

UNIVERSITÉ CATHOLIQUE DE LOUVAIN

ECOLE DE PHYSIQUE

SIMULATION NUMÉRIQUE EN PHYSIQUE [LPHY2371]

Méthodes spectrales

Auteurs :

Valéry MATERNE
Arnaud SCHILS

Enseignant :

Pr. Bernard PIRAUX

Décembre 2016



Première partie

**Exercice d'introduction : 3
méthodes spectrales**

1.1 Introduction

Nous considérons l'équation différentielle suivante :

$$u_{xx}(x) + u_x(x) - 2u(x) + 2 = 0 \quad (1)$$

sur le domaine $-1 \leq x \leq 1$ et avec les condition aux frontières $u(-1) = u(1) = 0$.

Nous souhaitons approximer la solution analytique exacte de cette équation différentielle :

$$u(x) = 1 - \frac{\sinh(2)e^x + \sinh(1)e^{-2x}}{\sinh(3)} \quad (2)$$

par un développement tronqué de polynôme de Tchebychev :

$$v(x) = \sum_{k=0}^N a_k T_k(x) . \quad (3)$$

1.2 Propriétés des polynômes de Tchebychev

Le polynôme de Tchebychev de degré n , $T_n(x)$, est défini par

$$T_n(x) = \cos(n \arccos(x)) , \quad (4)$$

$$T_n(\pm 1) = (\pm 1)^n . \quad (5)$$

Relation d'orthogonalité :

$$\int_{-1}^1 T_n T_m (1-x^2)^{-1/2} dx = \frac{\pi}{2} c_n \delta_{nm} \quad (6)$$

avec $c_0 = 2$ et $c_n = 1$ pour $n > 0$.

Relations de récurrence :

$$T_{n+1}(x) = 2xT_n(x) - T_{n-1}(x) , \quad n \geq 1 , \quad (7)$$

$$2T_n(x) = \frac{T'_{n+1}(x)}{n+1} - \frac{T'_{n-1}(x)}{n-1} , \quad n \geq 2 , \quad (8)$$

avec $T_0(x) = 1$, $T_1(x) = x$ et $T'_0(x) = 0$, $T'_1(x) = T_0(x)$, $T'_2(x) = 4T_1(x)$.

1.3 Calcul des coefficients du développement du résidu

Nous injectons la série tronquée (3) dans l'équation différentielle de départ (1) et nous appelons le résultat : le résidu $R(x)$. Nous le redéfinissons selon une nouvelle série tronquée de polynôme de Tchebychev :

$$R(x) = v_{xx}(x) + v_x(x) - 2v(x) + 2 \quad (9)$$

$$= \sum_{k=0}^N A_k T_k(x) . \quad (10)$$

Nous calculons ensuite ces nouveaux coefficients A_k en fonction des a_k . Pour ce faire nous commençons par exprimer les dérivées de v en fonction des polynômes de Tchebychev.

On recherche les formes suivantes :

$$v_x(x) = \sum_{k=0}^N b_k T_k(x) \quad (11)$$

$$v_{xx}(x) = \sum_{k=0}^N c_k T_k(x) \quad (12)$$

$$(13)$$

Dérivée première $v_x(x)$

Pour ce faire, on part de l'équation (3), on a :

$$v_x(x) = \sum_{k=0}^N a_k T'_k(x) . \quad (14)$$

On doit trouver l'expression des $T'_k(x)$ en fonction des $T_k(x)$ pour $k \geq 0$. Pour ce faire, on utilise la relation de récurrence (8) et le fait que $T'_0(x) = 0$, $T'_1(x) = T_0(x)$ et $T'_2(x) = 4T_1(x)$. Si on pose $k = n + 1$, on obtient :

$$T'_k(x) = k \left(2T_{k-1}(x) + \frac{T'_{k-2}(x)}{k-2} \right) . \quad (15)$$

En la réinjectant dans son terme de droite, par récurrence, on obtient deux cas :

k impair

$$T'_k(x) = 2k (T_{k-1}(x) + T_{k-3}(x) + \cdots + T_4(x) + T_2(x) + T_0(x)/2) , \quad (16)$$

k pair

$$T'_k(x) = 2k (T_{k-1}(x) + T_{k-3}(x) + \cdots + T_5(x) + T_3(x) + T_1(x)) . \quad (17)$$

On peut réécrire les coefficients b_k en fonction des a_k sous la forme :

$$\begin{pmatrix} b_0 \\ b_1 \\ \vdots \\ b_{N-1} \\ b_N \end{pmatrix} = D \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ \vdots \\ a_{N-1} \\ a_N \end{pmatrix} \quad (18)$$

où D est appelée la matrice dérivée.

