} - \frac{u_2-2u_5+u_8}{\delta y^2} = f_5 \\ m &= 6: & -\frac{u_5-2u_6+0}{\delta x^2} - \frac{u_3-2u_6+u_9}{\delta y^2} = f_6 \\ m &= 7: & -\frac{0-2u_7+u_8}{\delta x^2} - \frac{u_4-2u_7+0}{\delta y^2} = f_7 \\ m &= 8: & -\frac{u_7-2u_8+u_9}{\delta x^2} - \frac{u_5-2u_8+0}{\delta y^2} = f_8 \\ m &= 9: & -\frac{u_8-2u_9+0}{\delta x^2} - \frac{u_6-2u_9+0}{\delta y^2} = f_9 \end{split}$$

$$m = 1: \quad 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_1 - \frac{1}{\delta x^2}u_2 - \frac{1}{\delta y^2}u_4 = f_1$$

$$m = 2: \quad -\frac{1}{\delta x^2}u_1 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_2 - \frac{1}{\delta x^2}u_3 - \frac{1}{\delta y^2}u_5 = f_2$$

$$m = 3: \quad -\frac{1}{\delta x^2}u_2 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_3 - \frac{1}{\delta y^2}u_6 = f_3$$

$$m = 4: \quad -\frac{1}{\delta y^2}u_1 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_4 - \frac{1}{\delta x^2}u_5 - \frac{1}{\delta y^2}u_7 = f_4$$

$$m = 5: \quad -\frac{1}{\delta y^2}u_2 - \frac{1}{\delta x^2}u_4 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_5 - \frac{1}{\delta x^2}u_6 - \frac{1}{\delta y^2}u_8 = f_5$$

$$m = 6: \quad -\frac{1}{\delta y^2}u_3 - \frac{1}{\delta x^2}u_5 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_6 - \frac{1}{\delta y^2}u_9 = f_6$$

$$m = 7: \quad -\frac{1}{\delta y^2}u_4 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_7 - \frac{1}{\delta x^2}u_8 = f_7$$

$$m = 8: \quad -\frac{1}{\delta y^2}u_5 - \frac{1}{\delta x^2}u_7 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_8 - \frac{1}{\delta x^2}u_9 = f_8$$

$$m = 9: \quad -\frac{1}{\delta y^2}u_6 - \frac{1}{\delta x^2}u_8 + 2\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)u_9 = f_9$$

Pour simplifier, on pose $\beta = \frac{1}{\delta x^2}, \, \gamma = \frac{1}{\delta y^2}$ et $\alpha = 2(\beta + \gamma)$:

$$m = 1: \quad \alpha u_1 - \beta u_2 - \gamma u_4 = f_1$$

$$m = 2: \quad -\beta u_1 + \alpha u_2 - \beta u_3 - \gamma u_5 = f_2$$

$$m = 3: \quad -\beta u_2 + \alpha u_3 - \gamma u_6 = f_3$$

$$m = 4: \quad -\gamma u_1 + \alpha u_4 - \beta u_5 - \gamma u_7 = f_4$$

$$m = 5: \quad -\gamma u_2 - \beta u_4 + \alpha u_5 - \beta u_6 - \gamma u_8 = f_5$$

$$m = 6: \quad -\gamma u_3 - \beta u_5 + \alpha u_6 - \gamma u_9 = f_6$$

$$m = 7: \quad -\gamma u_4 + \alpha u_7 - \beta u_8 = f_7$$

$$m = 8: \quad -\gamma u_5 - \beta u_7 + \alpha u_8 - \beta u_9 = f_8$$

$$m = 9: \quad -\gamma u_6 - \beta u_8 + \alpha u_9 = f_9$$

$$\begin{bmatrix} \alpha & -\beta & 0 & -\gamma & & & & \\ -\beta & \alpha & -\beta & & -\gamma & & & & \\ 0 & -\beta & \alpha & & -\gamma & & & & \\ \hline -\gamma & & & \alpha & -\beta & 0 & -\gamma & & & \\ & -\gamma & & -\beta & \alpha & -\beta & & -\gamma & & \\ & & -\gamma & & -\beta & \alpha & -\beta & & -\gamma & \\ \hline & & & -\gamma & & \alpha & -\beta & 0 & \\ & & & -\gamma & & -\beta & \alpha & -\beta & 0 \\ & & & & -\gamma & & -\beta & \alpha & -\beta & \\ & & & & -\gamma & & 0 & -\beta & \alpha & \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \\ u_5 \\ u_6 \\ u_7 \\ u_8 \\ u_9 \end{bmatrix} = h^2 \begin{bmatrix} f_1 \\ f_2 \\ f_3 \\ f_4 \\ f_5 \\ f_6 \\ \hline f_7 \\ f_8 \\ f_9 \end{bmatrix}$$

La matrice A peut s'écrire en blocs de la façon suivante :

$$\begin{bmatrix} \frac{\beta K + 2\gamma I_3 & -\gamma I_3 & }{-\gamma I_3 & \beta K + 2\gamma I_3 & -\gamma I_3} \\ \hline -\gamma I_3 & \beta K + 2\gamma I_3 & \beta K + 2\gamma I_3 \end{bmatrix}$$

où K est la matrice symétrique définie positive suivante :

$$K = \left[\begin{array}{rrr} 2 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 2 \end{array} \right]$$

Soit le vecteur en blocs :

$$X = \left[\begin{array}{c} X_1 \\ \hline X_2 \\ \hline X_3 \end{array} \right]$$

