

Examen Final  
de  
Introduction aux problèmes hyperboliques

**Questions**

Les affirmations suivantes sont elles vraies ? justifier votre réponse

1.  $(\eta(u), q(u)) = (\frac{u^n}{n}, \frac{u^{n+1}}{n+1}), \forall n \in \mathbb{N}^*$  est un couple entropie-flux d'entropie pour l'équation de Burgers.
2. Si  $u_0$  est négative, l'unique solution classique du problème suivant (1) est définie sur  $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^+$ .

$$\begin{cases} u_t + cu_x = u^2 \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{cases}; t \in \mathbb{R}^+, x \in \mathbb{R} \quad (1)$$

où  $c \in \mathbb{R}$  et  $u_0 \in C^1(\mathbb{R}; \mathbb{R})$

**Exercice 1**

Donner l'unique solution faible entropique  $u(t, x)$  pour  $t > 0$  et  $x \in \mathbb{R}$  du problème de Riemann (2).

$$\begin{cases} u_t + \left(\frac{2}{3}u^{\frac{3}{2}}\right)_x = 0 \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{cases}; t \in \mathbb{R}^+, x \in \mathbb{R} \quad (2)$$

où

$$u_0(x) : \begin{cases} 0 & \text{si } x < 1 \\ 1 & \text{si } 1 < x < 2 \\ 4 & \text{si } x > 2 \end{cases} \quad (3)$$

**Exercice2**

Soient  $v \equiv v(x, t) > 0$  le volume spécifique d'un fluide,  $u \equiv u(x, t) \in \mathbb{R}$  sa vitesse. On considère le système d'équations aux dérivées partielles qui décrit la dynamique de ce fluide

$$\begin{cases} v_t - u_x = 0 \\ u_t + \left(\frac{1}{3}v^{-3}\right)_x = 0 \end{cases}; x \in \mathbb{R}, t > 0 \quad (4)$$

1. Trouver les vecteurs  $W : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^+ \rightarrow \mathbb{R}^2$ , et  $F(W) : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  tels que (4) s'écrive sous la forme

$$W_t + (F(W))_x = 0 \quad (5)$$

2. Pour quel type de solutions le système (4) prend la forme quasi-linéaire

$$W_t + A(W)W_x = 0. \quad (6)$$

3. Déterminer les valeurs propres de les vecteurs propres (à droite) de  $A(W)$ . Le système est-il strictement hyperbolique ?
4. Préciser la nature des champs 1 et 2. Existe-t-il des discontinuités de contact.
5. On note  $I_k$  l'invariant de Riemann du  $k$ -ème champ caractéristique. Montrer qu'un choix possible pour  $I_k$ , est donné par

$$I_k = u - (-1)^k \frac{1}{v}; k = 1, 2$$

6. Rappeler la définition d'un couple flux-entropie  $(\eta, q)$ . Montrer que la fonction

$$\eta(W) := \frac{u^2}{2} + \frac{1}{6v^2}$$

est une entropie du système (5) avec flux d'entropie

$$q(W) := \frac{u}{3v^3}$$

7. Pour un état gauche  $W_g = (v_g, u_g)$  donné on cherche les états  $W = (v, u)$  qui peuvent être relié à  $W_g$  par une 1-onde de choc entropique
  - 7.1 Montrer que  $u < u_g, v < v_g$ .
  - 7.2 Calculer  $u$  en fonction de  $v_g, u_g$  et  $v$ . Montrer que  $u$  peut se mettre sous la forme  $u = u_g + \alpha(v_g, v)$ . Étudier la fonction  $v \rightarrow u = u_g + \alpha(v_g, v)$  et tracer son graphe dans le plan  $(v, u)$

Corrigé de l'Examen Final  
de  
Introduction aux problèmes hyperboliques

Questions **5pts**

- 1. 1.5pt** Soit  $(\eta(u), q(u)) = (\frac{u^n}{n}, \frac{u^{n+1}}{n+1})$ ,  $n \in \mathbb{N}$ . Bien que  $q'(u) = u^n(u)$  et  $\eta \in C^1(\mathbb{R}, \mathbb{R})$ , on a  $(\eta(u), q(u))$  pour  $n$  impair n'est pas un couple entropie-flux d'entropie pour l'équation de Burgers car  $\eta(u)$  n'est pas convexe.
- 3.5pts** On applique la méthode des caractéristiques pour

$$\begin{cases} u_t + cu_x = u^2 \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{cases}; t \in \mathbb{R}^+, x \in \mathbb{R} \quad (1)$$

On obtient:

$$\begin{cases} x'(t) = c \\ x(0) = x_0 \end{cases} \quad \text{et} \quad \begin{cases} \frac{du}{u^2} = dt \\ u(x(0), 0) = u_0(x_0) \end{cases}$$

Ce qui permet d'obtenir les caractéristiques  $x(t) = ct + x_0$ .