On va maintenant définir cette matrice. En égalant les équations (11) et (14) et en remplaçant les expressions de $T'_k(x)$ par (16) et (17), on obtient les valeurs de b_k suivantes :

k impair

$$b_k = 2 \sum_{n=k-1}^{\frac{N-1}{2}} (2n) a_{2n} , \text{ si } N \text{ est impair} \quad (19)$$

$$b_k = 2 \sum_{n=k-1}^{\frac{N}{2}-1} (2n) a_{2n} , \text{ si } N \text{ est pair} \quad (20)$$

k pair
 $k \geq 2$

$$b_k = 2 \sum_{n=k/2}^{\frac{N-1}{2}} (2n+1) a_{2n+1} , \text{ si } N \text{ est impair} \quad (21)$$

$$b_k = 2 \sum_{n=k/2}^{\frac{N}{2}-1} (2n+1) a_{2n+1} , \text{ si } N \text{ est pair} \quad (22)$$

Pour le cas $k = 0$, b_0 est égal à la moitié de (21) ou (22) selon la parité de N .

A partir de ces séries, il est possible de définir les éléments de la matrice D par l'expression explicite suivante :

$$D_{ij} = \begin{cases} 2j\alpha_i & \text{si } i < j, i + j \text{ impair} , \\ 0 & \text{sinon} , \end{cases} \quad (23)$$

avec

$$\alpha_i = \begin{cases} \frac{1}{2} & \text{si } i = 0 , \\ 1 & \text{sinon} , \end{cases} \quad (24)$$

où $i \geq 0$ et $j \leq N$.

On a implémenté cette matrice dans Matlab, valide pour tout N , voici le cas $N = 4$:

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 8 & 0 & 8 \\ 0 & 0 & 0 & 6 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 8 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} . \quad (25)$$

Dérivée seconde $v_{xx}(x)$

On part de l'équation (3), on a :

$$v_{xx}(x) = \sum_{k=0}^N a_k T_k''(x) . \quad (26)$$

Or selon définition de $v_x(x)$ en fonction des $T_k(x)$, on a :

$$v_{xx}(x) = \left(\sum_{k=0}^N a_k T_k'(x) \right)' = \left(\sum_{k=0}^N b_k T_k(x) \right)' = \sum_{k=0}^N b_k T_k'(x) . \quad (27)$$

On peut donc réexprimer $v_{xx}(x)$ en fonction des $T_k(x)$ par la relation de récurrence (8) comme lors du calcul de la dérivée première, on a alors

$$v_{xx}(x) = \sum_{k=0}^N c_k T_k(x) \quad (28)$$

avec les coefficients c_k :

$$\begin{pmatrix} c_0 \\ c_1 \\ \vdots \\ c_{N-1} \\ c_N \end{pmatrix} = D \cdot \begin{pmatrix} b_0 \\ b_1 \\ \vdots \\ b_{N-1} \\ b_N \end{pmatrix} = D^2 \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ \vdots \\ a_{N-1} \\ a_N \end{pmatrix} . \quad (29)$$

On défini les éléments de la matrice D^2 à partir de ceux de D , on obtient l'expression explicite suivante :

$$D_{ij}^2 = \begin{cases} j(i+j)(j-i)\alpha_i & \text{si } i < j, i+j \text{ pair} , \\ 0 & \text{sinon} , \end{cases} \quad (30)$$

avec

$$\alpha_i = \begin{cases} \frac{1}{2} & \text{si } i = 0 , \\ 1 & \text{sinon} , \end{cases} \quad (31)$$

où $i \geq 0$ et $j \leq N$.

