

# Cours de thermodynamique

Filière CPI2

Session S3

Pr: ALLOUCH Malika

Année Universitaire 2017-2018

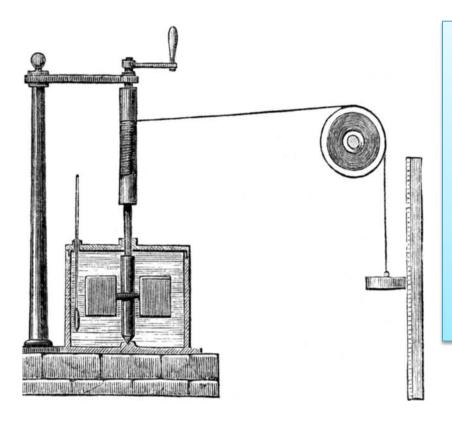
Equivalence entre travail et chaleur

Expérience Rumford (1798): durant le processus de forage du canon, le métal se chauffe et augmente la production de chaleur, Rumford utilisa une mèche émoussée, ce qui lui permit de faire bouillir l'eau (m=12Kg).



Rumford conclut de ses expériences que le travail mécanique peut produire de la chaleur en quantité illimitée et que la chaleur n'était pas une substance mais le mouvement des plus petites particules composant la matière.

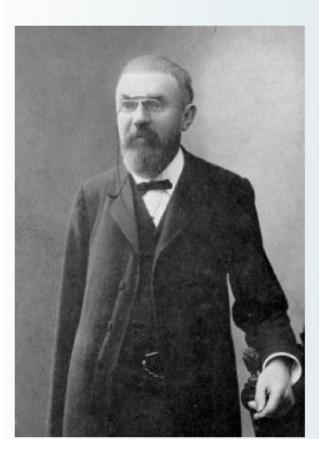
• Expérience de joule pour mesurer l'équivalence mécanique de la chaleur.



L'expérience de <u>Joule</u> a permis d'établir l'équivalence entre <u>travail</u> (énergie mécanique) et <u>chaleur</u> (énergie thermique). Cette expérience consiste à agiter un fluide en lui fournissant un travail connu et à mesurer l'élévation de température qui en résulte.

1 cal=4,18 J

Jules Henri Poincaré (April 29, 1854 – July 17, 1912)



« ...un principe est une proposition première posée et non déduite ...»

«...quand une loi a reçu une confirmation suffisante de l'expérience, on peut l'ériger en principe ...»

### Énoncé:

Pour toute transformation allant d'un état A à un état B, la somme:

$$Q_{A-B} + W_{A-B}$$
 ne dépend que des états A et B mais pas du chemin

suivi.

$$Q_{A-B} + W_{A-B} = U(B) - U(A) = \Delta U$$

Pour une transformation élémentaire:  $dU = \delta Q + \delta W$ 

U: énergie interne, englobe toute les formes d'énergie à l'échelle microscopique.

- Le premier principe est un principe de conservation de l'énergie, L'énergie ne peut ni se créer ni se perdre, elle ne fait que se transformer. Variation d'énergie interne = énergie échangée
- Il n'existe que deux formes d'échange d'énergie: le travail et la chaleur.
- o Propriétés de l'énergie interne
- U est une fonction d'état,  $\Delta U$  ne dépend pas du chemin suivi mais que des états I et F.
- U est une grandeur extensive (additivité des énergies) qui s'exprime en joule,
- ullet U n'est pas mesurable ; seule la variation de l'énergie interne  $\Delta U$  peut être déterminée.

### Remarques

- Pour un système isolé (aucun échange entre le système et le milieu extérieur) :  $\delta Q = 0$  et  $\delta W = 0$  d'où  $\Delta U = 0$  (conservation de l'énergie total du système),
- Pour une transformation cyclique,  $\Delta U = 0 = U_2 U_1$  car  $U_2 = U_1$ .
- U est une fonction d'état alors que Q et W ne le sont pas.
- o Conséquences: transformations particulières

### Transformation isochore (V est constant)

La variation de l'énergie  $\Delta U$  interne d'un système au cours d'une transformation à volume constant est égale à la chaleur échangée avec le milieu extérieur  $Q_{V}$ .

