Thermodynamique – chapitre 2 Échanges d'énergie

Son	nmaire
I Introduction	
I/A Nécessité de la thermodynamique	
I/B Transformations thermodynamiques	
I/C Types de transformations	
I/D Influence du choix du système	
II Travail des forces de pression	
II/A Expression générale	
II/B Transformations isochore et isobare	
II/C Transformation quasi-statique ou mécaniquement réversible	
III Transfert thermique	
${ m III/A}$ Définition	
III/B Types de transferts thermiques	
III/C Cas particuliers	
III/D Bien comprendre les transferts	
III/E Loi de Laplace	
Capacités exigibles	
 Définir un système adapté à une problématique donnée. Exploiter les conditions imposées par le milieu extérieur pour déterminer l'état d'équilibre final. Évaluer un travail par découpage en travaux élémentaires et sommation sur un chemin donné dans le cas d'une seule variable. 	☐ Interpréter géométriquement le travail des forces de pression dans un diagramme de WATT.
	Distinguer qualitativement les trois types de transferts thermiques : conduction, convection et rayonnement.
	☐ Identifier dans une situation expérimentale le ou les systèmes modélisables par un thermostat.

✓ L'essentiel	
Transformations thermodynamique 3 Transformation isochore	☐ W_p quasi-statique en (P,V) 9 ☐ Applications ☐ Choix d'un système 6 ☐ W_p quasi-statique et isotherme 10 ☐ Cycle de LENOIR
	☐ Isotherme en diagramme (P,V) . 5 ☐ Résumé des transformations 6 ☐ Sens de calcul des variations 7 ☐ W_p en (P,V) 10 ☐ Transferts thermiques particuliers 15 ☐ Adia. vs. isoT. en (P,V) 17 ☐ Erreurs communes ☐ Transformation quasi-statique 9 ☐ Adiabatique vs. isotherme

I. Introduction 3

I Introduction

$oxed{\mathbf{I}/\mathbf{A}}$ I

Nécessité de la thermodynamique

En mécanique, on pouvait écrire une équation de conservation d'énergie :

$$\Delta \mathcal{E}_m = W_{\rm NC}$$

Cette approche ne permet cependant pas de décrire des phénomènes pourtant très simples. Par exemple, en comprimant de l'air dans une seringue on apporte un travail non nul $(\vec{F} \times d \neq 0)$. Pourtant, entre l'instant initial et l'instant final le gaz ne gagne ni vitesse ni énergie potentielle :

$$\begin{cases} W_{NC} > 0 \\ \Delta \mathcal{E}_m = 0 \end{cases} \Rightarrow \text{impossible ?}$$

C'est évidemment, comme discuté au chapitre précédent, qu'il ne gagne pas d'énergie **macroscopique** mais **microscopique**, c'est-à-dire de l'énergie interne.

L'objectif de ce chapitre est de mettre en place des outils d'analyse et de descriptions de transformations d'un système thermodynamique et traduire son évolution en terme d'énergie.

I/B Transformations thermodynamiques



Définition 2.1: Transformations thermodynamique

Une **transformation** est un phénomène physique ou chimique qui produit la **variation** d'au moins un **paramètre d'état** du système. L'état de départ est *l'état initial*, celui d'arrivée *l'état final*; ce sont des **états d'équilibre** du système, c'est-à-dire que les paramètres d'état y sont définis, homogènes et constants.

Il sera donc d'autant plus important de spécifier le système d'étude Σ en thermodynamique, puisque l'on traite spécifiquement des échanges entre systèmes. Il sera toujours fermé pour appliquer les théorèmes de conservation.

Pour provoquer la transformation d'un système Σ il faut imposer à Σ une modification d'une de ses variables d'état ou bien changer les conditions extérieures. On met ainsi le système **hors** d'équilibre et il évolue vers un **nouvel état d'équilibre**. On connaît toujours l'état d'équilibre initial, et on s'intéresse à l'état final; pour ça, on on appliquera les **conditions d'équilibre** mécanique et thermique (sauf si la transformation est trop rapide, voir plus loin), et les **caractéristiques de la transformations**.

I/C Types de transformations

 $\overline{\mathrm{I/C}}$ 1 Sur le volume : transformation isochore



♥ Définition 2.2 : Transformation isochore

Une transformation est dite **isochore** quand le **volume** du système est **constant** au cours de la transformation :

$$V = \text{cte} \Leftrightarrow dV = 0$$

Avec V_i , V_f et V les volumes dans l'état initial, final et courant, si la transformation est isochore alors $V_i = V = V_f$. Un système fermé dans un récipient rigide indéformable subit forcément des transformations isochores.