On a

$$< AX, X> = \left\{ \begin{array}{c|cccc} \frac{\beta K + 2\gamma I_{3}}{-\gamma I_{3}} & -\gamma I_{3} \\ \hline -\gamma I_{3} & \beta K + 2\gamma I_{3} & -\gamma I_{3} \\ \hline -\gamma I_{3} & \beta K + 2\gamma I_{3} \end{array} \right] \left[\begin{array}{c} X_{1} \\ \hline X_{2} \\ \hline X_{3} \end{array} \right], \left[\begin{array}{c} \frac{X_{1}}{X_{2}} \\ \hline X_{2} \\ \hline X_{3} \end{array} \right] >$$

$$= \beta \left({}^{t}X_{1}KX_{1} + {}^{t}X_{2}KX_{2} + {}^{t}X_{3}KX_{3} \right) \\ + \gamma \left(2\|X_{1}\|^{2} + 2\|X_{2}\|^{2} + 2\|X_{3}\|^{2} - 2{}^{t}X_{1}X_{2} - 2{}^{t}X_{2}X_{3} \right)$$

$$= \beta \left({}^{t}X_{1}KX_{1} + {}^{t}X_{2}KX_{2} + {}^{t}X_{3}KX_{3} \right) \\ + \gamma \left(\|X_{1}\|^{2} + \|X_{1} - X_{2}\|^{2} + \|X_{2} - X_{3}\|^{2} + \|X_{3}\|^{2} \right)$$

$$\geq 0$$

et < AX, $X >= 0 \Longrightarrow X = 0$ et donc A est bien une matrice symétrique définie positive.

3. Appliquons la matrice A au vecteur ligne par ligne :

$$(Au(p,q))_{i,j} = \underbrace{\frac{-u(p,q)_{i-1,j} + 2u(p,q)_{i,j} - u(p,q)_{i+1,j}}{\delta x^2}}_{A_1} + \underbrace{\frac{-u(p,q)_{i,j-1} + 2u(p,q)_{i,j} - u(p,q)_{i,j+1}}{\delta y^2}}_{A_2}$$

$$A_{1} = \frac{-u(p,q)_{i-1,j} + 2u(p,q)_{i,j} - u(p,q)_{i+1,j}}{\delta x^{2}}$$

$$= \frac{-\sin\left(p\pi\frac{(i-1)\delta x}{a}\right) + 2\sin\left(p\pi\frac{i\delta x}{a}\right) - \sin\left(p\pi\frac{(i+1)\delta x}{a}\right)}{\delta x^{2}} \sin\left(q\pi\frac{j\delta y}{b}\right)$$

$$= \frac{-2\sin\left(p\pi\frac{i\delta x}{a}\right)\cos\left(p\pi\frac{\delta x}{a}\right) + 2\sin\left(p\pi\frac{i\delta x}{a}\right)}{\delta x^{2}} \sin\left(q\pi\frac{j\delta y}{b}\right)$$

$$= 2\frac{1 - \cos\left(p\pi\frac{\delta x}{a}\right)}{\delta x^{2}} \sin\left(p\pi\frac{i\delta x}{a}\right) \sin\left(q\pi\frac{j\delta y}{b}\right)$$

$$= \frac{4}{\delta x^{2}} \sin^{2}\left(p\pi\frac{\delta x}{2a}\right) \sin\left(p\pi\frac{i\delta x}{a}\right) \sin\left(q\pi\frac{j\delta y}{b}\right)$$

$$= \frac{4}{\delta x^{2}} \sin^{2}\left(p\pi\frac{\delta x}{2a}\right) u(p,q)_{i,j}$$

$$A_{1} = \frac{4}{\delta x^{2}} \sin^{2}\left(p\pi\frac{\delta x}{2a}\right) u(p,q)_{i,j}$$

Il en est de même pour A_2 :

$$A_2 = \frac{4}{\delta y^2} \sin^2\left(q\pi \frac{\delta y}{2b}\right) u(p,q)_{i,j}$$

D'où

$$(Au(p,q))_{i,j} = A_1 + A_2 = \left[\frac{4}{\delta x^2}\sin^2\left(p\pi\frac{\delta x}{2a}\right) + \frac{4}{\delta y^2}\sin^2\left(q\pi\frac{\delta y}{2b}\right)\right]u(p,q)_{i,j}$$

et

$$\lambda_{p,q} = \frac{4}{\delta x^2} \sin^2 \left(p\pi \frac{\delta x}{2a} \right) + \frac{4}{\delta y^2} \sin^2 \left(q\pi \frac{\delta y}{2b} \right)$$

4.

$$\max \lambda_{p,q} = \lambda_{N,M} \simeq \frac{4}{\delta x^2} \times 1 + \frac{4}{\delta y^2} \times 1 = 4\left(\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}\right)$$
$$\min \lambda_{p,q} = \lambda_{1,1} \simeq \frac{4}{\delta x^2} \times \left(\pi \frac{\delta x}{2a}\right)^2 + \frac{4}{\delta y^2} \times \left(\pi \frac{\delta y}{2b}\right)^2 = \pi^2 \left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}\right)$$

D'où

$$cond_2 A = \frac{4}{\pi^2} \frac{\frac{1}{\delta x^2} + \frac{1}{\delta y^2}}{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}}$$

Si M = N et a = b alors

$$\operatorname{cond}_2 A \sim \frac{4N^2}{\pi^2}$$