

Mécanique des Fluides Compressibles

Annexe: Ondes de choc droites dans un fluide quelconque

Dr. Flavio NOCA

Semestre printemps 2024-2025

- Conservation de la **masse**

$$[\rho w_n] = 0$$

- Conservation de la **quantité de mouvement**

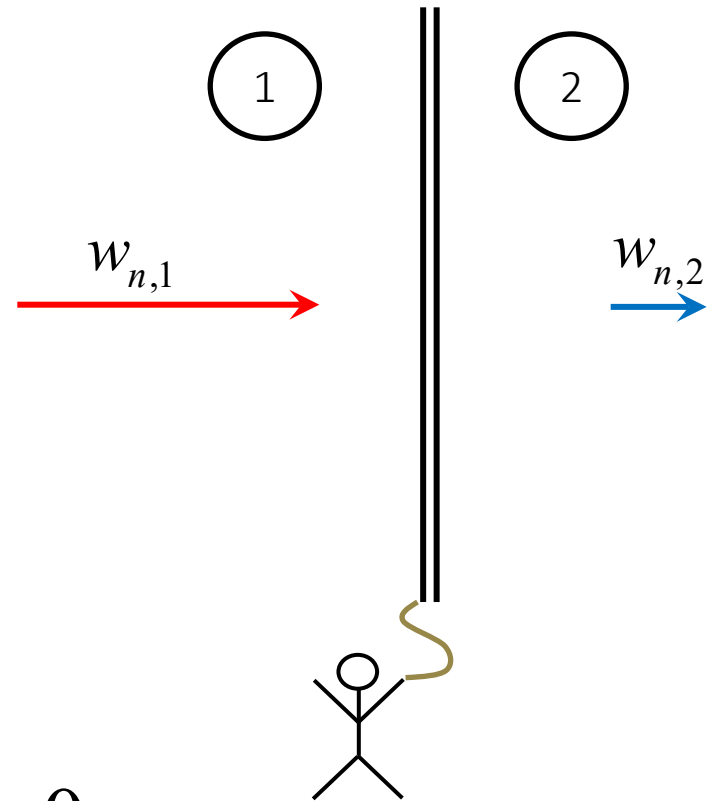
$$[\rho w_n^2 + p] = 0$$

- Conservation de l'**énergie**

$$\left[h + \frac{w_n^2}{2} \right] = 0$$

- **2ème principe** de Thermodynamique

$$[s] > 0$$



Conservation de l'énergie

$$h_1 + \frac{w_{n,1}^2}{2} = h_2 + \frac{w_{n,2}^2}{2} \quad \longrightarrow \quad h_2 - h_1 = \frac{1}{2}(w_{n,1} - w_{n,2})(w_{n,2} + w_{n,1})$$

Conservation de la quantité de mouvement

$$p_1 + \rho_1 w_{n,1}^2 = p_2 + \rho_2 w_{n,2}^2 \quad \longrightarrow \quad w_{n,1} - w_{n,2} = \frac{p_2 - p_1}{\rho_1 w_{n,1}}$$

Conservation de la masse

$$\rho_1 w_{n,1} = \rho_2 w_{n,2} \quad \longrightarrow \quad w_{n,2} + w_{n,1} = \left(\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2} \right) \rho_1 w_{n,1}$$

➤ On remplace dans l'équation d'énergie

$$h_2 - h_1 = \frac{p_2 - p_1}{2} \left(\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2} \right) = \frac{v_1 + v_2}{2} (p_2 - p_1)$$

