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

1.1Introduction

Nous considérons l'équation différentielle suivante :

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

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

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

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

par un développement tronqué de polynôme de Tchebychev :

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

Propriétés des polynômes de Tchebychev 1.2

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

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

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

Relation d'orthogonalité:

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

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

Relations de récurrence :

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

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

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

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

Calcul des coefficients du développement du 1.3 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 polynômes de Tchebychev :

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

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

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 :

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

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

(13)

Dérivée première $v_x(x)$

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

$$v_x(x) = \sum_{k=0}^{N} a_k T_k'(x) . (14)$$

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 :

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

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

k impair

$$T'_{k}(x) = 2k \left(T_{k-1}(x) + T_{k-3}(x) + \dots + T_{4}(x) + T_{2}(x) + T_{0}(x)/2 \right) , \qquad (16)$$

k pair

$$T'_{k}(x) = 2k \left(T_{k-1}(x) + T_{k-3}(x) + \dots + T_{5}(x) + T_{3}(x) + T_{1}(x) \right) . \tag{17}$$

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

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

$$(18)$$

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

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

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

 $\frac{\text{k pair}}{k \ge 2}$

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

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

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

avec

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

où $0 \le i, j \le N$.

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

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

Dérivée seconde $v_{xx}(x)$

On part de l'équation (3), on a :

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

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

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

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

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

avec les coefficients c_k :

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

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

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

avec

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

où $0 \le i, j \le N$.

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:

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

Expression des coefficients du résidu

On peut réécrire le résidu R(x):

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

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

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

avec les A_k défini en fonction des a_k :

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

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

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

1.4 Conditions aux frontières

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

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

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

C'est à dire:

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

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

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

où i = 0, 1 et $0 \le j \le N$.

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

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

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,..,N-2 :

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

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

On prend les N-1 premières équations de (36) avec $A_k=0$ et on y ajoute les deux équations des conditions aux frontières (40). On obtient un nouveau système linéaire déterminé à N+1 équations et N+1 inconnues (a_k) à résoudre. Après implémentation dans Matlab du cas général (valable pour tout N), voici l'exemple pour N=4:

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

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

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

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

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

$$(48)$$

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

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

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

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

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

c'est-à-dire :

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

On obtient donc les conditions :

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

$$(53)$$

où l = 2, 3, ..., N.

On peut réécrire ces conditions sous forme matricielle, on a donc les ${\cal N}-1$ équations suivantes :

$$G \cdot \begin{pmatrix} A_0 \\ A_1 \\ \vdots \\ A_{N-1} \\ A_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} . \tag{54}$$

avec

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

où
$$i = 0, ..., N - 2$$
 et $j = 0, ..., N$.

On remplace les A_k par leurs expressions (36) et on ajoute les deux équations des conditions aux frontières (40) pour obtenir un système déterminé à N+1 équations et N+1 inconnues.

Après implémentation dans Matlab du cas général (valable pour tout N), on obtient le résultat suivant pour N=4:

$$\begin{pmatrix}
a_0 \\
a_1 \\
a_2 \\
a_3 \\
a_4
\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}
0.2741 \\
-0.0370 \\
-0.2593 \\
0.0370 \\
-0.0148
\end{pmatrix} .$$
(56)

1.5.3 Méthode Collocation (pseudo-spectrale)

On prend $R(x_i) = 0$ avec $x_i = \cos\left(\frac{i\pi}{N}\right)$ pour i = 1, ..., N-1. On peut donc réécrire l'expression du résidu en terme de polynômes de Tchebychev (10) et selon leur définition (4), on obtient :

$$R(x_i) = \sum_{k=0}^{N} A_k T_k(x_i) = \sum_{k=0}^{N} A_k T_k \left(\cos\left(\frac{i\pi}{N}\right)\right) = \sum_{k=0}^{N} A_k \cos\left(\frac{ki\pi}{N}\right) = 0,$$
(57)

et sous forme matricielle:

$$P \cdot \begin{pmatrix} A_0 \\ A_1 \\ \vdots \\ A_{N-1} \\ A_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} , \qquad (58)$$

avec

$$P_{ij} = \cos\left(\frac{ij\pi}{N}\right) \,, \tag{59}$$

où
$$i = 1, ..., N - 1$$
 et $j = 0, ..., N$.

