

ex 9

1) A l'ouverture du trou, le gaz passe de  $A \rightarrow B$ , la pression dans A diminue, l'atmosphère pousse le piston vers l'intérieur du cylindre.

Si :  $\rightarrow V_B \gg V_A$ , le piston s'arrête sur la paroi entre A et B,

$\rightarrow V_B \ll V_A$ , le piston s'arrête avec d'attente la paroi.

A l'état final,  $P = P_0$ ,

2) a) Or  $V_B < V_C$ , et la transformation est monotherme:

$$W = - \int_{E \rightarrow F} P_{ext} dV = - \int_{E \rightarrow F} P_0 dV \\ = - P_0 (V_1 - V_A - V_B).$$

b) Or a:

$\rightarrow$  l'état initial:  $P_0, V_A, T_0$

$\rightarrow$  l'état final :  $P_0, V_1, T_1$ ,

et l'application du premier principe donne:

$$\Delta U_{gaz} + \Delta U_{cylindre} + \Delta E_{piston} = W + Q,$$

$\rightarrow Q = 0$ , adiabatique

$\rightarrow \Delta U_{cylindre} \ll \Delta U_{gaz}$

alors, pour un gaz parfait, on a:

$$\Delta U_{gaz} = n C_V (T_1 - T_0)$$

$$\frac{nR}{\gamma-1} (T_1 - T_0) = P_0 (V_A + V_B - V_1).$$

or,  $P_0 V_1 = nR T_1$ , or a deux:

$$\frac{nR}{\gamma-1} \left( \frac{P_0 V_1}{nR} - T_0 \right) = P_0 (V_A + V_B - V_1).$$

et après calculs:

$$V_1 = V_0 \frac{\gamma-1}{\gamma} + V_A.$$

et en injectant dans l'équation précédente, on a:

$$\frac{nR}{\gamma-1} (T_1 - T_0) = P_0 \left( V_A + V_B - V_0 \frac{\gamma-1}{\gamma} - V_A \right)$$

d'où  $T_1 = \frac{P_0}{nR} \left( V_B \frac{\gamma-1}{\gamma} + V_A \right), P_0 V_A = nR T_0.$

c) On calcule l'entropie (la variation) pour le gaz parfait, avec les variables (T, P), avec une variation de pression nulle:

$$\Delta S = \frac{nR\gamma}{\gamma-1} \ln \frac{T_1}{T_0}$$

d'où:  $\Delta S = \frac{nR\gamma}{\gamma-1} \ln \frac{\frac{P_0}{nR} \left( V_B \frac{\gamma-1}{\gamma} + V_A \right)}{T_0}$

$$= \frac{nR\gamma}{\gamma-1} \ln \frac{1}{V_A} \left( V_B \frac{\gamma-1}{\gamma} + V_A \right)$$

$$= \frac{nR\gamma}{\gamma-1} \ln \left( 1 + \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{V_B}{V_A} \right).$$

et vu que la transformation est adiabatique, on a:

$$S_c = \Delta S = \frac{nR\gamma}{\gamma-1} \ln \left( 1 + \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{V_B}{V_A} \right) > 0.$$

la transformation est irréversible, cela vient du gradient de pression qui existe dans le système lors de la transformation.

d) A la limite, on a  $V_B = V_C$ , ce qui correspond à :  $V_C = \frac{\gamma-1}{\gamma} V_C + V_A$ ,

$$V_C = \gamma V_A = \gamma \frac{n R T_0}{P_0} = 35 L.$$

3) On a ensuite  $V_B > V_C$ , alors on a les deux états :

→ EI :  $P_0, V_A, T_0$ , → EF :  $P_1, V_B, T_1$ ,

la pression finale est la nouvelle inconnue. On a toujours une transformation

à pression extérieure constante :

$$W = - \int_{EI}^{EF} P_{ext} dV = - \int_{EI}^{EF} P_0 dV$$

$$= -P_0 (V_B - V_A - V_B) = P_0 V_A -$$

On cherche ensuite  $T_1$  et  $P_1$ , avec le premier principe :

$$\Delta U_{gaz} = W$$

$$\frac{nR}{\gamma-1} (T_1 - T_0) = P_0 V_A = nRT_0$$

$$d'où  $T_1 = \gamma T_0$  et  $P_1 = \frac{nRT_1}{V_B} = \gamma P_0 \frac{V_A}{V_B} < P_0$$$

On cherche ensuite  $\Delta S$  avec  $T$  et  $V$ :

$$\Delta S = \frac{nR}{\gamma-1} \ln \frac{T_1}{T_0} + nR \ln \frac{V_B}{V_A}$$

$$= \frac{nR}{\gamma-1} \ln \frac{T_1 V_B^{\gamma-1}}{T_0 V_A^{\gamma-1}}$$

$$= \frac{nR}{\gamma-1} \ln \gamma \left( \frac{V_B}{V_A} \right)^{\gamma-1}$$

or,  $V_B > V_C = \gamma V_A$ ,  $\frac{V_B}{V_A} > \gamma$ ,  $\gamma \left( \frac{V_B}{V_A} \right)^{\gamma-1} > \gamma^{\gamma-1} > 1$ .

d'où  $S_c = \Delta S > 0$ , la transformation est irréversible.

4) a) Si  $V_B < V_C'$ , dans le cas des états,

$\rightarrow EI: P_0, V_A, T_0$ ,  $\rightarrow EF: P_0, V_1, T_0$ ,

alors:  $V_1 = \frac{nRT_0}{P_0} = V_A$ , or a "gaz" déplacé le gaz, il n'a pas changé d'état.

b) Or a, à la limite,  $V_1 = V_C' = V_A$ .

c) Vu que  $EF$  est identique à  $EI$ , donc  $\Delta S = 0$ , donc  $S_c = -S_e = -\frac{Q}{T_0}$ .

Le premier principe impose, pour le gaz:

$$\Delta U = 0 = W + Q,$$

alors:  $S_c = +\frac{W}{T_0} = \frac{P_0 V_0}{T_0} = nR > 0$ ,

c'est toujours une transformation irréversible.