Exemple 2.1: Transformation isochore

Le gaz d'une capsule à chantilly qu'on sort du frigo : le volume du gaz ne varie pas, mais il est hors équilibre thermique initialement. À l'état final, $V_f = V_0$ et $T_f = T_{\rm ext}$.

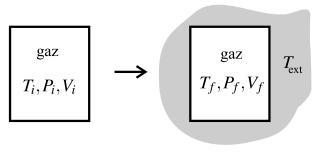


FIGURE 2.1 – Schéma

 $\overline{\mathrm{I/C}}$ Sur la pression : transformations isobare ou monobare



Définition 2.3 : Transformation iso- ou monobare

Isobare

Une transformation est dite **isobare** quand la **pression** du système est définie et **constante** au cours de la transformation :

$$P = \text{cte} \Leftrightarrow dP = 0$$

Monobare

Une transformation **monobare** est une transformation au cours de laquelle la **pression extérieure** sur les parois mobiles est **constante**:

$$P_{\rm ext} = {\rm cte}$$

Avec P_i , P_f et P les pressions dans l'état initial, final et courant, si la transformation est isobare alors $P_i = P = P_f$. En pratique une transformation isobare est une transformation assez lente, dans laquelle on impose de l'extérieur sa pression au système.



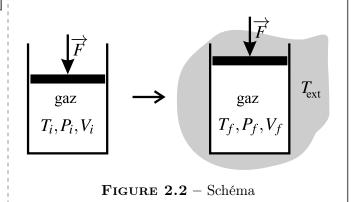
Corollaire 2.1 : Isobare et monobare

Une transformation isobare est forcément monobare si le système a une paroi mobile.



Exemple 2.2: Transformation isobare

Gaz dans un récipient avec un piston subissant une force constante, d'état initial T_i, P_i, V_i . On le place dans un milieu extérieur à la température $T_{\rm ext}$. À l'état d'équilibre final, $P_f = P = P_i$ par construction et $T_f = T_{\rm ext}$ puisque c'est un équilibre.



I. Introduction 5

I/C)3

Sur la température : transformations isotherme ou monotherme



Définition 2.4 : Transformation iso- ou monotherme

Isotherme

Une transformation est dite **isotherme** quand la **température** du système est définie et **constante** au cours de la transformation :

$$T = \text{cte} \Leftrightarrow dT = 0$$

Monotherme

Une transformation **monotherme** est une transformation au cours de laquelle la **tem-pérature extérieure** lors d'un transfert thermique est **constante**:

$$T_{\rm ext} = {\rm cte}$$

Avec T_i , T_f et T les températures dans l'état initial, final et courant, si la transformation est isotherme alors $T_i = T = T_f$. Ces conditions sont très contraignantes et difficilement réalisables en pratique. La transformation isotherme est une transformation théorique idéale. On reviendra sur ce point plus tard.



Corollaire 2.2: Isotherme et monotherme

Une transformation **isotherme** est obligatoirement **monotherme** s'il y a un **transfert thermique**.



Exemple 2.3: Transformation monotherme

Les deux exemples précédents sont monothermes, mais **pas isothermes** : au cours de ces transformations, la température du système n'est pas définie dans les états intermédiaires qui ne sont pas des états d'équilibre, elle est seulement définie dans l'état final.



\bigvee Important 2.1 : Isotherme en diagramme (P,V)

Pour un gaz parfait en diagramme (P,V), une transformation isotherme se représente par **une parabole**:

$$PV = nRT_0 \Leftrightarrow P = \frac{nRT_0}{V}$$

I/C) 4 Sur le transfert thermique : transformation adiabatique

Nous définirons dans la partie III- Transfert thermique les notions associées, mais il est crucial d'introduire nettement la différence entre **température** et **transfert thermique**. Notamment, on aura la définition suivante :



Définition 2.5: Transformation adiabatique

Une transformation est dite adiabatique s'il n'y a pas de transfert thermique :

$$Q = 0$$

Nous détaillerons plus loin les implications, et l'erreur classique d'une personne n'ayant pas pris la peine de faire une fiche de vocabulaire, malgré l'insistance de san professeurx de physique (qui est quand même de bon conseils!)...