On remplace les A_k par leurs expressions (36) et on ajoute les deux équations des conditions aux frontières (40) pour obtenir un système déterminé à N+1 équations et N+1 inconnues.

Après implémentation dans Matlab du cas général (valable pour tout N), on obtient le résultat suivant pour N=4:

$$\begin{pmatrix}
a_0 \\
a_1 \\
a_2 \\
a_3 \\
a_4
\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}
0.2743 \\
-0.0371 \\
-0.2600 \\
0.0371 \\
-0.0143
\end{pmatrix} .$$
(60)

1.6 Méthode aux différences finies

On discrétise l'équation différentielle de départ (1). Les dérivées sont remplacées par leurs expressions en différences finies. Soient $u(x_i) \equiv U_i$ et h le pas d'espace, on a :

$$\frac{U_{i+1} - 2U_i + U_{i-1}}{h^2} + \frac{U_{i+1} - U_{i-1}}{2h} - U_i + 2 + \mathcal{O}(h^2) = 0,$$
 (61)

où i=1,...,N. Nous avons pris des différences centrées pour les dérivées avec leur formule à trois points d'ordre $\mathcal{O}(h^2)$.

On défini $x_i = ih$ avec i = 0, ..., N+1 où (N+1)h est la longueur du domaine $-1 \le x \le 1$. La discrétisation est donc réalisée sur N+2 points de grille. Les conditions aux frontières sont les suivantes :

$$U_0 = U_{N+1} = 0. (62)$$

En reformulant l'équation (61), nous obtenons l'équation tronquée suivante :

$$(2+h)U_{i+1} - 4(h^2+1)U_i + (2-h)U_{i-1} + 4h^2 = 0. (63)$$

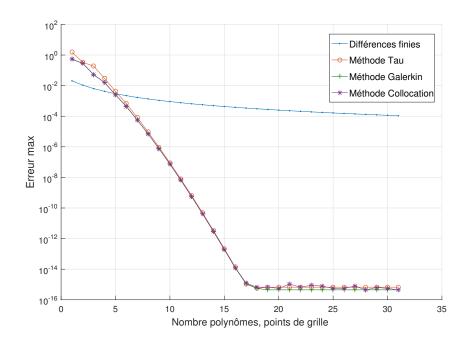
Sous forme matricielle, en tenant compte des conditions aux frontières, on obtient un système linéaire à matrice tri-diagonale :

$$\begin{pmatrix} -4(h^{2}+1) & (2+h) \\ (2-h) & -4(h^{2}+1) & (2+h) \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & (2-h) & -4(h^{2}+1) & (2+h) \\ & & & (2-h) & -4(h^{2}+1) \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} U_{1} \\ U_{2} \\ \vdots \\ U_{N-1} \\ U_{N} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -4h^{2} \\ -4h^{2} \\ \vdots \\ -4h^{2} \\ -4h^{2} \end{pmatrix}.$$

$$(64)$$

On le résoud sous Maltab avec le package LAPACK et non la commande inv() qui est source d'erreur.

