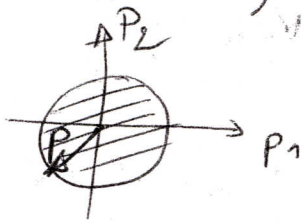


- Partiel novembre 2007 -

① 1)  $E = \frac{p^2}{2m} = \frac{p_1^2}{2m} + \frac{p_2^2}{2m} = E_1 + E_2$

2) ①  $\{x_1, x_2; p_1, p_2\}$  ① dimension 4

3)  $\Gamma(q, p) = \Gamma(q) \Gamma(p) = \iint dx_1 dx_2 \iint dp_1 dp_2$   
 $= \int dx_1 \int dx_2 \iint dp_1 dp_2 = \left(\int_0^L dx\right)^2 \iint_{\frac{p^2}{2m} \leq E} dp_1 dp_2$



$p = \sqrt{2mE}$

$dp = \frac{1}{2} \sqrt{2m} E^{-1/2} dE$

$p^2 = 2mE$

$\Gamma(q, p) = L^2 \pi p^2$  ② *superficie d'ing.*

4)  $(\Delta q \Delta p) = (\Delta x_1 \Delta p_1) (\Delta x_2 \Delta p_2) = h^2$  ①

5)  $\Phi_2(E) = \frac{\Gamma(q, p)}{(\Delta q \Delta p)} = \frac{L^2 \pi p^2}{h^2} = \frac{L^2 \pi 2m}{h^2} E$  ①

6)  $\Omega_2(E) = L^2 \iint_{E \leq \frac{p^2}{2m} \leq E+dE} dp_1 dp_2 / h^2$

$\Omega_2(E) = \frac{L^2 \cdot 2\pi p dp}{h^2} = \frac{L^2 \cdot 2\pi (2mE)^{1/2}}{(2m)^{1/2} E^{-1/2} dE} \cdot dp$   
 $= \frac{L^2 \pi (2m) dE}{h^2} = \frac{2m\pi L^2}{h^2} dE$  ②

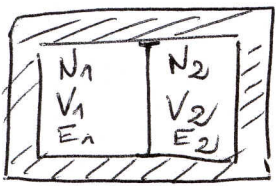
ou  $\Omega_2(E) = \Phi_2(E+dE) - \Phi_2(E) = \frac{\delta \Phi_2(E)}{\delta E} dE$

$\Omega_2(E) = \frac{2m\pi L^2}{h^2} dE$  independant de  $E$

7)  $P_2(E) = \frac{\delta \Phi_2(E)}{\delta E} = \frac{2m\pi L^2}{h^2}$  ①

II) 1)  $m_1 \neq m_2$

discernables



$$E = E_1 + E_2$$

$$N = N_1 + N_2$$

à l'équilibre thermique et mécanique

$$E_{1m} = \frac{N_1}{N} E, \quad E_{2m} = \frac{N_2}{N} E \quad \left\{ T_1^* = T_2^* \right.$$

$$V_{1m} = \frac{N_1}{N} V, \quad V_{2m} = \frac{N_2}{N} V \quad \left\{ \frac{P_1^*}{T_1^*} = \frac{P_2^*}{T_2^*} \right.$$

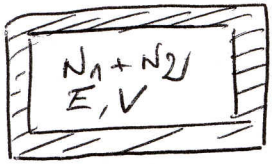
$$\frac{E_{1m}}{N_1} = \frac{E_{2m}}{N_2} = \frac{E}{N}, \quad \frac{V_{1m}}{N_1} = \frac{V_{2m}}{N_2} = \frac{V}{N}$$

$$S_{\Sigma}^{*D}(E, V, N_1, N_2) = N_1 k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left[ \left( \frac{m_1}{3\pi\hbar^2} \right) \left( \frac{E_{1m}}{N_1} \right) \right] + \ln(V_{1m}) + \frac{3}{2} \right\}$$

