

© Jean-Baptiste APOUNG KAMGA <jean-baptiste.apoung@math.u-psud.fr>

Fiche de TP : Equation de transport, lois de conservation

Thème - 1 *Transport et méthode de différences finies*

On s'intéresse ici à la résolution de l'équation de transport scalaire

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + c \frac{\partial u}{\partial x} = 0, & x \in \mathbb{R} \quad t > 0 \\ u(0, x) = u_0(x) & x \in \mathbb{R} \end{cases} \quad (1)$$

où c est un réel fixé et u_0 est une fonction de classe C^1 donnée. Pour cela, on utilise la méthode des différences finies consistant en le calcul de la valeur approchée u_j^n de la solution de (1) en les points $(x_j = jh, t_n = nk)(j \in \mathbb{Z}, n \geq 0)$, où h et k désignent respectivement le pas d'espace et le pas de temps. La donnée initiale est choisie gaussienne : $u_0(x) = e^{-x^2}, x \in \mathbb{R}$.

Exercice-1 : On utilise les schémas explicites suivants :

$$\frac{1}{k} (u_j^{n+1} - u_j^n) + \frac{c}{h} (u_{j+1}^n - u_j^n) = 0, \quad j \in \mathbb{Z}, n \geq 0 \quad (2)$$

$$\frac{1}{k} (u_j^{n+1} - u_j^n) + \frac{c}{h} (u_j^n - u_{j-1}^n) = 0, \quad j \in \mathbb{Z}, n \geq 0 \quad (3)$$

$$\frac{1}{k} (u_j^{n+1} - u_j^n) + \frac{c}{2h} (u_{j+1}^n - u_{j-1}^n) - \frac{kc^2}{2h^2} (u_{j+1}^n - 2u_j^n + u_{j-1}^n) = 0, \quad j \in \mathbb{Z}, n \geq 0. \quad (4)$$

Faire l'analyse de l^2 stabilité de ces schémas en précisant dans chacun des cas l'influence du signe de c .

Exercice-2 : Ecrire un programme **matlab** permettant d'utiliser ces schémas numériques sur un domaine borné $] -A, A[$ avec $\frac{k}{h} := \lambda$ fixé et d'afficher la valeur approchée de la solution à l'instant final T donné. On pourra fixer $h = A/M$ où M est prescrit. De plus, dès que le besoin s'en fera sentir, on pourra imposer que la solution s'annule sur le bord, où faire recours aux conditions aux limites périodiques.

Exercice-3 : Retrouver les résultats de stabilité dans les cas $c = \pm 1$ et commenter les résultats obtenus lorsque $c\lambda = \pm 1$.

Remark 0.0.1.

— On remarque que tous les schémas précédents peuvent se mettre sous la forme :

$$u_j^{n+1} = \alpha u_{j-1}^n + \beta u_j^n + \gamma u_{j+1}^n, \quad j \in \mathbb{Z}, n \geq 0 \quad (5)$$

où α, β, γ dépendent de h, k avec $\alpha + \beta + \gamma = 1$.

— Puisque $\alpha + \beta + \gamma = 1$, on a :

$$|\alpha e^{-i\theta} + \beta + \gamma e^{+i\theta}|^2 = 1 - 4\left(\beta(\alpha + \gamma) + 4\alpha\gamma\right) \sin^2\left(\frac{\theta}{2}\right) + 32\alpha\gamma \sin^4\left(\frac{\theta}{2}\right) \quad \forall \theta \in [-\pi, \pi]$$

— **Définition :** Lorsque $\alpha + \beta + \gamma = 1$, on dit que le schéma **préserve les constantes**.