Pour l'implémentation dans Matlab valable pour tout N , on peut également simplement appliquée deux fois la matrice dérivée D (multiplication matricielle) sur le vecteur contenant les a_k . Cette opération est cependant numériquement plus lente. On obtient pour $N = 4$:

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 4 & 0 & 32 \\ 0 & 0 & 0 & 24 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 48 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}. \quad (32)$$

Expression du résidu

On peut réécrire le résidu $R(x)$:

$$R(x) = v_{xx}(x) + v_x(x) - 2v(x) + 2 \quad (33)$$

$$= \sum_{k=0}^N (c_k + b_k - 2a_k) T_k(x) + 2T_0(x) \quad (34)$$

$$= \sum_{k=0}^N A_k T_k(x). \quad (35)$$

On a donc :

$$\begin{pmatrix} A_0 \\ A_1 \\ \vdots \\ A_{N-1} \\ A_N \end{pmatrix} = (D^2 + D - 2\mathbb{I}) \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ \vdots \\ a_{N-1} \\ a_N \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 2 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}. \quad (36)$$

Après implémentation dans Matlab, on obtient pour le cas $N = 4$:

$$\begin{pmatrix} A_0 \\ A_1 \\ A_2 \\ A_3 \\ A_4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -2 & 1 & 4 & 3 & 32 \\ 0 & -2 & 4 & 24 & 8 \\ 0 & 0 & -2 & 6 & 48 \\ 0 & 0 & 0 & -2 & 8 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ a_3 \\ a_4 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}. \quad (37)$$

1.4 Conditions aux frontières

On impose les conditions aux frontières et en utilisant la définition (5), on a :

$$v(-1) = \sum_{k=0}^N a_k T_k(-1) = \sum_{k=0}^N a_k (-1)^k = 0 , \quad (38)$$

$$v(1) = \sum_{k=0}^N a_k T_k(1) = \sum_{k=0}^N a_k = 0 . \quad (39)$$

C'est à dire :

$$C \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ \vdots \\ a_{N-1} \\ a_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} , \quad (40)$$

avec les éléments de la matrice C qui sont défini par l'expression explicite suivante :

$$C_{ij} = \begin{cases} (-1)^j & \text{si } i = 0 , \\ 1 & \text{si } i = 1 , \end{cases} \quad (41)$$

où $i = 0, 1$ et $0 \leq j \leq N$.

Après implémentation dans Matlab, on obtient pour le cas $N = 4$:

$$\begin{pmatrix} 1 & -1 & 1 & -1 & 1 \\ 1 & 1 & 1 & 1 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ a_3 \\ a_4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (42)$$

1.5 Méthodes spectrales

Nous souhaitons obtenir un résidu nul, c'est-à-dire $A_k = 0$ pour tout k , tout en satisfaisant les conditions aux frontières (40). Nous avons donc un système surdéterminé à résoudre. En effet, il y a $N + 1$ équations pour les A_k et deux équations pour les conditions aux frontières, alors qu'il n'y a que $N + 1$ paramètres a_k à déterminer.

Nous allons résoudre ce système surdéterminé par trois méthodes spectrales différentes. Celles-ci diffèrent sur la façon dont elles l'approximent.

1.5.1 Méthode Tau

On a besoin que l'expression de $R(x)$ soit orthogonale à $T_k(x)$ pour $k = 0, 1, \dots, N - 2$:

$$\int_{-1}^1 \frac{R(x)T_k(x)}{\sqrt{1-x^2}} dx = 0 , \quad (43)$$

c'est-à-dire, étant donné l'équation d'orthogonalité des polynômes de Tchebychev (6), $A_k = 0$ pour $k = 0, 1, \dots, N-2$.