Et  $u(x(t), t) = \frac{-1}{t+cste}$  avec  $u_0(x_0) = \frac{-1}{cste}$  ce qui permet d'écrire l'expression de la solution

$$u(x, t) = \frac{-1}{t - \frac{1}{u_0(x-ct)}} \quad (2)$$

De (2) on voit que si  $u_0$  est négative, la solution classique de (1) est définie pour tout  $t \in \mathbb{R}^+$  et pour tout  $x \in \mathbb{R}$ .

Exercice **15pts**

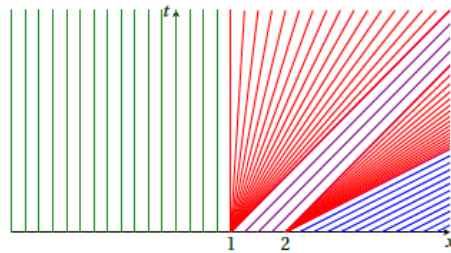
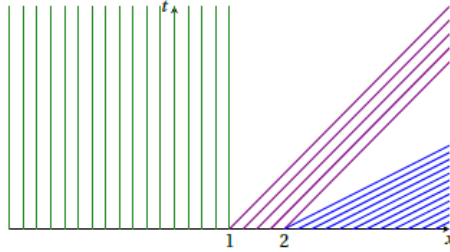
$$\begin{cases} u_t + \left(\frac{2}{3}u^{\frac{3}{2}}\right)_x = 0 \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{cases}; t \in \mathbb{R}^+, x \in \mathbb{R} \quad (3)$$

**1pt** Il s'agit d'une loi de conservation où  $f(u) = \frac{2}{3}u^{\frac{3}{2}}$  donc  $f'(u) = \sqrt{u}$ ;  $(f')^{-1}\left(\frac{x-x_0}{t-t_0}\right) = \left(\frac{x-x_0}{t-t_0}\right)^2$ . Et  $f''(u) = \frac{1}{2\sqrt{u}} > 0$  (le flux est convexe).

Alors en considérant  $u_0(x) : \begin{cases} 0 & \text{si } x < 1 \\ 1 & \text{si } 1 < x < 2 \\ 4 & \text{si } x > 2 \end{cases}$ ,

**2pts** L'équation de la caractéristique de pied  $(\xi, 0)$  est donc

$$x(t) = \xi + f'(u_0(\xi))t = \xi + t\sqrt{u_0(\xi)} = \begin{cases} \xi & \text{si } \xi < 1 \\ \xi + t & \text{si } 1 < x < 2 \\ \xi + 2t & \text{si } x > 2 \end{cases}$$



**[+1pt]** La donnée initiale a deux sauts croissants, un en  $x = 1$  et l'autre en  $x = 2$ . Puisque le flux  $f$  est convexe, on s'attend à ce que la solution faible entropique présente deux ondes de raréfaction centrées l'une en  $(1, 0)$  et l'autre en  $(2, 0)$ . **[2pts]**

$$u(x, t) = \begin{cases} 0 & \text{si } x < 1 \\ \left(\frac{x-1}{t}\right)^2 & \text{si } 1 < x < 1+t \\ 1 & \text{si } 1+t < x < 2+t \\ \left(\frac{x-2}{t}\right)^2 & \text{si } 2+t < x < 2+2t \\ \frac{x-2}{4} & \text{si } x > 2 \end{cases}$$

**Exercice 2** **[10pts]**

$$\begin{cases} v_t - u_x = 0 \\ u_t + \left(\frac{1}{3}v^{-3}\right)_x = 0 \end{cases} ; x \in \mathbb{R}, t > 0 \quad (4)$$

1. **[0.5pt]** On a

$$W_t + (F(W))_x = 0 \quad (5)$$

$$\text{avec } W = \begin{pmatrix} v \\ u \end{pmatrix}; F(W) = \begin{pmatrix} -u \\ \frac{1}{3}v^{-3} \end{pmatrix}$$

2. 0.5pt Pour des solutions régulières, on peut développer les dérivées dans (4) et on trouve le système quasi-linéaire suivant

$$W_t + A(W) W_x = 0. \quad (6)$$

avec  $A(W) = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ -v^{-4} & 0 \end{pmatrix}$ .

