CMO 3 :

1^{er} principe appliqué à un système fermé

Pascal CLAIN / Didier GOSSARD

Plan

□ Introduction (Rappel)

□ Énergies d'un système thermodynamique

- Énergie propre à un système (U , E_m)
- Énergies échangées par un système
 - ✓ Travail
 - ✓ Chaleur, coefficients calorimétriques et Relation de Mayer (GP)

□ Premier principe de la thermodynamique

□ Variation d'énergie interne d'un système simple

- Application pour un Gaz parfait : Transformations isochore, isobare, isotherme, adiabatique, cycle thermodynamique
 - ✓ Nouvelle fonction d'état : enthalpie, H

Rappel: système thermodynamique

- ▶ Un système thermodynamique est une partie de l'espace matériel, séparée du reste de l'univers thermodynamique (environnement extérieur) au moyen d'une **surface de contrôle** (ou bord) réelle ou imaginaire, rigide ou déformable, appelée **frontière**.
- ▶ Un système thermodynamique peut être le siège de **transformations internes et d'échanges de matière et / ou d'énergie** avec l'environnement externe
- ▶ Un système thermodynamique peut être décrit par des fonctions d'état, variables d'état, équation d'état.

Énergie propre à un système

► **Énergie interne U** , liée aux interactions et mouvements entre les particules constitutives du système. Elle est essentiellement liée aux liaisons chimiques intramoléculaires et à l'agitation thermique et correspond à l'énergie cinétique (désordonnée) des particules du système. Elle concerne un aspect microscopique de l'énergie et on ne peut pas la quantifier directement.

$$U = \sum_i (E_{ci} + E_{pij}) \quad ; \quad U \text{ est une fonction d'état}$$

► **Énergies externes** dépendant de sa position (énergie potentielle E_p) et de son mouvement (énergie cinétique E_c). La somme définit l'énergie mécanique du système : $E_p + E_c = E_m$

► L'énergie totale d'un système est donc : $E = U + E_p + E_c$

Énergies échangées par un système : le travail (W)

- Le **travail** est un transfert d'énergie qui provient du déplacement du point d'application d'une force exercée par le milieu extérieur sur le système thermodynamique.

$$\delta W = \vec{F}_{\text{ext}} \cdot d\vec{\ell}$$

W n'est pas une fonction d'état.

exemple : compression d'un gaz dans un piston

$$\delta W = F_{\text{ext}} \cdot dl = P_{\text{ext}} S dl$$

Transformation irréversible

$$\delta W = -P_{\text{ext}} dV$$

Transformation réversible

$$\delta W = -P dV$$

Compression : $\delta W > 0$ car $dV < 0$ (gain)

Détente : $\delta W < 0$ car $dV > 0$ (perte)

Énergies échangées par un système : la chaleur (Q)

- ▶ La **chaleur** est un transfert d'énergie qui ne découle pas du déplacement du point d'application d'une force.
- ▶ La chaleur rend compte de l'énergie microscopique transférée au système. Elle concerne les mêmes variables que l'énergie interne.

- ▶ Un transfert de chaleur correspond à une variation du "désordre" microscopique.
- ▶ Le transfert de chaleur est directement lié à la température : la chaleur ne peut passer que du système le plus chaud vers le système le plus froid
- ▶ **Q n'est pas une fonction d'état.**

Variation de la chaleur et coefficients calorimétriques

Dans le cas d'une transformation **réversible**, la variation de la chaleur peut s'exprimer dans les deux repères :

$$Q(T,V) \rightarrow \delta Q = C_v dT + l dV$$

$$Q(T,P) \rightarrow \delta Q = C_p dT + h dP$$

C_V : capacité calorifique à $V=\text{cst}$ (transf. Isochore) ; C_P : capacité calorifique à $P=\text{cst}$ (transf. Isobare) ;
 l et h : coefficients calorimétriques ou coefficients de dilatation isotherme (unités : l en Pa et h en m^3)

Coefficients calorimétriques d'un GP– Relation de Mayer (Cours p53-54)

• on définit $\gamma = \frac{C_P}{C_V}$ toujours > 1 (gaz réels) ; $C_P = \frac{\gamma n R}{\gamma - 1}$ (J.K⁻¹) ; $C_V = \frac{n R}{\gamma - 1}$ (J.K⁻¹)

• C_P et C_V sont reliés de par la relation :

$$C_P - C_V = nR \quad \text{et} \quad \frac{C_P}{C_V} = \left(\frac{i+2}{i} \right) \quad \text{avec } i = 3 \text{ (monoatomique) ou } 5 \text{ (gaz diatomique)}$$