$$h_2 - h_1 = \frac{v_1 + v_2}{2} (p_2 - p_1)$$

➤ Si l'on a la relation **constitutive** pour le **fluide**

$$h = h(p, v)$$

➤ Alors on aura une relation

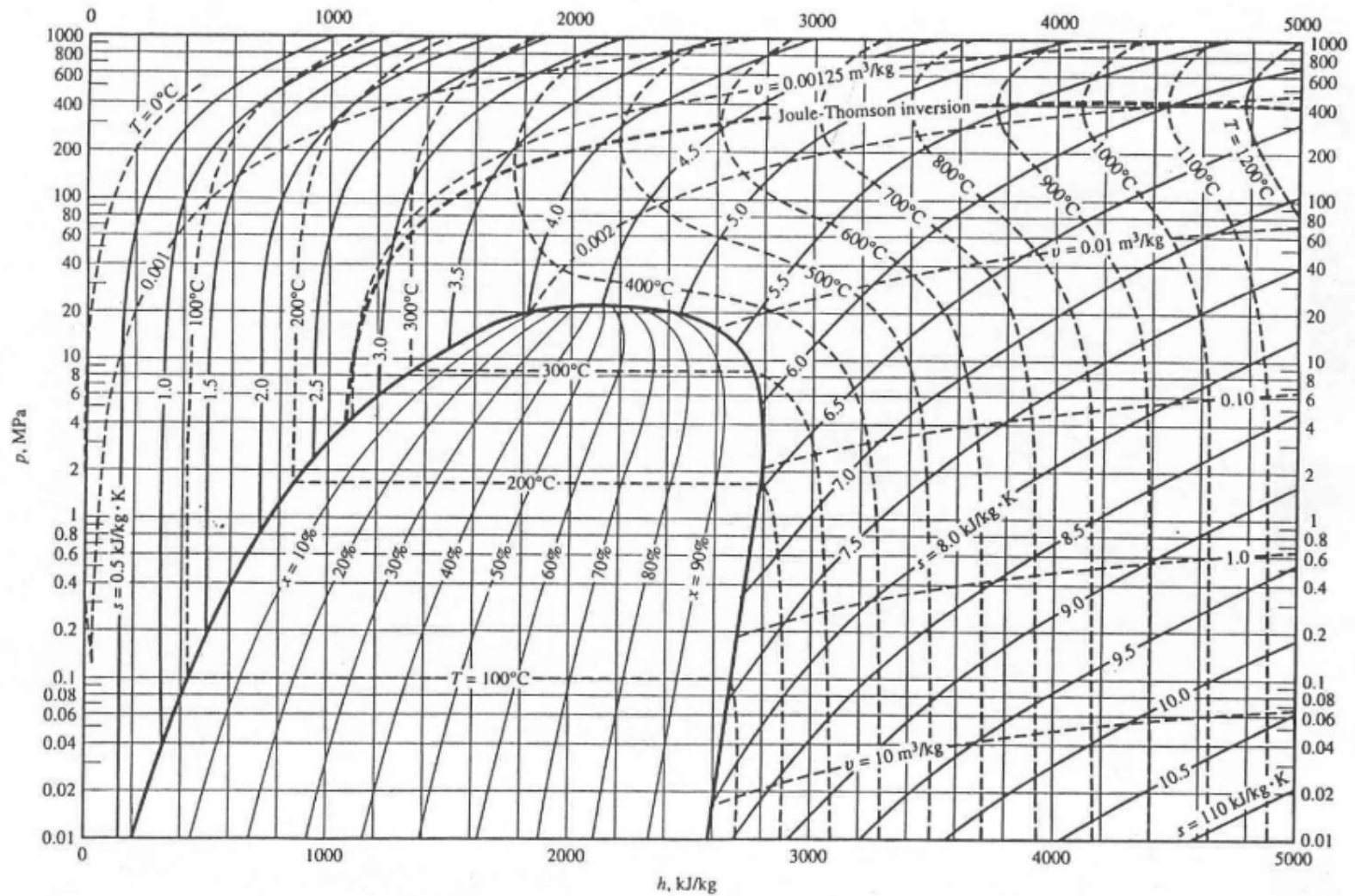
$$\frac{p_2}{p_1} = f^n \left(\frac{v_2}{v_1} \right)$$

Pour un gaz parfait

$$h = c_p T + \text{const.} = \frac{\gamma}{\gamma - 1} p v + \text{const.}$$

$$\frac{p_2}{p_1} = \frac{\frac{\gamma + 1}{\gamma - 1} \frac{v_2}{v_1} - 1}{\frac{\gamma + 1}{\gamma - 1} \frac{v_2}{v_1} - 1}$$