3. 1pt On cherche les deux solutions  $\lambda_i(W)$  de l'équation  $\det(A(W) - \lambda(W) Id) = 0$ , on trouve

$$\lambda_1(W) = -v^{-2} < 0 < \lambda_2(W) = v^{-2}$$

les vecteurs propres à droite correspondants sont

$$r_1(W) = \begin{pmatrix} 1 \\ v^{-2} \end{pmatrix}; r_2(W) = \begin{pmatrix} 1 \\ -v^{-2} \end{pmatrix}$$

0.25pt les valeurs propres sont réelles distinctes donc le système est strictement hyperbolique.

4. 1pt Pour déterminer la nature des deux champs caractéristiques on calcule  $\nabla \lambda_k \cdot r_k$  pour  $k = 1; 2$ , on trouve

$$\nabla \lambda_1 \cdot r_1 = 2v^{-3} > 0 \text{ et } \nabla \lambda_2 \cdot r_2 = -2v^{-3} < 0$$

les deux champs sont vraiment nonlinéaires.

0.25pt Étant donné qu'aucun champ n'est Linéairement Dégénéré, il n'y aura aucune discontinuité de contact.

5. 1pt Un choix possible de  $I_k$  l'invariant de Riemann du k-ème champ caractéristique est donné par

$$I_k = u - (-1)^k \frac{1}{v}; k = 1, 2$$

car on a bien  $\nabla I_k(W) r_k(W) = 0$  pour  $k = 1; 2$

6. 1.5pts Soient

$$\eta(W) := \frac{u^2}{2} + \frac{1}{6v^2}; q(W) := \frac{u}{3v^3}$$

Pour vérifier que  $\eta$  est une entropie du système (4) avec le flux d'entropie  $q$  on montre que

$$\nabla q(W) = \nabla \eta(W) \cdot A(W)$$

$$\nabla q(W) = \begin{pmatrix} -uv^{-4} \\ \frac{1}{3}v^{-3} \end{pmatrix}$$

et

$$\nabla \eta(W) = \begin{pmatrix} -\frac{1}{3}v^{-3} \\ u \end{pmatrix}$$

Donc on a

$$\nabla\eta(W) \cdot A(W) = \left(-\frac{1}{3}v^{-3}; u\right) \cdot \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ -v^{-4} & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -uv^{-4} \\ \frac{1}{3}v^{-3} \end{pmatrix} = \nabla q(W)$$

[0.5pt] Pour vérifier la convexité de l'entropie on calcule la matrice hessienne :

$$d^2\eta(W) = \begin{pmatrix} v^{-4} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

elle est définie positive, alors  $\eta$  est convexe .

7. Pour un état gauche  $W_g = (v_g, u_g)$  donné on cherche les états  $W = (v, u)$  qui peuvent être relié à  $W_g$  par une 1- onde de choc entropique.

[1.pt] La condition d'entropie de Lax exige que la vitesse  $\gamma_1$  du 1- choc vérifie

$$\begin{cases} \lambda_1(W) < \gamma_1 < \lambda_2(W_g) \\ \gamma_1 < \lambda_1(W_g) \end{cases}$$

qui s'écrit:

$$-v^{-2} < \gamma_1 < -v_g^{-2} < 0$$

ce qui entraîne  $v < v_g$

[1.pt] En utilisant les conditions de Rankine- Hugoniot on trouve

$$\begin{cases} \gamma_1 = \frac{u_g - u}{v - v_g} \\ \gamma_1 = \frac{1}{3} \left( \frac{v^{-3} - v_g^{-3}}{u - u_g} \right) \end{cases}$$

puisque  $\gamma_1 < 0$  alors  $u < u_g$ .

[1.pt] En éliminant  $\gamma_1$  dans les relations de Rankine-Hugoniot on trouve

$$u = u_g + \alpha(v; v_g) \text{ pour } v < v_g$$

où  $\alpha(v; v_g) := \sqrt{\frac{1}{3} (v_g^{-3} - v^{-3}) (v_g - v)}$

et la vitesse du 1-choc  $\gamma_1 = -\sqrt{\frac{1}{3} \frac{(v^{-3} - v_g^{-3})}{(v_g - v)}}$

De plus en considérant  $u$  fonction de  $v$ , on trouve  $\begin{cases} u'(v) = \alpha' > 0 \text{ pour } v < v_g \\ u''(v) = \alpha'' < 0 \text{ pour } v < v_g \end{cases}$

On a alors [0.5pt]

