

Examen de Lois de conservation et volumes finis
du 5 février 2015

Corrigé

1. **(1.5 points)** La deuxième équation se réécrit

$$\begin{aligned} 0 &= (v + p(\rho))(\rho_t + (\rho v)_x) + \rho((v + p(\rho))_t + v(v + p(\rho))_x) \\ &= \rho(w_t + vw_x) \end{aligned}$$

Ensuite, en posant $D_t = \partial_t + v\partial_x$ on obtient

$$\begin{aligned} D_t\rho + \rho v_x &= 0, \\ D_t w &= 0, \end{aligned}$$

puis on observe que

$$D_t \frac{1}{\rho} = -\frac{1}{\rho^2} D_t \rho$$

et donc $D_t \rho = -\rho^2 D_t \tau$, ce qui permet de conclure.

2. **(3 points)** On remplace $v = w - \tilde{p}(\tau)$ dans la première équation de (3) et on obtient :

$$D_t \tau + \tau \tilde{p}'(\tau) \tau_x - \tau w_x = 0.$$

Les valeurs propres sont $\lambda_1 = \tau \tilde{p}'(\tau)$ et $\lambda_2 = 0$. Puisque $\tilde{p}'(\tau) = -\frac{1}{\tau^2} p' \left(\frac{1}{\tau} \right) < 0$ pour $\tau > 0$, on a $\lambda_1 < \lambda_2$. Le système est donc strictement hyperbolique pour $\tau > 0$.

3. **(3 points)** Les vecteurs propres sont

$$r_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad r_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ \tilde{p}'(\tau) \end{pmatrix},$$

et on a

$$\begin{aligned} \nabla \lambda_1 \cdot r_1 &= \begin{pmatrix} \tilde{p}'(\tau) + \tau \tilde{p}''(\tau) \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \tilde{p}'(\tau) + \tau \tilde{p}''(\tau) = \frac{1}{\tau^2} p' \left(\frac{1}{\tau} \right) + \frac{1}{\tau^3} p'' \left(\frac{1}{\tau} \right) > 0, \\ \nabla \lambda_2 \cdot r_2 &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ \tilde{p}'(\tau) \end{pmatrix} = 0. \end{aligned}$$

4. **(2 points)** La condition

$$\nabla W_1 \cdot r_1 = \begin{pmatrix} \phi'(\tau) \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \phi'(\tau) = 0$$

donne $W_1 = w$. La condition

$$\nabla W_2 \cdot r_2 = \begin{pmatrix} \phi'(\tau) \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ \tilde{p}'(\tau) \end{pmatrix} = \phi'(\tau) + \tilde{p}'(\tau) = 0$$

donne $W_2 = w - \tilde{p}(\tau) = v$.

5. **(3 points)** La condition sur les invariants de Riemann donne la relation suivante

$$W_1(\tau, w) = W_1(\tau_L, w_L) \implies w = w_L,$$

qui caractérise les détonés de la première famille. Les conditions de Rankine-Hugoniot sont satisfaites avec

$$\sigma = \frac{\rho v - \rho_L v_L}{\rho - \rho_L}.$$

Pour le deuxième champ on a

$$W_2(\tau, w) = W_2(\tau_L, w_L) \implies v = v_L,$$

qui caractérise les ondes de la deuxième famille. Les conditions de Rankine-Hugoniot sont satisfaites avec $\sigma = v = v_L$.

6. **(1.5 points)** Simple substitution.

7. **(3 points)** Pour la masse :

$$\begin{aligned} \sum_j \Delta x \rho_j^{n+1} &= \Delta x \sum_j \left[\frac{\Delta t}{\Delta x} v_j^n \rho_{j-1}^{n+1/2} + \left(1 - \frac{\Delta t}{\Delta x} v_j^n \right) \rho_j^{n+1/2} \right] \\ &= \sum_j \left[\Delta t v_j^n \rho_{j-1}^{n+1/2} + (\Delta x - \Delta t v_j^n) \rho_j^{n+1/2} \right] \\ &= \sum_j \left[\Delta t v_{j+1}^n \rho_j^{n+1/2} + (\Delta x - \Delta t v_j^n) \rho_j^{n+1/2} \right] \\ &= \sum_j (\Delta x + \Delta t (v_{j+1}^n - v_j^n)) \rho_j^{n+1/2} \\ &= \sum_j \Delta x \rho_j^{n+1/2} = \sum_j \Delta x \rho_j^n. \end{aligned}$$

Même raisonnement pour ρw .

8. **(3 points)** Puisque $v_j^0 = 2 \forall j$ est constante, on a

$$\rho_j^{1/2} = \rho_j^0 \quad w_j^{1/2} = w_j^0 \quad \forall j.$$

Donc

$$\rho_j^1 = \rho_j^0 - \frac{\Delta t}{\Delta x} v_j^0 (\rho_j^0 - \rho_{j-1}^0) = 2 - \frac{1}{4} 2(2-1) = \frac{3}{2},$$

$$\rho_j^1 w_j^1 = \rho_j^0 w_j^0 - \frac{\Delta t}{\Delta x} v_j^0 (\rho_j^0 w_j^0 - \rho_{j-1}^0 w_{j-1}^0) = 4 - \frac{1}{4} 2(4-3) = \frac{7}{2},$$

ce qui donne $v_j^1 = \frac{\rho_j^1 w_j^1}{\rho_j^1} - \rho_j^1 = \frac{5}{6} \neq 2$. Cela montre que le schéma proposé introduit des erreurs au niveau des discontinuités de contact.