Relation de Rankine-Hugoniot



- Conservation de la **masse**

$$[\rho w_n] = 0$$

- Conservation de la **quantité de mouvement**

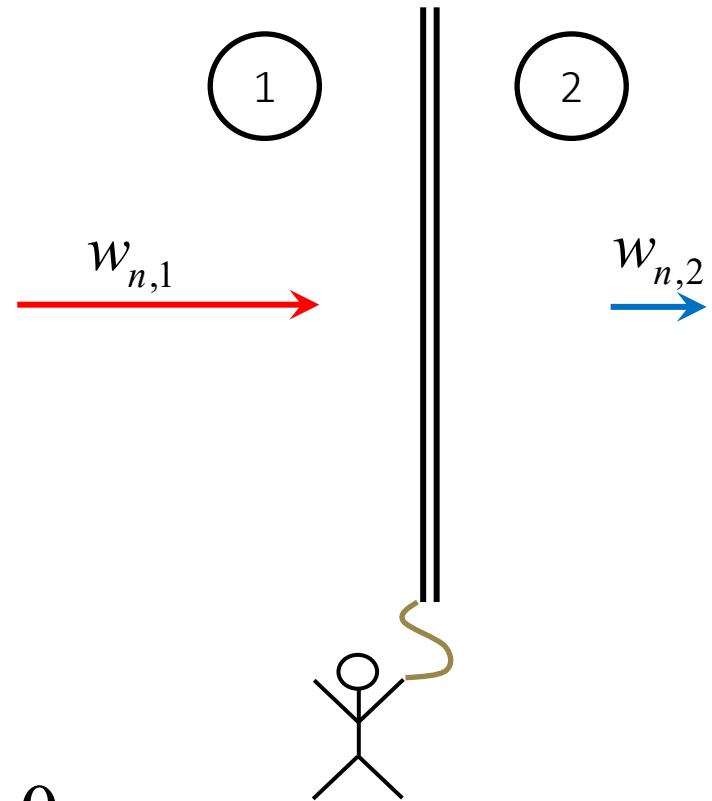
$$[\rho w_n^2 + p] = 0$$

- Conservation de l'**énergie**

$$\left[h + \frac{w_n^2}{2} \right] = 0$$

- **2ème principe** de Thermodynamique

$$[s] > 0$$



$$\triangleright w_{n,1} \cdot w_{n,2} = \frac{[p]}{[\rho]}$$

$$\triangleright j^2 = - \frac{[p]}{[v]}$$

➤ Débit massique surfacique

$$j \equiv \rho_1 w_{n,1} = \rho_2 w_{n,2}$$

➤ Mesure de l'intensité du choc

$$\Pi \equiv \frac{[p]}{\rho_1 a_1^2}$$

$$\triangleright \Pi = - M_{n,1} \frac{[w_n]}{a_1} = - M_{n,1}^2 \frac{[v]}{v_1}$$

$$\triangleright [w_n]^2 = - [p][v]$$

➤ $\Pi = \frac{[p]}{\rho_1 a_1^2}$ (parfois $\Pi = \frac{[p]}{p_1}$)

➤ Choc faible $\Pi \ll 1$

➤ Choc fort $\Pi \gg 1$

- La relation de Rankine-Hugoniot peut s'écrire

$$[h] = v_1 [p] + \frac{1}{2} [v] [p]$$

$$h_2 - h_1 = \frac{v_1 + v_2}{2} (p_2 - p_1)$$

- On effectue un développement de Taylor de $h(s, p)$ et $v(s, p)$
- On utilise des relations de Maxwell

$$T = \left(\frac{\partial h}{\partial s} \right)_p, \quad v = \left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_s$$

- On trouve

$$\frac{[s]}{a_1^2 / T_1} = \frac{1}{6} \cdot \Gamma_1 \cdot \Pi^3 + O(\Pi^4)$$

$$\Gamma \equiv \frac{a^4}{2v^3} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial p^2} \right)_s$$

$$\frac{[s]}{a_1^2/T_1} = \frac{1}{6} \cdot \Gamma_1 \cdot \Pi^3 + O(\Pi^4)$$

$$\Gamma \equiv \frac{a^4}{2v^3} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial p^2} \right)_s$$