— **Définition :** Lorsque $\alpha \geq 0, \beta \geq 0, \gamma \geq 0$, le schéma est dit **monotone** :

$$(v_j^n > w_j^n \quad \forall j \in \mathbb{Z}) \implies (v_j^{n+1} > w_j^{n+1} \quad \forall j \in \mathbb{Z}).$$

— **Proposition :** Lorsqu'un schéma est monotone et préserve les constantes, il est stable l^∞ :

$$\forall T > 0, \exists C_T > 0, \sup_{nk < T} \left(\sup_{j \in \mathbb{Z}} |v_j^n| \right) \leq C_T \left(\sup_{j \in \mathbb{Z}} |v_j^0| \right).$$

(Voir Thème 5 pour d'autres informations).

Pour mettre en oeuvre ces schémas avec conditions aux limites périodiques, on peut écrire :

Listing 1 – Flux fichier : FDTransport.m

```
function [uu] = FDTransport(u, alpha, beta, gamma)
n = length(u);
uu = zeros(n,1);
Ig = [n,1:n-1];
Id = [2:n,1];
for j = 1:n
    uu(j) = alpha * u(Ig(j)) + beta * u(j) + gamma * u(Id(j));
end
%uu = alpha * u(Ig) + beta * u + gamma * u(Id) % ceci evite boucle et initialisation de uu
end
```

où de manière vectorielle

Listing 2 – Flux fichier : FDTransport.m

```
function [uu] = FDTransport(u, alpha, beta, gamma)
uu = alpha * circshift(u, [0,1]) + beta * u + gamma * circshift(u, [0,-1]);
end
```

La fonction principale pourra être :

Listing 3 – Flux fichier : testFDTransport.m

```
function [res] = testFDTransport(M)

clf;

c = -1;
lambda = 0.9/abs(c);
A =10;
h = A/M;
x = -A:h:A;
dt = h*lambda;

u = exp(-10*x.*x);           % condition initiale
plot(x,u,'*-');             % dessin de la solution initiale

% (Downwind)
alpha = 0;
beta = 1 + c * lambda;
gamma = -c* lambda ;
scheme1 = @(u) FDTransport(u,alpha,beta,gamma);

% (Upwind)
alpha = c * lambda;
beta = 1 - c * lambda;
gamma = 0 ;
scheme2 = @(u) FDTransport(u,alpha,beta,gamma);

% (Lax-Wendroff)
alpha = (1 + c * lambda)/2;
beta = 0;
gamma = (1 - c * lambda)/2;
scheme3 = @(u) FDTransport(u,alpha,beta,gamma);

u1 = u;
u2 = u;
u3 = u;

for i =1:2000

    t = 0 + i*dt;
    u1 = scheme1(u1);
    u2 = scheme2(u2);
    u3 = scheme3(u3);

    figure(1)
    %subplot(1,2,1);
    plot(x,u1,'+', x,u3,'-');
    legend('scheme1','scheme3'); drawnow;
    s = sprintf('Downwind and Lax-wendroff c = %f',c);
    title(s);
    drawnow;

    %subplot(1,2,2);
    figure(2)
    plot(x,u2,'+', x,u3,'-');
    legend('scheme2','scheme3');
    title(sprintf('Upwind and Lax-wendroff c = %f',c));
    drawnow;

end
res = 0;
end
```

On considère à présent une équation plus générale

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial f(u)}{\partial x} = 0, & x \in \mathbb{R} \quad t > 0 \\ u(0, x) = u_0(x) & x \in \mathbb{R} \end{cases} \quad (6)$$

Comme précédemment on souhaite approcher les valeurs $u(t_n, x_i), j \in \mathbb{Z}, n \in \mathbb{N}$. On utilise ici une méthode de volumes finis. Pour cela on introduit les points intermédiaires $x_{i+\frac{1}{2}}, i \in \mathbb{Z}$ et on fait l'hypothèse qu'à chaque instant t_n , la solution est constante sur l'intervalle $[x_{i-\frac{1}{2}}, x_{i+\frac{1}{2}}], i \in \mathbb{Z}$.

Cette valeur constante vaut $u_i(t_n) = \frac{1}{h_i} \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} u(t_n, x) dx$ où $h_i = |x_{i+\frac{1}{2}} - x_{i-\frac{1}{2}}|$.