Premier principe de la thermodynamique

- Le premier principe de la thermodynamique exprime **la conservation de l'énergie** de **l'ensemble {système + milieu extérieur}** pour un système fermé limité par une surface au travers de laquelle peuvent s'effectuer **des échanges énergétiques**.

$$\Delta U + \Delta E_p + \Delta E_c = W + Q ; \text{ avec } \Delta U = U_2 - U_1 \text{ et } \Delta E_p = E_{p2} - E_{p1} \text{ et } \Delta E_c = E_{c2} - E_{c1}$$

- C'est le bilan où, dans un repère galiléen, la variation d'énergie totale du système entre deux états 1 et 2 est égale à la somme des travaux et chaleurs reçus par le système pendant son évolution entre ces deux états.

Premier principe de la thermodynamique

- ▶ Le premier principe exprime l'équivalence entre les diverses formes d'énergie.
- ▶ Examinons quelques cas particuliers :
 - ❖ en mécanique, **on néglige les effets thermiques** (ΔU et Q n'apparaissent pas), le premier principe s'écrit alors : $\Delta E_p + \Delta E_c = W(F_{ext})$: c'est le théorème de l'énergie mécanique
 - ❖ si on s'intéresse à des transformations **n'impliquant pas de variations d'énergie mécanique**, le premier principe s'écrit : $\Delta U = W + Q$
 - ❖ si le passage de l'état 1 vers l'état 2 est **adiabatique** c.à.d. qu'il ne fait pas intervenir d'échange d'énergie avec l'extérieur, alors : $\Delta U = W$; ($Q = 0$)
La variation d'énergie interne est alors due au travail des forces extérieures
 - ❖ si le système **n'est pas soumis au travail** d'une force extérieure : $\Delta U = Q$

Application de 1^{er} principe pour un Gaz parfait

- Transformation **isochore** :

V=cste au cours de la transformation

(loi de Gay-Lussac)

$$\frac{nRT}{P} = V = cst \rightarrow \frac{T}{P} = cst$$

- Transformation **isobare** :

P=cste à chaque instant de la transformation

(loi de Charles)

$$\frac{nRT}{V} = P = cst \rightarrow \frac{T}{V} = cst$$

- Transformation **isotherme** :

T=cste à chaque instant de la transformation

(loi de Charles)

$$\frac{PV}{nR} = T = cst \rightarrow PV = cst$$

- Transformation **adiabatique** :

Q= 0 pas d'échange pas de chaleur avec l'extérieur

(loi de Laplace Trans. Rév.)

$$PV^\gamma = cst \text{ et } TV^{\gamma-1} = cst$$

- **Cycle thermodynamique** :

l'état final est le même que l'état initial

Gaz parfait : Pour chaque transformation, on cherche :

- ▶ **Travail :**

Transformation irréversible	Transformation réversible
$\delta W = -P_{ext}dV$	$\delta W = -P dV$
- ▶ **Chaleur :**

$\delta Q = C_v dT + l dV$
$\delta Q = C_p dT + h dP$
- ▶ **1^{er} principe** $\Delta U + \Delta E_p + \Delta E_c = W + Q$

Application : Trans. isochore d'un gaz parfait

Seules les variables p et T varient ($V = \text{cst}$) $\rightarrow dV=0$

le système passe d'un état 1 à un état 2 en échangeant que de la chaleur.

► Travail : $\delta W = -P_{ext}dV = 0 \rightarrow W=0$

Rq : Un fluide incompressible n'échange pas de travail mécanique avec l'extérieur, puisque $dV = 0$ (Cours p52)

► Chaleur : $Q(V,T)$

On définit *la capacité calorifique à volume constant* C_V par : $C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)$ (en J K^{-1})

C_V représente la quantité de chaleur à fournir au système pour élever sa température de 1 K.

Rq: $C_V = (i/2) n R$ avec $i = 3$ (monoatomique) ou 5 (gaz diatomique)

On a : $\delta Q = C_V .dT \rightarrow Q = C_V \Delta T$

► 1^{er} principe : la variation d'énergie interne est égale à la chaleur reçue à volume constant : $\Delta U = Q + \cancel{W} = C_V \Delta T$

Application : Trans. isobare d'un gaz parfait

Seules les variables V et T varient ($P = \text{cst}$) $\rightarrow dP=0$

le système passe d'un état 1 à un état 2 en échangeant de la chaleur et du travail par l'intermédiaire des forces de pression extérieures.