### Transformation à pression constante : variation d'enthalpie $\Delta H$

On définit une fonction d'état H appelée enthalpie (du grec signifie échauffement ) à partir de l'énergie interne U, de la pression P et du volume V: H = U + PV (l'unité d'enthalpie est le joule).

Sous forme différentielle : dH = dU + PdV + VdP

La variation d'enthalpie  $\Delta H$  d'un système au cours d'une transformation à pression constante est égale à la chaleur échangée avec le milieu extérieur  $\mathcal{Q}_p$ .

### Transformation adiabatique

Si une transformation est adiabatique (Q=0), alors  $\Delta U=W+Q=W$ 

### Coefficients calorimétriques

Considérons un système d'équation d'état f(P,V,T)=0. Lors d'une transformation quelconque où les variables d'état restent définies (ce qui ne serait par exemple pas le cas d'une explosion), les trois grandeurs P, V et T varient mais deux des trois variables seulement évoluent de façon indépendante. La quantité de chaleur reçue par le système peut s'exprimer sous trois formes équivalentes :

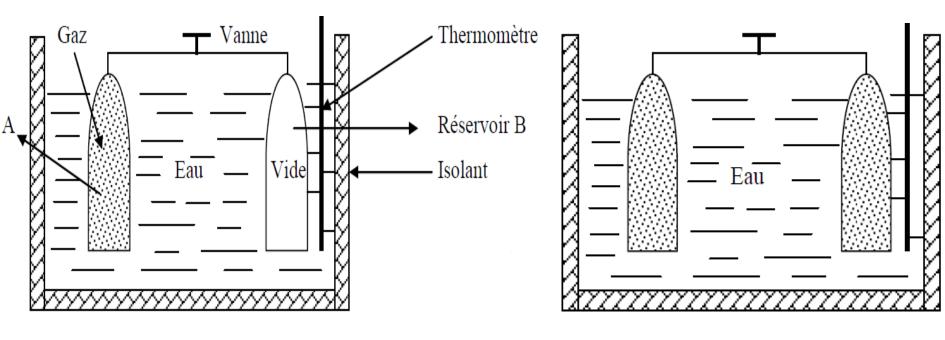
Les coefficients cv, l, cp, h, sont appelés coefficients calorimétriques

### Coefficients calorimétriques

Montrer que ces coefficients ont les expressions suivantes:

$$C_{V} = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_{V}, \quad C_{P} = \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_{P}, \quad 1 = P + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{T} \quad \text{et } h = \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_{T} - V$$

- Application du premier principe aux gaz parfaits
- Première loi de Joule



Etat 1: avant détente

Etat 2: après détente

Application du premier principe aux gaz parfaits

#### • Première la loi de Joule:

- Si on applique le premier principe de la thermodynamique au système fermé constitué par les réservoirs A et B, les tuyauteries qui les réunit et le gaz qu'ils contiennent, on a :
- ✓ W =0 car les parois du système sont indilatables (le gaz ne travaille pas),
- ✓ Q=0 car la température de l'eau reste constante (aucun échange de chaleur).

D'où:

$$\Delta U_{12} = U_2 - U_1 = (W + Q)_{12} = 0$$
  $U_2 = U_1$ 

- Application du premier principe aux gaz parfaits
- Enoncé de la première loi de Joule:

L'énergie interne d'un gaz parfait ne dépend que de sa température.

$$dU = c_v dT$$

$$(\Delta U)_{T=constante} = U_{2-1} = 0$$

U est donc constante au cours de toute transformation à température constante.

- Application du premier principe aux gaz parfaits
- deuxième loi de Joule:

L'enthalpie d'un gaz parfait ne dépend que de sa température T.

$$dH = c_p dT$$

#### Exo:

Démontrer que pour un gaz parfait l'enthalpie ne dépend que de sa température.

