

## Equation des ondes à une dimension

- On étudie l'équation des ondes sur l'intervalle  $[0, 1]$  :

$$(1) \quad \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - c_0^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, \quad 0 < x < 1$$

avec des conditions de Dirichlet homogènes :

$$(2) \quad u(0, t) = u(1, t) = 0, \quad t > 0,$$

une condition initiale non nulle pour le champ :

$$(3) \quad u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < 1.$$

et identiquement nulle pour la vitesse à l'instant initial :

$$(4) \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0, \quad 0 < x < 1.$$

On utilise les séries de Fourier et la méthode des différences finies.

### Séries de Fourier

- 1) On suppose d'abord la condition initiale  $f$  sinusoïdale :

$$(5) \quad f_1(x) = \sin(\pi x), \quad 0 < x < 1.$$

Rappeler l'expression de la fonction  $u_1(x, t)$  solution du problème (1)(2)(3)(4) dans ce cas. Développer un programme "Matlab" qui permet de représenter cette fonction relativement à la variable d'espace, pour un temps  $t$  arbitraire.

- 2) Généraliser la question précédente dans le cas où la condition initiale est un mode d'ordre  $k$  ( $k$  entier supérieur ou égal à 1) :

$$(6) \quad f_k(x) = \sin(k\pi x), \quad 0 < x < 1.$$

- 3) On suppose maintenant que le second membre  $f$  est le polynôme du second degré suivant :

$$(7) \quad f(x) = x(1-x), \quad 0 < x < 1.$$

Sachant que

$$(8) \quad x(1-x) \equiv \sum_{k=0}^{\infty} \left( \frac{2}{(2k+1)\pi} \right)^3 \sin((2k+1)\pi x), \quad 0 < x < 1,$$

adapter le programme “Matlab” précédent afin de représenter la solution  $u(\bullet, t)$  de (1)(2)(3)(4) avec  $f$  donné en (7) (ou (8)) pour un temps  $t$  arbitraire.

### Différences finies

On se donne un entier  $n$  supérieur ou égal à 1, on note  $h = \frac{1}{n}$  le pas d'espace associé et on introduit une grille  $x_j$  grâce à une subdivision régulière :  $x_j = j h$  pour  $0 \leq j \leq n$ . Le pas de temps  $\Delta t > 0$  est un nouveau paramètre de discrétisation. On note

$$(9) \quad \sigma = c_0 \frac{\Delta t}{h}$$

le “nombre de Courant” qui relie la vitesse des ondes  $c_0$  et les paramètres “numériques”  $h$  et  $\Delta t > 0$  du problème. On approche  $u(x_j, k \Delta t)$  par  $u_j^k$  et on remplace l'équation aux dérivées partielles (1) par le schéma aux différences finies à trois points en espace et “saute-mouton” en temps :

$$(10) \quad \frac{u_j^{k+1} - 2u_j^k + u_j^{k-1}}{\Delta t^2} - \frac{c_0^2}{h^2} (u_{j+1}^k - 2u_j^k + u_{j-1}^k) = 0, \quad 0 < j < n.$$

Les conditions aux limites (2) sont prises en compte sous la forme

$$(11) \quad u_0^k = u_n^k = 0, \quad k \geq 0.$$

4) Développer un programme “Matlab” qui approche la solution du problème (1)(2)(3)(4)(5) avec la méthode des différences finies décrite ci-dessus. Comment discrétiser la condition initiale (4) ? Comment faut-il choisir le nombre de Courant  $\sigma$  ? Valider ce programme à l'aide de la question 1).

5) Etendre ce programme au cas des conditions initiales traitées aux relations (6), puis (7).

### Condition limite de Neumann

On remplace les conditions de Dirichlet homogènes (2) par deux conditions de Neumann homogènes :

$$(12) \quad \frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = \frac{\partial u}{\partial x}(1, t) = 0, \quad t > 0,$$

et on passe de  $f_k$  donné à la relation (6) à  $\tilde{f}_k$  compatible avec (12) :

$$(13) \quad \tilde{f}_k(x) = \cos(k \pi x), \quad 0 < x < 1.$$

6) Reprendre les questions 1) et 4) avec ces nouvelles conditions. On s'attachera tout particulièrement aux points  $j = 0$  et  $j = n$  sur le bord du domaine.

FD, 13 décembre 2010.