I/C) 5 Utilisation des informations



Propriété 2.1 : Équation d'état et transformation

On peut déterminer les paramètres d'état de l'état final d'un gaz parfait subissant une transformation isochore ou isobare grâce à l'équation d'état du gaz parfait :

$$\frac{P_i V_i}{T_i} = \frac{P_f V_f}{T_f} \Rightarrow \begin{cases} P_f = P_i \frac{T_f}{T_i} & \text{isochore} \\ V_f = V_i \frac{T_i}{T_i} & \text{isobare} \end{cases}$$

À partir de l'équilibre thermique par exemple, on détermine la pression finale pour une transformation isochore.



♥ Important 2.2 : Résumé des transformations

Une transformation thermodynamique peut être :

 \diamond **Isochore** : $V = \text{cte} \Leftrightarrow dV = 0$

 \diamond **Isobare** : $P = \text{cte} \Leftrightarrow dP = 0$

 \Diamond Monobare : $P_{\text{ext}} = \text{cte}$

- \diamond **Isotherme** : $T = \text{cte} \Leftrightarrow dT = 0$
- \Diamond Monotherme : $T_{\text{ext}} = \text{cte}$
- \diamond Adiabatique : Q = 0

I/D Influence du choix du système

On aura souvent plusieurs choix de système d'étude. Or, selon le système choisi, la transformation n'aura pas les mêmes propriétés. Il faudra être particulièrement vigilant-e à l'établissement du système et de ses propriétés!



♥ Application 2.1 : Choix d'un système

Soit une enceinte indéformable, séparée en deux compartiments par une cloison étanche et mobile. Le premier a pour état initial (T_i, P_i, V_i, n) , le second $(T_i, 2P_i, V_i, 2n)$. Une cale bloque initialement la cloison mobile. On enlève la cale et on place l'enceinte dans un environnement à température T_0 .

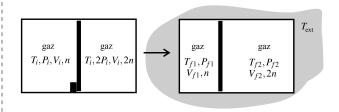


FIGURE 2.3 – Schéma.

- 1) Quelles sont les variables d'état des gaz dans l'état d'équilibre final?
- 2) Qualifier la transformation selon le système étudié.
- 1) \diamond **Température**: équilibre thermique $\Rightarrow T_{f,1} = T_{f,2} = T_0$;
 - ♦ **Pression**: équilibre mécanique ⇒ $P_{f,1} = P_{f,2}$;
 - \diamond Volume:
 - \triangleright Conservation du volume $\Rightarrow 2V_i = V_{f,1} + V_{f,2}$;
 - ightharpoonup Gaz parfait $\Rightarrow P_{f,1}V_{f,1} = nRT_{f,1}$ et $P_{f,2}V_{f,2} = nRT_{f,2}$ donc $V_{f,2} = 2V_{f,1}$;
 - ightharpoonup On combine : $V_{f,1} = \frac{2}{3}V_i$ et $V_{f,2} = \frac{4}{3}V_i$

D'où

$$P_{f,1} = P_{f,2} = \frac{3}{2} \frac{nRT_0}{V_i}$$

- 2) On a trois systèmes : Σ_1 , Σ_2 et $\Sigma = \Sigma_1 + \Sigma_2$.
 - $\diamond \Sigma$ est isochore et monotherme;
 - \diamond Σ_1 et Σ_2 n'est **ni isochore**, **ni monotherme** puisque, sauf indication contraire, il peut y avoir échange thermique à travers la paroi qui les sépare.



♥ Important 2.3 : Sens de calcul des variations

Au cours d'une transformation, un système échange généralement de l'énergie avec l'extérieur. Il faut choisir un sens de comptage.

Les échanges d'énergie d'un système sont toujours exprimés en valeur algébrique : ils sont positifs lorsque le système choisi reçoit de l'énergie et négatifs lorsqu'il en cède.

II | Travail des forces de pression

La force exercée par un fluide sous pression peut être utilisée pour propulser le piston d'un cylindre, et indirectement le rotor d'un moteur. Le but de cette partie est de quantifier le travail mécanique fourni lors d'une transformation thermodynamique.

