# Travaux dirigés n°3: 2<sup>nd</sup> principe de la thermodynamique

### **Correction exercice 2.**

Soit

1) On a 
$$dH = T.dS + V.dP \Rightarrow dS = \frac{dH}{T} - V.\frac{dP}{T}$$
  
Or on a  $dH = \frac{n.R.\gamma}{\gamma - 1}.dT$  et  $\frac{V}{T} = \frac{n.R}{P}$ 

On a donc 
$$dS = \frac{n.R.\gamma}{\gamma - 1} \frac{dT}{T} - n.R.. \frac{dP}{P}$$

On intègre entre l'état 1 et l'état 2 :

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{n.R.\gamma}{\gamma - 1} \cdot \ln \left[ \frac{T_2}{T_1} \right] - n.R. \ln \left[ \frac{P_2}{P_1} \right]$$

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{n.R.\gamma}{\gamma - 1} \cdot \left[ \ln \left[ \frac{T_2}{T_1} \right] + \frac{1 - \gamma}{\gamma} \cdot \ln \left[ \frac{P_2}{P_1} \right] \right]$$

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{n.R.\gamma}{\gamma - 1} \cdot \ln \left[ \frac{T_2 \cdot P_2^{\frac{1 - \gamma}{\gamma}}}{T_1 \cdot P_1^{\frac{1 - \gamma}{\gamma}}} \right]$$

2) On a  $dU = T.dS - P.dV \Rightarrow T.dS = dU + P.dV$ 

Or 
$$dU = \frac{n.R}{\gamma - 1}.dT$$

On a donc 
$$T.dS = \frac{n.R}{\gamma - 1}.dT + P.dV$$

Or 
$$n.R.dT = P.dV + V.dP$$
, on a donc  $T.dS = \frac{1}{\gamma - 1} [P.dV + V.dP] + P.dV$ 

Soit 
$$T.dS = \frac{1}{\gamma - 1} [P.dV + V.dP + (\gamma - 1).P.dV] = \frac{1}{\gamma - 1} [V.dP + \gamma.P.dV]$$

Donc 
$$dS = \frac{1}{\gamma - 1}V.\frac{dP}{T} + \frac{\gamma}{\gamma - 1}.P.\frac{dV}{T}$$

Or on a pour un gaz parfait : 
$$\frac{V}{T} = \frac{n.R}{P}$$
 et  $\frac{P}{T} = \frac{n.R}{V}$ ,

On a finalement 
$$dS = \frac{1}{\gamma - 1}.n.R.\frac{dP}{P} + \frac{\gamma}{\gamma - 1}.n.R.\frac{dV}{V}$$

On intègre entre les états 1 et 2

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{1}{\gamma - 1}.n.R. \ln \left[ \frac{P_2}{P_1} \right] + \frac{\gamma}{\gamma - 1}.n.R. \ln \left[ \frac{V_2}{V_1} \right]$$

Ou encore

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{1}{\gamma - 1} .n.R. \ln \left[ \frac{P_2 . V_2^{\gamma}}{P_1 . V_1^{\gamma}} \right]$$

3) Transformation adiabatique réversible :  $S=cte \rightarrow \Delta S=0$ .

# Travaux dirigés n°3: 2<sup>nd</sup> principe de la thermodynamique

4) Transformation isotherme : on utilise la relation établie à la question 1)

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{R.\gamma}{\gamma - 1} \cdot \ln \left[ \frac{T_2 \cdot P_2^{\frac{1-\gamma}{\gamma}}}{T_1 \cdot P_1^{\frac{1-\gamma}{\gamma}}} \right]$$

Ici  $T_1 = T_2$ , on a donc :

$$\Delta S_{1\to 2} = \frac{R.\gamma}{\gamma - 1} \cdot \ln \left[ \frac{P_2^{\frac{1-\gamma}{\gamma}}}{P_1^{\frac{1-\gamma}{\gamma}}} \right] = -R. \ln \left[ \frac{P_2}{P_1} \right] = -R. \ln[5] = -13.4 J. K^{-1}$$

Le volume final est  $\frac{V_0}{5}$  le volume disponible pour les particules a donc diminué, son désordre aussi, d'où la diminution de l'entropie.

#### **Correction exercice 3.**

1) La température du solide évolue entre  $T_0$  et  $T_S$ .