Ainsi, pour construire le schéma volumes finis, on intègre l'équation (6) sur l'intervalle $[x_{i-\frac{1}{2}}, x_{i+\frac{1}{2}}]$ sur laquelle on approche la solution par sa valeur moyenne : $u_i(t) = \frac{1}{h_i} \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} u(t, x) dx$. On obtient, en supposant le pas constant ($h_i = h \forall i$) :

$$h \frac{du_i(t)}{dt} + \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} \frac{\partial f(u)}{\partial x} dx = 0. \quad (7)$$

Soit encore

$$h \frac{du_i(t)}{dt} + f(t)_{i+\frac{1}{2}}^* - f(t)_{i-\frac{1}{2}}^* = 0, \quad (8)$$

où $f(t)_{i\pm\frac{1}{2}}^*$ appelée **flux numérique** est une valeur approchée de $f(u)$ au point $x_{i\pm\frac{1}{2}}$ à l'instant t . La difficulté majeure autour de la méthode des volumes finis est la construction effective de ces flux numériques. Il faut noter que u étant constante à gauche (où elle vaut u_i) et à droite (de valeur u_{i+1}) de $x_{i+\frac{1}{2}}$, le flux $f_{i+\frac{1}{2}}^*$ va à son tour dépendre de $u_{i+\frac{1}{2}}^L$ et $u_{i+\frac{1}{2}}^R$ qui sont respectivement les valeurs approchées de u à gauche et à droite de $x_{i+\frac{1}{2}}$. On exprime cela en écrivant

$$f_{i+\frac{1}{2}}^* \equiv f_{i+\frac{1}{2}}^*(u_{i+\frac{1}{2}}^L, u_{i+\frac{1}{2}}^R). \quad (9)$$

Il ne reste plus qu'à construire pour chaque i , les quantités $u_{i+\frac{1}{2}}^L, u_{i+\frac{1}{2}}^R$ et $f_{i+\frac{1}{2}}^*$, la contrainte particulière étant la notion de **consistance du flux** stipulant que $f^*(v, v) = f(v) \forall v$. Il n'est pas rare que des propriétés comme la monotonie ou le caractère Lipschitz de ces flux soient recherchées.

Enumérons à présent des expressions particulières de ces flux ainsi que les schémas résultants.

Exercice-1 : **Schéma centré.** Ici le flux est donné par

$$f_{i+\frac{1}{2}}^* = f\left(\frac{u_i + u_{i+1}}{2}\right).$$

Implémenter ce schéma et évaluer le sur l'équation de transport, c'est-à-dire $f(u) = cu$. On justifiera le comportement observé.

Exercice-2 : **Schéma décentré :** Ce schéma correspond à l'expression suivante du flux

$$f_{i+\frac{1}{2}}^* = \begin{cases} f(u_i) & \text{si } \frac{\partial f}{\partial u}\left(\frac{u_i + u_{i+1}}{2}\right) \geq 0, \\ f(u_{i+1}) & \text{si } \frac{\partial f}{\partial u}\left(\frac{u_i + u_{i+1}}{2}\right) < 0. \end{cases}$$

Implémenter ce schéma et évaluer le sur l'équation de transport, c'est-à-dire $f(u) = cu$.

Exercice-3 : Schéma avec flux de type Lax-Friedrichs

Il est basé sur le fait que si l'on dispose d'une bonne approximation de $u_{i+\frac{1}{2}}^L$ et $u_{i+\frac{1}{2}}^R$, alors on peut prendre

$$f_{i+\frac{1}{2}}^* = \frac{1}{2} \left(f(u_{i+\frac{1}{2}}^L) + f(u_{i+\frac{1}{2}}^R) - a_{i+\frac{1}{2}}(u_{i+\frac{1}{2}}^R - u_{i+\frac{1}{2}}^L) \right),$$

avec $a_{i+\frac{1}{2}} = \max \left(\varrho \left(\frac{\partial f(u_i)}{\partial u} \right), \varrho \left(\frac{\partial f(u_{i+1})}{\partial u} \right) \right)$, où $\varrho(A)$ désigne le rayon spectral de A .