➤ Comme le 2^{ème} principe de thermodynamique impose $[s] > 0$
alors le signe de Γ dicte le signe de $[p]$

$\Gamma > 0 \rightarrow p_2 - p_1 > 0 \rightarrow$ onde de choc de compression

$\Gamma < 0 \rightarrow p_2 - p_1 < 0 \rightarrow$ onde de choc de détente

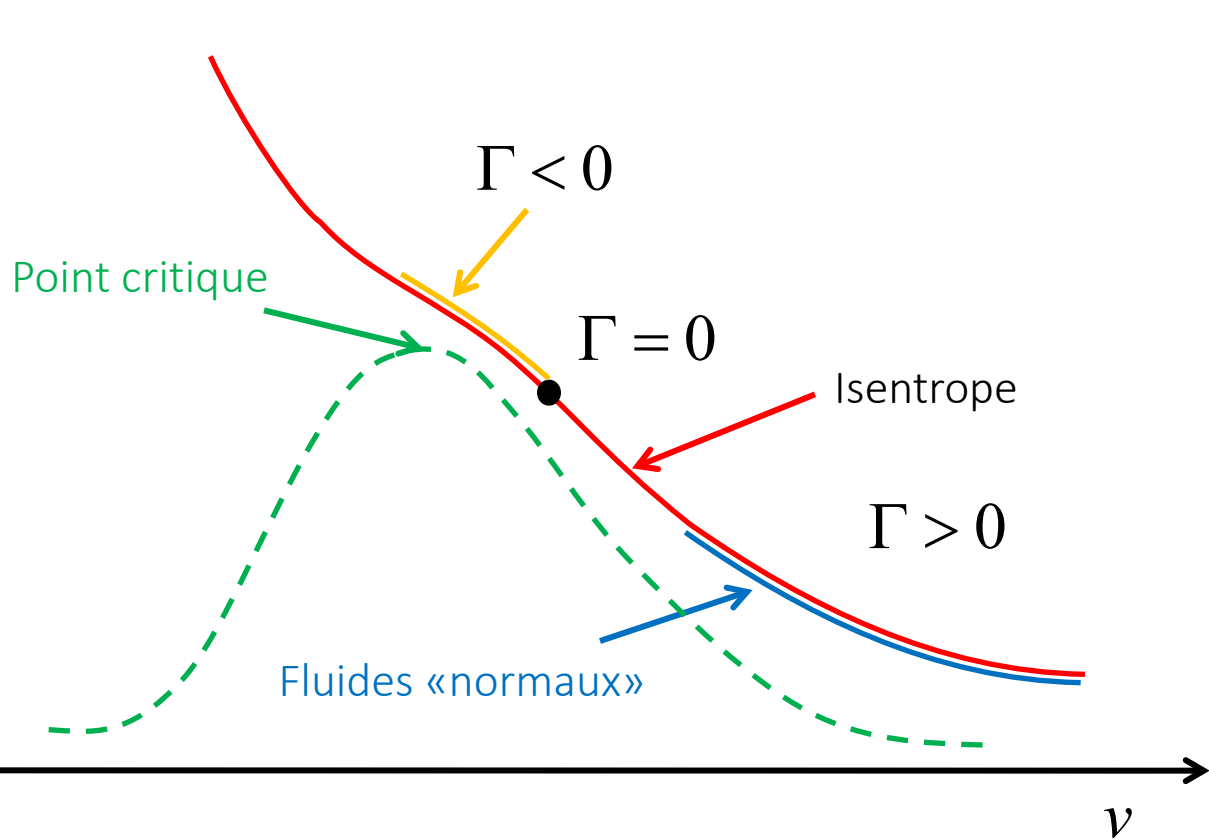
➤ Les variations d'entropie pour des chocs faibles varient comme Π^3

➤ Cas ésootérique

$$\frac{[s]}{a_1^2/T_1} = \frac{1}{6} \cdot \Gamma_1 \cdot \Pi^3 + \dots$$

$$\Gamma = \frac{a^4}{2v^3} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial p^2} \right)_s$$

Prop à la courbure de
l'isentrope sur diagramme
p-v



➤ Pour des fluides proches du point critique, on peut avoir des **chocs de détente (ou raréfaction)**.