1.7 Comparatif des différentes méthodes



 $\label{eq:figure 1} \textbf{Figure 1} - \textbf{Comparaison selon méthode de l'erreur maximale avec la solutions analytique}$

Deuxième partie

Exercice sur l'équation de Schrödinger

2.1 équation de Schrödinger stationnaire

2.2 équation de Schrödinger dépendant du temps

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

avec

$$A(t) = A_0 f(t - t_0) \sin(\omega(t - t_0))$$
(65)

on prend $t_0 = 0$ L'enveloppe :

$$f(t - t_0) = \cos^2\left(\frac{\omega(t - t_0)}{2k}\right)$$

pour $\frac{-\pi k}{\omega} < t - t_0 < \frac{\pi k}{\omega}$.

$$\sum_{n=0}^{N} \phi_n(x) \dot{b}_n(t) e^{-iE_n t} = -A(t) \sum_{m=0}^{N} \frac{\partial \phi_m(x)}{\partial x} b_m(t) e^{-iE_m t} .$$
 (66)

on multiplie par $\phi_n^*(x)e^{iE_nt}$

On a

$$\dot{b}_n(t) = -A(t) \int \sum_{m=0}^{N} \phi_n^*(x) \frac{\partial \phi_m(x)}{\partial x} b_m(t) e^{-i(E_m - E_n)t} dx . \tag{67}$$

οù

$$I_{m,n} = \int \phi_m^*(x) \frac{\partial \phi_n(x)}{\partial x} dx .$$
 (68)

avec

$$\phi_n(x) = \sum_{k=0}^{N} a_{k,n} \varphi_k(x) . \tag{69}$$

c'est parti:

$$\phi_m^*(x) \frac{\partial \phi_n(x)}{\partial x} = \sum_{k=0}^N a_{k,m}^* \varphi_k^* \cdot \left(\sum_{l=1}^N a_{l,n} \sqrt{\frac{l}{2}} \varphi_{l-1}(x) - \sum_{l=0}^{N-1} a_{l,n} \sqrt{\frac{l+1}{2}} \varphi_{l+1} \right).$$
(70)

avec

$$\varphi'_{l}(x) = \sqrt{\frac{l}{2}}\varphi_{l-1}(x) - \sqrt{\frac{l+1}{2}}\varphi_{l+1}(x).$$
 (71)

On a après intégration (relation orthogonalité des fonctions d'Hermites) et en posant l=k+1 dans premier terme de la parenthèse et l=k-1 dans le second :

$$I_{m,n} = \sum_{k=0}^{N-1} a_{k,m}^* a_{k+1,n} \sqrt{\frac{k+1}{2}} - \sum_{k=1}^{N} a_{k,m}^* a_{k-1,n} \sqrt{\frac{k}{2}}.$$
 (72)

pour m, n = 0, 1, ..., N. Où l'on peut remarquer que la première somme termine à N-1 et la seconde commence à 1, car k = 0, 1, ..., N doit être respecté.

On implémente cette fonction dans Matlab avec Ode 15s pour trouver les b(t) :

$$\dot{b}_m(t) = -A(t) \sum_{n=0}^{N} I_{m,n} b_n(t) e^{-i(E_m - E_n)t} . \tag{73}$$

pour m = 0, ..., N.

on aura sous forme matricielle:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} b_0 \\ b_1 \\ \vdots \\ b_{N-1} \\ b_N \end{pmatrix} = -A(t) \cdot M(t) \cdot \begin{pmatrix} b_0 \\ b_1 \\ \vdots \\ b_{N-1} \\ b_N \end{pmatrix} .$$
(74)

où M(t) est le produit d'Hadamard (commande Matlab : .*) des matrices $I_{m,n}$ et $e^{-i(E_m-E_n)t}$.

On prend conditions initiales : $b_0 = 1$ et $b_n = 0$ pour n > 0. Etat initial dans le fondamental.

2.2.1 résultats

Calculons

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

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

or

$$\sum_{n} |b_n(t)|^2 = 1$$

donc probabilité d'ionisation :

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

graphes avec proba état ds les 2 états et

la probabilité d'ionisation en fonction de w .

Si w est egale différence d'energie , c'est à dire résonance.

regarder proba de rester de etat fondamental en fonction du temps et d'etre de état ionisation en fonction du temps.

Normalement les 2 courbles oscille en opposition de phase. c'est oscillations de rabi