Suivant le choix de $u_{i+\frac{1}{2}}^L$ et $u_{i+\frac{1}{2}}^R$, divers schémas voient jour, dont les plus importants sont les suivants

1. **Schémas avec flux de Lax-Friedrichs local** : $u_{i+\frac{1}{2}}^L = u_i, \quad u_{i+\frac{1}{2}}^R = u_{i+1}$.
2. **Schémas centré de Kurganov-Tadmor avec limitation de flux**

$$\begin{cases} u_{i+\frac{1}{2}}^L &= u_i + \frac{\phi(r_i)}{2}(u_{i+1} - u_i), \\ u_{i+\frac{1}{2}}^R &= u_{i+1} - \frac{\phi(r_{i+1})}{2}(u_{i+2} - u_{i+1}), \\ r_i &= \frac{u_i - u_{i-1}}{u_{i+1} - u_i}. \end{cases}$$

Des exemples célèbres de limiteur de flux ϕ sont fournis dans la littérature et certains sont listés ci-dessous :

	Van-Albada (2003)	Ospre (1995)	charm (1995)	minmod (1986)
$\phi(r)$	$\frac{2r}{1+r^2}$	$1.5 \frac{r^2+r}{r^2+r+1}$	$\begin{cases} \frac{r(3r+1)}{(r+1)^2} & \text{si } r > 0 \\ 0 & \text{si } r \leq 0 \end{cases}$	$\max(0, \min(1, r))$

Implémenter ces schémas et évaluer les sur l'équation de transport, c'est-à-dire $f(u) = cu$.

Thème - 3 Quelques idées pour la mise en oeuvre

Pour une équation, comme celle donnée en (6), on appellera fonction flux la fonction $f(t, u)$ (on considère le cas général où f dépend aussi explicitement de t) . Son implémentation est donnée à travers un fichier **flux.m** défini comme suit :

Listing 4 – Flux fichier : flux.m

```
function [f, fprime] =flux(t, x)
c = 1;
f = x*x/2.; %c * x;
fprime = x;%c;
```

Où l'on a choisi de retourner aussi la dérivée partielle de $f(\cdot, \cdot)$ par rapport à son second argument, afin de traiter sans calculs supplémentaires le cas du schéma décentré.

L'équation (8) peut se mettre sous la forme d'un système d'équations différentielles ordinaires (EDO) :

$$\frac{du}{dt} = F(t, u), \quad \text{où } u(t) = (u_1(t), \dots, u_n(t))^T.$$

Sous cette forme, on peut résoudre l'équation différentielle par toute méthode sous la main. Cette approche consistant à figer l'espace lors de la discrétisation, pour aboutir à un système d'EDO s'appelle **méthode des lignes** et en anglais **Method Of Lines (MOL)**.

Afin d'implémenter le second membre de l'équation de transport discrétisé par volumes finis, avec conditions aux limites périodiques, à savoir $F(t, u)$ dans notre cas, on peut introduire la fonction suivante qui prend comme troisième argument le limiteur de flux :