On prend les $N-1$ premières lignes de (36) avec les deux lignes des conditions aux frontières (40). Après implémentation dans Matlab du cas général (valable pour tout N), voici l'exemple pour $N = 4$:

$$\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -2 & 1 & 4 & 3 & 32 \\ 0 & -2 & 4 & 24 & 8 \\ 0 & 0 & -2 & 6 & 48 \\ 1 & -1 & 1 & -1 & 1 \\ 1 & 1 & 1 & 1 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ a_3 \\ a_4 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} . \quad (44)$$

Après résolution de ce système avec Matlab (package **LAPACK** et non commande **inv()**), on obtient :

$$\begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ a_3 \\ a_4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0.2724 \\ -0.0444 \\ -0.2562 \\ -0.444 \\ -0.0162 \end{pmatrix} . \quad (45)$$

1.5.2 Méthode Galerkin

A partir des polynômes de Tchebychev, on définit des nouvelles fonctions de base qui satisfont les conditions aux frontières :

$$\Phi_2(x) = T_2(x) - T_0(x) , \quad (46)$$

$$\Phi_3(x) = T_3(x) - T_1(x) , \quad (47)$$

$$\vdots \quad (48)$$

$$\Phi_N(x) = T_N(x) - \begin{cases} T_0(x) & \text{si } N \text{ pair} , \\ T_1(x) & \text{si } N \text{ impair} . \end{cases} \quad (49)$$

On veut que $R(x)$ soit orthogonale à $\Phi_l(x)$ avec $l = 2, 3, \dots, N$:

$$\int_{-1}^1 \frac{R(x)\Phi_k(x)}{\sqrt{1-x^2}} dx = 0 . \quad (50)$$

En remplaçant l'expression de $R(x)$ en fonction des $T_k(x)$, on a :

$$\sum_{k=0}^N A_k \int_{-1}^1 \frac{T_k(x)\Phi_l(x)}{\sqrt{1-x^2}} dx = 0 , \quad (51)$$

c'est-à-dire :

$$\sum_{k=0}^N A_k \begin{cases} \int_{-1}^1 \frac{T_k(x)(T_l(x)-T_0(x))}{\sqrt{1-x^2}} dx = 0 & \text{si } l \text{ pair ,} \\ \int_{-1}^1 \frac{T_k(x)(T_l(x)-T_1(x))}{\sqrt{1-x^2}} dx = 0 & \text{si } l \text{ impair .} \end{cases} \quad (52)$$

On obtient donc les conditions :

$$\begin{cases} A_l - 2A_0 = 0 & \text{si } l \text{ pair ,} \\ A_l - A_1 = 0 & \text{si } l \text{ impair .} \end{cases} \quad (53)$$

On peut réécrire ces conditions sous forme matricielle, on a donc

$$E \cdot \begin{pmatrix} A_0 \\ A_1 \\ \vdots \\ A_{N-1} \\ A_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} . \quad (54)$$

avec

$$E_{ij} = \begin{cases} -2 & \text{si } j = 0, i \text{ pair ,} \\ -1 & \text{si } j = 1, i \text{ impair ,} \\ 1 & \text{si } j - i = 2 . \end{cases} \quad (55)$$

1.5.3 Méthode Collocation

1.6 Méthode aux différences finies

1.7 Conclusion

Deuxième partie

Exercice sur l'équation de Schrödinger

2.1 équation de Schrödinger stationnaire

2.2 équation de Schrödinger dépendant du temps

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\Psi(t)\rangle = \left[\frac{1}{2} p^2 + V(x) + A(t)p \right] |\Psi(t)\rangle .$$

$$I_{m,n} = \sum_{l=0}^{N-1} a_{l,m}^* a_{l+1,n} \sqrt{\frac{l+1}{2}} - \sum_{l=1}^N a_{l,m}^* a_{l-1,n} \frac{l}{2} . \quad (56)$$

pour $m, n = 0, 1, \dots, N$.

$$\sum_{n=0}^N \phi_n(x) \dot{b}_n(t) e^{-iE_n t} = -A(t) \sum_{n=0}^N \frac{\partial \phi_n(x)}{\partial x} b_n(t) e^{-iE_n t} . \quad (57)$$

calculer

$$|b_0(t)|^2 = b_0^*(t) b_0(t)$$

$$|b_1(t)|^2 = b_1^*(t) b_1(t)$$

or

$$\sum_n |b_n(t)|^2 = 1$$

donc état continuum :

$$1 - |b_0(t)|^2 - |b_1(t)|^2$$