Application du premier principe aux gaz parfaits
 On sait que H= U+PV avec PV=nRT c'est-à-dire que H=U+nRT, on déduit alors que :

$$\Delta H = \Delta U + \Delta (nRT) = \Delta U + nR\Delta T$$
 (puisque n et R sont constants)

Si la température est constante  $\Delta T=0$   $\Delta U=0$  (1ère loi de Joule), on déduit finalement:  $\Delta H=0$ 



L'enthalpie d'un gaz parfait ne dépend que de sa température

Application du premier principe aux gaz parfaits

### Conséquence immédiate

Démontrer que pour les gaz parfait on a:

$$\delta Q = c_{v}dT + pdV$$

$$\delta Q = c_p dT - VdP$$

Application du premier principe aux gaz parfaits

$$l = P + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T$$
  $h = \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T - V$ 

Puisque U ne dépend que de la température pour les gaz parfaits, ce qui veut dire que :

$$\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T = 0$$
, d'où :  $l = P$  et la quantité de chaleur :

$$\delta Q = C_V dT + IdV$$
 devient alors :  $\delta Q = C_V dT + PdV$ 

De même, H ne dépend que de la température, ce qui entraîne que :

$$h = \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T - V = 0$$
, d'où : h= -V et la quantité de chaleur :

$$\delta Q = C_P dT + hdP$$
 devient alors :  $\delta Q = C_P dT - VdP$ 

Application du premier principe aux gaz parfaits

Pour un gaz parfait qui subit des transformations infinitésimales, Les différentielles  $\delta Q$ ,  $\delta W$ , dU et dH sont données par les expressions ci-dessous :

$$\delta \mathbf{W} = -\mathbf{P} \mathbf{d} \mathbf{V}$$

$$\delta \mathbf{Q} = \mathbf{C}_{\mathbf{V}} \mathbf{d} \mathbf{T} + \mathbf{P} \mathbf{d} \mathbf{V}$$

$$\delta \mathbf{Q} = \mathbf{C}_{\mathbf{P}} \mathbf{d} \mathbf{T} - \mathbf{V} \mathbf{d} \mathbf{P}$$

$$\mathbf{d} \mathbf{U} = \mathbf{C}_{\mathbf{V}} \mathbf{d} \mathbf{T}$$

$$\mathbf{d} \mathbf{H} = \mathbf{C}_{\mathbf{P}} \mathbf{d} \mathbf{T}$$

Quelques propriétés des gaz parfaits

### Loi de Robert Mayer

Pour un gaz parfait, on a les deux expressions de  $\delta Q$ :

$$\delta Q = c_p dT - V dP = c_v dT + p dV$$

$$c_p dT - c_v dT = V dP + p dV$$

Or on sait que pour un gaz parfait on a l'équation :

$$PV = nRT \rightarrow d(PV) = d(nRT)$$
 avec  $d(PV) = PdV + VdP$  et  $d(nRT) = nR$   $dT$ 

Quelques propriétés des gaz parfaits

Loi de Robert Mayer

On déduit facilement que :  $(C_P-C_V)dT = d(PV) = nRdT$ 

D'où finalement:

$$(C_P-C_V)=nR$$

Relation de Robert Mayer

### Démonstration de la loi de Laplace

Pour une transformation infinitésimale, les deux expressions de la diffé - rentielle de la quantité de chaleur sont :

$$\delta Q = c_p dT - VdP = c_v dT + pdV = 0$$

(puisque la transformation est adiabatique).

#### Démonstration de la loi de Laplace

$$c_p dT - V dP = 0 \longrightarrow dT = V \frac{dP}{C_p}$$

$$c_{v}dT + pdV = 0 \longrightarrow c_{v}V\frac{dP}{C_{p}} + pdV = 0$$

En divisant cette expression par PV et en posant  $\gamma$ 

$$\gamma = \frac{C_p}{C}$$

$$\frac{dP}{P} + \gamma \frac{dV}{V} = 0$$
 en intégrant cette équation, on obtient :

$$Log P + Log V^{\gamma} = constante$$

### Démonstration de la loi de Laplace

Log 
$$PV^{\gamma}$$
=constante  $\longrightarrow$   $PV^{\gamma}$ =constante  $\downarrow$  Loi de Laplace

✓ Pour les paramètres T et P :

$$T^{\gamma}P^{1-\gamma}$$
=constante

✓ Pour les paramètres T et V :

$$TV^{\gamma-1}$$
=constante