Listing 5 – Transport fichier : transport.m

```
function [ures] = transport(t,u,limit)

n = length(u); % nombre de mailles
ures = u;
for i=1:n
    % TRAITEMENT DANS LA MAILLE I de numero i
    im = indexg(i,n); % numero de la maille à gauche c-a-d i-1
    ip = indexd(i,n); % numero de la maille à droite c-a-d i+1
    uim = u(im); % valeur de la solution dans la maille à gauche
    ui = u(i); % valeur de la solution dans la maille i
    uip = u(ip); % valeur de la solution dans la maille à droite
    [fi,fi_prime] = flux(t,ui); % f(u_i) et df/du (u_i)

    % FLUX A DROITE NOTE ICI fstarp
    [fip,fip_prime] = flux(t,uip);
    ap = max(abs([fi_prime,fip_prime]));
    uipp = u(indexd(ip,n));
    %ri = (ui - uim)/(uip - ui);
    riup = (ui - uim);
    ridown = (uip - ui);
    %rip = (uip -ui)/(uipp - uip);
    ripup = (uip -ui);
    ripdown = (uipp - uip);
    % calcul des valeurs à gauche (upL) et à droite (upR) de u en xp
    upL = ui + 0.5*limit(riup,ridown)*(uip - ui);
    upR = uip - 0.5*limit(ripup,ripdown)*(uipp - uip);

    fstarp = 0.5 * ( flux(t,upR)+flux(t,upL) - ap *(upR-upL));

    % FLUX A GAUCHE NOTE ICI fstarm
    [fim,fim_prime] = flux(t,uim);
    am = max(abs([fi_prime,fim_prime]));
    uimm = u(indexg(im,n));
    %rim = (uim -uimm)/(ui - uim);
    rimup = (uim -uimm);
    rimdown = (ui - uim);
    %ri = (ui - uim)/(uip - ui);
    riup = (ui - uim);
    ridown = (uip - ui);
    umL = uim + 0.5 * limit(rimup,rimdown)*(ui - uim);
    umR = ui - 0.5 * limit(riup,ridown)*(uip - ui);

    fstarm = 0.5 * ( flux(t,umR)+flux(t,umL) - am *(umR-umL));

    % STOCKAGE
    ures(i) =-1.0 *(fstarp - fstarm);
end
end
%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%
% fonctions retournant les numeros des mailles voisines
% sous hypothèse des conditions aux limites périodiques
%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%
% NUMERO MAILLE A GAUCHE %%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%
function j=indexg(i,n)
    if(i>=2)
        j = i-1;
    else
        j = n;
    end
end
```

```

%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%%
function j = indexd(i,n)
    if(i<n)
        j=i+1;
    else
        j=1;
    end
end

```

En ce qui concerne les limiteurs, des exemples sont fournis ci-dessous. Il faut cependant noter que pour éviter des erreurs dans l'évaluation de $\phi(r)$ avec $r = (v_1 - v_2)/(v_3 - v_4)$, on a convenu de définir ϕ comme une fonction de deux variables, la première étant le numérateur et la seconde le dénominateur. Ainsi au lieu d'écrire $\phi((v_1 - v_2)/(v_3 - v_4))$ on fait le choix d'écrire $\phi(v_1 - v_2, v_3 - v_4)$, ce qui permet de traiter les cas singuliers comme ceux où l'on aurait $v_3 = v_4$.

Listing 6 – Minmod fichier : minmod.m

```

function y=minmod(rup,rdown)
    if(abs(rdown) <1e-16)
        y=1;
    else
        r= rup/rdown;
        y = max(0,min(1,r));
    end
end

```

Listing 7 – Ospre fichier : ospre.m

```

function y=ospre(rup,rdown)
    if(abs(rdown) <1e-16)
        y=1.5;
    else
        r= rup/rdown;
        y = 1.5*(r*r+r)/(r*r + r + 1);
    end
end

```

Afin de tester les programmes sur l'équation de transport avec un schéma d' Euler explicite en temps, un programme principal pourrait être :

Listing 8 – Test fichier : testtransport.m

```

function testtransport()
    clear all;
    x =linspace(-10,10,200); % sommets du maillage
    dx = x(2)-x(1);         % pas uniforme d'espace
    dt = 0.5 * dx;          % pas de temps
    lambda = dt/dx;         %
    xplot = (x(1:end-1) + x(2:end))/2; % centres des mailles
    u = exp(-10*xplot.*xplot); % condition initiale
    uu = u;                 %
    plot(xplot,u,'*-');     % dessin de la solution initiale

    for i =1:2000
        t = 0 + i*dt
        u = u + lambda * transport(t,u, @minmod);
        uu = uu + lambda * transport(t,uu, @ospre);
        plot(xplot,u,'+',xplot,uu,'-');
        legend('minmod','ospre');
        drawnow;
        %pause();
    end
end

```

Note : Deux fonctions sont fournies en fin de fichier **transport.m**, permettant de gérer la connectivité des mailles pour des conditions aux limites périodiques. Il serait judicieux de les isoler dans les fichiers **indexg.m** et **indexd.m** afin de les rendre accessibles aux scripts que vous écrirez pour les différents exercices.