$$+ N_2 k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left[ \left( \frac{m_2}{3\pi\hbar^2} \right) \left( \frac{E_{2m}}{N_2} \right) \right] + \ln(V_{2m}) + \frac{3}{2} \right\}$$

$$S_{\Sigma}^{*D} = N_1 k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left( \frac{m_1}{3\pi\hbar^2} \right) + \frac{3}{2} \ln \frac{E}{N} + \ln \left( V \frac{N_1}{N} \right) + \frac{3}{2} \right\}$$

$$+ N_2 k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left( \frac{m_2}{3\pi\hbar^2} \right) + \frac{3}{2} \ln \frac{E}{N} + \ln \left( V \frac{N_2}{N} \right) + \frac{3}{2} \right\}$$



~~$S_{\Sigma}^{*D}(N_1 + N_2) k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left( \frac{m_1}{3\pi\hbar^2} \right) \left( \frac{E}{N} \right) + \ln V + \frac{3}{2} \right\}$~~

$$S_{\Sigma}^{*D} = N_1 k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \frac{m_1}{3\pi\hbar^2} + \frac{3}{2} \ln \frac{E}{N} + \ln V + \frac{3}{2} \right\}$$

$$+ N_2 k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \frac{m_2}{3\pi\hbar^2} + \frac{3}{2} \ln \frac{E}{N} + \ln V + \frac{3}{2} \right\}$$

$$\Delta S^{*D} = -N_1 k_B \ln \frac{N_1}{N} - N_2 k_B \ln \frac{N_2}{N}$$

{ entropie de mélange (1)  
indépendante de  $m_1$  et  $m_2$

(2)  $= k_B \left[ N_1 \ln \frac{N_1 + N_2}{N} + N_2 \ln \frac{N_1 + N_2}{N} \right]$

$\Delta S^* > 0$ , enlever la paroi mobile, c'est relâcher une contrainte  $\Rightarrow$  on augmente le nb d'états accessibles donc l'entropie (1)

2)  $m_1 = m_2 = m$  discernables

$$\Delta S^{*D} = k_B \left\{ N_1 \ln \frac{N_1 + N_2}{N_1} + N_2 \ln \frac{N_1 + N_2}{N_2} \right\} \quad (1)$$

$\Delta S^{*D} > 0$  inadmissible! (1)

enlever (ou remettre) la cloison mobile ne change rien au mélange de molécules de même gaz. Le nb d'états accessibles et donc l'entropie ne doivent pas changer.  $\Delta S^{*D} = 0$  ( $m_2 = m_1$ ) (1)

"paradoxe de Gibbs"

il faut modifier l'expression de l'entropie microcanonique de gaz parfait sans remettre en cause l'entropie de mélange de deux gaz différents.

3)  $m_1 = m_2 = m$  mais indiscernables

$$S^{*ID} = k_B \ln \Omega^{*ID} = k_B \ln \left( \frac{\Omega^{*D}}{N!} \right)$$

$$S^{*ID} = k_B \ln \Omega^{*D} - k_B \ln N!$$

$$S^{*ID} = S^{*D} - k_B \ln N! = N k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left( \frac{m E}{3\pi^2 \hbar^2 N} \right) + \ln V + \frac{3}{2} - \ln N + 1 \right\}$$

$$S^{*ID} = N k_B \left\{ \frac{3}{2} \ln \left( \frac{m E}{3\pi^2 \hbar^2 N} \right) + \ln \left( \frac{V}{N} \right) + \frac{5}{2} \right\} \quad \text{Sackur-Tetrode} \quad (1)$$

$$\Delta S^{*ID} = N_1 k_B \ln \frac{N}{N_1} + N_2 k_B \ln \frac{N}{N_2} = \Delta S^{*D} \quad (1)$$

pour 2 gaz de nature  $\neq$

mais  $\Delta S^{*ID} = 0$  pour 2 gaz de même nature à molécules indiscernables

$\Rightarrow$  mélange de 2 gaz de même nature entropie conservée et l'entropie de l'ensemble est la somme des entropies,  $S^{*ID}$  est extensive (1)