On a donc 
$$\Delta S_{solide} = C. \ln \left[ \frac{T_s}{T_0} \right]$$

2) La source est un thermostat, il échange donc de l'énergie de manière réversible avec l'extérieur et impose la température de l'interface, on a donc  $dS = \frac{\delta Q}{T_c}$ .

On peut donc intégrer : 
$$\Delta S_{source} = \int_{i}^{f} \frac{\delta Q_{source}}{T_{S}} = \frac{1}{T_{S}} \int_{i}^{f} \delta Q_{source} = \frac{Q_{source}}{T_{S}}$$

Or 
$$Q_{source} = -Q_{solide}$$
 avec  $\Delta U_{solide} = C[T_S - T_0] = Q_{solide}$  car  $W_{solide} = 0$ 

On a donc:

$$\Delta S_{source} = -\frac{Q_{solide}}{T_S} = -\frac{C.[T_S - T_0]}{T_S}$$

3) La fonction entropie est une fonction extensive, on a donc

$$\Delta S_{solide+source} = \Delta S_{solide} + \Delta S_{source}$$

Or le système  $\{solide + source\}$  est un système isolé thermiquement de l'extérieur, on a donc  $\Delta S_{solide+source} = S^{création}$ .

Donc 
$$S^{création} = \Delta S_{solide} + \Delta S_{source} = C. \ln \left[ \frac{T_S}{T_0} \right] - \frac{C. [T_S - T_0]}{T_S}$$

1) On a  $T_s = T_0.(1+\varepsilon)$  avec  $|\varepsilon| << 1$ .

Donc 
$$S^{création}$$
 peut s'écrire  $S^{création} = C \left[ ln[1+\varepsilon] - \frac{\varepsilon}{1+\varepsilon} \right]$ 

Si on effectue un DL à l'ordre 1, on obtient :  $S^{création} \approx 0$ , nous n'avons pas assez d'information. Effectuons un DL à l'ordre 2 :

Rappel: 
$$\ln[1+\varepsilon] \approx \varepsilon - \frac{\varepsilon^2}{2}$$
 et  $\frac{1}{1+\varepsilon} \approx 1 - \varepsilon + \varepsilon^2$ 

### Travaux dirigés n°3: 2<sup>nd</sup> principe de la thermodynamique

On a donc:

$$S^{création} \approx C \left[ \varepsilon - \frac{\varepsilon^2}{2} - \varepsilon \cdot \left( 1 - \varepsilon + \varepsilon^2 \right) \right] = C \left[ \varepsilon - \frac{\varepsilon^2}{2} - \varepsilon + \varepsilon^2 - \varepsilon^3 \right] \approx C \cdot \frac{\varepsilon^2}{2}$$

Bilan : dès que  $T_S \neq T_0$ , on a  $S^{création} \approx C.\frac{\varepsilon^2}{2} > 0$ , la transformation est donc alors irréversible. La cause de l'irréversibilité est la diffusion thermique au sein du solide.

#### **Correction exercice 4.**

1)  $1^{\text{er}}$  principe appliquée pour la résistance ohmique entre t et t+dt:

$$dU_R = \delta Q_R + \delta W = \delta Q_R + R.I^2.dt$$

Or  $U_R$  est une grandeur constante, on a donc

$$\delta Q_R = -R.I^2.dt$$

Il est logique en régime permanent que l'énergie reçue sous forme de travail électrique soit évacuée par transfert thermique afin de maintenir la température du conducteur ohmique constante.

- 2) On a  $\delta S_R^e = \frac{\delta Q_e}{T_e} = \frac{\delta Q_R}{T_e}$  or ici la résistance est en contact avec l'atmosphère qui est un thermostat donc  $T_e = T_0$ . On a donc  $\delta S_R^e = \frac{\delta Q_R}{T_0} = -\frac{R.I^2.dt}{T_0}$ .
- 3) On a :  $dS_R = \delta S_R^e + \delta S_R^c$  avec  $S_R$  une grandeur constante au cours du temps, on a donc

$$\delta S_R^c = \frac{R.I^2.dt}{T_0}$$

L'effet Joule est donc bien un phénomène irréversible, en effet à l'aide d'un conducteur ohmique parcouru par un courant on peut chauffer mais en chauffant un conducteur ohmique, on ne peut produire de l'énergie électrique. Il n'y a qu'un sens de transfert d'énergie.