Exercice-1 : Modifier la fonction **function [uu] =transport(t, u, limit)** de sorte à la rendre beaucoup plus vectorielle.

Exercice-2 : Modifier le programme principal de sorte à utiliser les solveurs d'EDO de **Matlab**.

Thème - 4 Applications

Appliquez le schéma centré de Kurganov-Tadmor sur l'un des problèmes suivants :

Exercice-1 : Un problème de transport réactif

On considère

$$\begin{cases} \partial_t C_1 + V \partial_x C_1 - D \partial_{xx}^2 C_1 + K_1(C_1, x) C_1 = f_1(C_2, x) \text{ sur }]0, T[\times]0, L[, \\ \partial_t C_2 + V \partial_x C_2 - D \partial_{xx}^2 C_2 + K_2(C_2, x) C_2 = f_2(C_1, x) \text{ sur }]0, T[\times]0, L[, \end{cases}$$

où,

$$\begin{aligned} K_1(C, x) &= \frac{V_m^1 x}{K^1 + C} \delta_1, & f_1(C, x) &= -\kappa_{12} K_2(C, x) C, \\ K_2(C, x) &= \frac{V_m^2 x}{K^2 + C} \delta_2, & f_2(C, x) &= -\kappa_{21} K_1(C, x) C. \end{aligned}$$

Les conditions aux limites sont données par :

$$\begin{aligned} C_1(t, 0) &= 3.0, & \partial_x C_1(t, L) &= 0, \\ C_2(t, 0) &= 10., & \partial_x C_2(t, L) &= 0. \end{aligned}$$

Les conditions initiales étant

$$C_1(0, x) = 3.0, \quad C_2(0, x) = 0.0$$

Dans cet exercice, les paramètres sont définis comme suit :

$$\begin{aligned} V_m^i &= 1.0/\text{jour}, i = 1, 2 & \kappa_{12} &= 2.0, \\ K_h^i &= 1.0\text{mg}/L, i = 1, 2 & \kappa_{21} &= 0.5. \end{aligned}$$

On a aussi les valeurs suivantes

$$\begin{aligned} V &= 1.0\text{m}/\text{jour}, & D &= 0.2\text{m}^2/\text{jour}, & L &= 100\text{m}. \\ \delta_1 &= 1, & \delta_2 &= 1. \end{aligned}$$

Représenter sur une même figure les courbes de C_1 et C_2 à l'instant $t = 68$ jours, obtenues par la méthode de volumes finis décrite ci-dessus.

Exercice-2 : Un problème modèle de séchage

Soit $\mathbf{A} \in \mathbb{R}^4 \times \mathbb{R}^4$ et $\mathbf{g} \in R^4$, on souhaite déterminer $\mathbf{u} : [0, T] \times [0, Z] \rightarrow \Omega \in \mathbb{R}^4$ tel que :

$$\begin{cases} \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + \mathbf{A} \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial z} = \mathbf{g}(\mathbf{u}), \in]0, T[\times]0, Z[\\ u(0, z) = u^0(z), \quad z \in [0, Z] \\ u(t, 0) = u_0(t), \quad t \in [0, T] \end{cases} \quad (10)$$