► Travail : $P = \text{cst} = P_{ex}$ $W = \int \delta W = \int_{V_1}^{V_2} -P_{ext} dV = -P_{ext} \int_{V_1}^{V_2} dV = -P_{ext} \Delta V$

► Chaleur : $Q(P,T) \rightarrow \delta Q(P,T) = C_p dT$

○ On définit *la capacité calorifique à pression constante* C_p par : $C_p = \left(\frac{\partial H}{\partial T} \right)_p$ (en J K^{-1})

► 1^{er} principe : $\Delta U = U_2 - U_1 = W + Q = -P_{ext}(V_2 - V_1) + Q$

d'où la chaleur reçue : $Q = (U_2 - U_1) + P_{ext}(V_2 - V_1) = (U_2 + P_{ext} V_2) - (U_1 + P_{ext} V_1)$

○ On définit ainsi une nouvelle fonction d'état, *l'enthalpie* : $H(U, p, V) : H = U + PV$ (Cours p51-52)

Donc à $P=\text{cst} \rightarrow Q = \Delta H = H_2 - H_1 = C_p dT$

$C_p = n R (i + 2) / 2$ avec $i = 3$ (monoatomique) ou 5 (gaz diatomique)

Application : Trans. isotherme d'un gaz parfait

Seules les variables V et P varient ($T = \text{cst}$) $\rightarrow dT=0$

le système passe d'un état 1 à un état 2 en échangeant de la chaleur et du travail par l'intermédiaire des forces de pression extérieures.

► Travail :

$$T = \text{cst} \quad W = \int \delta W = \int_{V_1}^{V_2} -P dV = -nRT \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} = -nRT \ln \frac{V_2}{V_1}$$

Ce terme est : > 0 pour une compression et < 0 pour une détente

► Chaleur :

L'énergie interne $\Delta U = C_V \Delta T = 0$ (Loi de Joule)

► 1^{er} principe : 1^{er} principe : $\Delta U = W + Q = 0 \rightarrow Q = -W$

La chaleur reçue par le gaz est égale au travail des forces de pression.

Application : Trans. adiabatique d'un gaz parfait

V, P et T varient et $Q = \text{cst}$: pas de transfert de chaleur ($\delta Q = 0$)

► Travail :
$$W = \int \delta W = \int_{V_1}^{V_2} -P_{ext} dV = \Delta U$$

► Chaleur : $\delta Q = 0 \rightarrow Q = 0$

► 1^{er} principe : $dU = \delta W + \delta Q = \delta W \rightarrow C_V dT + P dV = 0$ et $P = nRT/V$

$$\rightarrow C_V dT + nRT \frac{dV}{V} = 0 \rightarrow \frac{dT}{T} + \frac{nR}{C_V} \frac{dV}{V} = 0$$

$$\text{or } C_P - C_V = nR \text{ (relation de Mayer)} \rightarrow \frac{nR}{C_V} = \frac{C_P - C_V}{C_V} = \frac{C_P}{C_V} - 1$$

$$\text{Soit } \frac{C_P}{C_V} = \gamma, \text{ on a donc } \frac{dT}{T} + (\gamma - 1) \frac{dV}{V} = 0 \rightarrow \ln(T) + (\gamma - 1) \ln(V) = \text{cst}$$

D'où $TV^{\gamma-1} = \text{cst}$ (1^{ère} relation de Laplace)

En utilisant l'équation d'état d'un GP, on peut déduire les deux autres formes

$PV^\gamma = \text{cst}$ (2^{ème} relation de Laplace) et $T^\gamma P^{1-\gamma} = \text{cst}$ (3^{ème} relation de Laplace)

Application de 1^{er} principe pour un Gaz parfait

Transf. adiabatique	Transf. isotherme	Transf. isobare	Transf. isochore
$pV^\gamma = cste$ avec $\gamma = \frac{C_p}{C_v}$	$T = cste$	$p = cste$	$V = cste$
$W = \frac{p_2V_2 - p_1V_1}{\gamma - 1}$	$W = nRT \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)$	$W = -p\Delta V$	$W = 0$
$\Delta U = C_v \Delta T$	$\Delta U = 0$	$\Delta U = C_v \Delta T$	$\Delta U = C_v \Delta T$
$Q = 0$	$Q = -W$	$Q = \Delta H = C_p \Delta T$	$Q = \Delta U$

☐ Résumé des transformations (transf.) réversibles pour un gaz parfait

Application : Cycle thermodynamique

Un cycle est une transformation telle que l'état final du système est égal à son état initial. L'énergie totale étant une fonction d'état, sa variation au cours d'un cycle est donc nulle.

► **1^{er} principe** : $dU = \delta W + \delta Q = 0$

Les variations totales de chaleur et du travail sur un cycle se calculent à partir de la somme de toutes les variations élémentaires de ces grandeurs sur les chemins élémentaires qui forment le cycle.

Merci
Pour
Votre
Attention
!