Où $Z > 0, T > 0, \mathbf{u} = (u_1, u_2, u_3, u_4)^t$ est le vecteur des variables d'état ; $\mathbf{A} = \text{diag}(1, \frac{\mu}{\nu}, 1, \frac{\mu}{\nu})$ et chaque composante de l'application $\mathbf{u} \rightarrow \mathbf{g}(\mathbf{u})$ est définie par :

$$\begin{aligned} g_{1S}(\mathbf{u}) &= \theta_{1S} - \frac{\beta_S(u_4 + \lambda u_2 - \lambda \zeta)}{\sigma_G - u_2} + \frac{\gamma_S u_3}{\sigma_S + u_1} \\ g_{1G}(\mathbf{u}) &= \theta_{1G} - \frac{\beta_G(u_4 + \lambda u_2 - \lambda \zeta)}{\sigma_G - u_2} + \frac{\gamma_G u_3}{\sigma_S + u_1} \\ g_{1G}(\mathbf{u}) &= \theta_{2S} - \frac{\delta_S(u_4 + \lambda u_2 - \lambda \zeta)}{\sigma_G - u_2} - \frac{\varepsilon_S u_3}{\sigma_S + u_1} \\ g_{2G}(\mathbf{u}) &= \theta_{2G} - \frac{\delta_G(u_4 + \lambda u_2 - \lambda \zeta)}{\sigma_G - u_2} + \frac{\varepsilon_G u_3}{\sigma_S + u_1} \end{aligned} \quad (11)$$

Les valeurs potentielles pour les paramètres physiques sont données dans le tableau ci-après

Listing 9 – Paramètres physiques

```

%      mu = 18.548
%      nu = 1
%      betaS = 5.6180
%      gammaS = 5.6180
%      sigmaS = 0.20000
%      detaS = 0.044440
%      gammaS = 5.6180
%      sigmaS = 0.20000
%      deltaS = 0.044440
%      epsilonS = 0.044440
%      betaG = -5.6180
%      gammaG = -5.6180
%      sigmaG = -0.70370
%      deltaG = -0.098770
%      epsilonG = -0.098770
%      theta1S = 3.3307e-16
%      theta1G = -3.3307e-16
%      theta2S = -1.7347e-18
%      theta2G = 0
%      Z = 2
%      T = 0.75586
%      tauS = 0.17778;
%      tauG = 0.17778;
%      lambda = 0.01758
%      zeta = 0.11111

```

Pour cette étude de cas les conditions initiales et aux limites sont les suivantes :

$$u^0 = u_0 = (1, 0, 0.21333, -0.83076)^t.$$

Les composantes u_1, u_2 du vecteur \mathbf{u} représente la teneur en humidité du solide et du gaz, respectivement et les composantes u_3, u_4 sont des densités de transfert d'énergie liées aux températures T_S du solide et T_G du gaz, par les formules :

$$T_S = \frac{u_3}{\sigma_S + u_1} - \tau_S \quad \text{et} \quad T_G = \frac{u_4 + \lambda u_2 - \lambda \zeta}{\sigma_G - u_1} - \tau_G$$

où τ_S et τ_G sont deux constantes. Pour l'étude considérée ici, on prendra

$$\tau_S = \tau_G = 0.17778.$$

On souhaite observer l'évolution dans le temps et dans l'espace des variables u_1, u_2, T_S, T_G .

Thème - 5 Quelques outils techniques

Tous les schémas qui sont présentés peuvent s'écrire sous la forme compacte $(P_{k,h}v)_j^n = 0$, $j \in \mathbb{Z}$, $n \in \mathbb{N}$, relativement à la résolution du problème continu $Pu = 0$.

Définition (Consistance). Le schéma aux différences finies $(P_{k,h}v)_j^n = 0$ est dit consistant avec le problème $Pu = 0$ si pour toute fonction régulière $\phi := \phi(t, x)$,

$$P\phi - P_{k,h}\phi \rightarrow 0$$

si $k \rightarrow 0$ et $h \rightarrow 0$, la convergence étant au sens ponctuel en chacun des points de discrétisation.

Définition (Ordre). Le schéma aux différences finies $(P_{k,h}v)_j^n = 0$ consistant avec le problème $Pu = 0$ est dit précis à l'ordre p en temps et q en espace si pour toute fonction régulière $\phi := \phi(t, x)$ telle que $P\phi = 0$, on a

$$P_{k,h}\phi = \mathcal{O}(k^p + h^q).$$

Définition (Stabilité). On dit que le schéma aux différences finies $P_{k,h}v = 0$ est stable au sens l^2 si, en posant $T = Nk$ le temps final prescrit,

$$\|v^n\| \leq C_T \|v^0\|, \quad \forall n \leq N,$$

où C_T est une constante qui ne dépend éventuellement que de T et

$$\|v\| = \left(\sum_{j=-\infty}^{+\infty} |v_j|^2 \right)^{1/2}.$$

Définition (Norme dans $l^2(\mathbb{Z})$). Pour des suites dans $l^2(\mathbb{Z})$, on introduit les normes

$$\|v\|_{l^2(\mathbb{Z})} = \|v\|_2 = \left(\sum_{j \in \mathbb{Z}} |v_j|^2 \right)^{1/2}, \quad \|v\|_{l^2(h\mathbb{Z})} = \|v\|_h = \left(h \sum_{j \in \mathbb{Z}} |v_j|^2 \right)^{1/2} = \sqrt{h} \|v\|_2.$$

Définition (Transformée de Fourier). Soit $\widehat{\cdot}$ l'application définie par

$$\begin{aligned} \widehat{\cdot} : l^2(h\mathbb{Z}) &\rightarrow L^2 \left(\left[-\frac{\pi}{h}, \frac{\pi}{h} \right] \right) \\ v &\mapsto \widehat{v}, \end{aligned}$$

avec

$$\widehat{v}(\xi) = \sum_{j \in \mathbb{Z}} e^{-ijh\xi} v_j h, \quad \xi \in \left[-\frac{\pi}{h}, \frac{\pi}{h} \right].$$

Il est également possible de reconstruire la suite v si \widehat{v} est connue sur $[-\pi/h, \pi/h]$: si $j \in \mathbb{Z}$ est fixé, on multiplie en effet l'équation par $e^{ijh\xi}$ et on intègre sur l'intervalle $[-\pi/h, \pi/h]$. On obtient

$$\int_{-\pi/h}^{\pi/h} \widehat{v}(\xi) \delta\xi = h \int_{-\pi/h}^{\pi/h} v_j \delta\xi + h \sum_{k \neq j} \int_{-\pi/h}^{\pi/h} e^{-i(j-k)h\xi} v_k \delta\xi.$$

Par périodicité, on obtient

$$v_j = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi/h}^{\pi/h} e^{-ijh\xi} \widehat{v}(\xi) \delta\xi.$$

Proposition (Formule de Parseval). Pour $v \in l^2(h\mathbb{Z})$, on a

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi/h}^{\pi/h} |\widehat{v}(\xi)|^2 \delta\xi = \|v\|_h^2.$$

Proposition (Transformée de Fourier et suite translatée). Le paramètre $l \in \mathbb{Z}$ étant fixé, la suite $\tau_l v$ définie par $(\tau_l v)_j := v_{j+l}$ pour $v \in l(h\mathbb{Z})$ est telle que

$$\widehat{\tau_l v}(\xi) = e^{ilh\xi} \widehat{v}(\xi), \xi \in \left[-\frac{\pi}{h}, \frac{\pi}{h}\right].$$

Théorème (CNS de stabilité (1)). Un schéma aux différences finies est stable au sens l^2 si et seulement s'il existe une constante C telle que le coefficient d'amplification g vérifie $|g(h\xi)| \leq 1 + Ck, \forall \xi \in [-\pi/h, \pi/h]$.

Théorème (CNS de stabilité (2)). Si g ne dépend pas explicitement de k et h , alors une CNS pour assurer la stabilité au sens l^2 du schéma aux différences finies est $|g(h\xi)| \leq 1, \forall \xi \in [-\pi/h, \pi/h]$.