II/A Expression générale



Propriété 2.2 : Travail des forces de pression

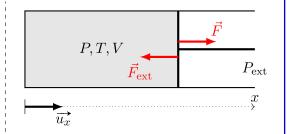
Le travail \mathbf{regu} des forces de pression extérieures lors d'une variation infinitésimale de volume $\mathrm{d}P$ est :

$$\delta W_p = -P_{\text{ext}} \, dV \qquad \Rightarrow \qquad W_p = -\int_{V_i}^{V_f} P_{\text{ext}} \, dV$$



Démonstration 2.1 : Travail des forces de pression

Prenons le cas extrêmement simple d'une seringue de section S avec un piston imperméable, pouvant glisser sans frottements et bouchée à son autre extrémité. Notons x la longueur de la cavité contenant de l'air.



- ♦ Système : air de la seringue considéré comme un gaz parfait ;
- ♦ **Référentiel** : laboratoire galiléen ;
- \diamond **Repère** : $(O, \overrightarrow{u_x})$ orienté vers l'**extérieur**
- \diamond Force : $\overrightarrow{F}_p = -P_{\text{ext}} S \overrightarrow{u_x}$

♦ Travail :

$$S \, \mathrm{d}x = \mathrm{d}Sx$$

$$\delta W_p = \overrightarrow{F} \cdot d\overrightarrow{OM} = -P_{\text{ext}} S dx$$

$$\Leftrightarrow \boxed{\delta W_p = -P_{\text{ext}} dV}$$



Remarque 2.1: Travail des forces de pression

- ♦ Le résultat se généralise pour un système général à pression extérieure **uniforme**.
- ♦ Sachant que les énergie sont algébriques, on a :
 - $ightharpoonup W_p > 0 \Rightarrow$ système reçoit de l'énergie \Rightarrow récepteur
 - $ightharpoonup W_p < 0 \Rightarrow$ système perd de l'énergie \Rightarrow travail moteur
 - $\qquad \qquad \triangleright \ \, \text{Compression} : \Leftrightarrow \mathrm{d}V < 0 \Leftrightarrow \boxed{\delta W_p > 0}$

Transformations isochore et isobare



Propriété 2.3 : W_p isochore, monobare

Pour les transformations isochore ou monobare, on peut simplifier cette expression :

Isochore

$$W_p = 0$$

Monobare

$$W_p = -P_{\rm ext}\Delta V$$



\heartsuit Démonstration 2.2 : W_p isochore, monobare

Isochore

$$dV = 0 \Rightarrow \delta W_p = 0$$

Monobare

$$dV = 0 \Rightarrow \delta W_p = 0 \quad \blacksquare \quad P_{\text{ext}} = \text{cte} \Rightarrow W_p = -P_{\text{ext}} \int_{V_i}^{V_f} dV \Leftrightarrow W_p = -P_{\text{ext}} \underbrace{(V_f - V_i)}_{=\Delta V}$$



Remarque 2.2 : Autres travaux

Celui des forces de pression est toujours présent, mais il existe d'autres travaux, par exemple l'effet Joule:

$$W = \int u(t)i(t) dt = RI^2 \Delta t$$

$\left[\mathrm{II/C} \, \right]$

Transformation quasi-statique ou mécaniquement réversible

II/C) 1

Expression générale



♥ Définition 2.6 : Transforma° quasi-statique

Une transformation quasi-statique ou mécaniquement réversible est une transformation au cours de laquelle l'équilibre mécanique est réalisé à chaque instant, soit

$$P = P_{\text{ext}}$$



Il faut que les parties mobiles soient bien plus lentes que la **vitesse du son** dans le gaz, porteur des ondes de pression.

Remarque 2.3: Condition



♥ Attention 2.1 : Transformation quasi-statique

Il faut différencier **mécaniquement réversible** et **isobare** : l'équilibre peut être réalisé mais la pression peut changer ¹!



$igoplus Propriété 2.4: W_p$ quasi-statique

Pour une transformation quasi-statique, on remplace la pression extérieure par la pression du système :

$$W_p = -\int_{V_i}^{V_f} P \, \mathrm{d}V$$

II/C) 2

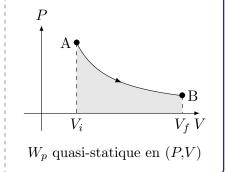
Interprétation géométrique



lacklow Interprétation 2.1 : W_p quasi-statique en (P,V)

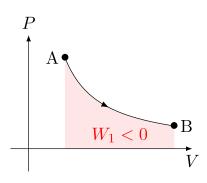
Puisque la pression est alors bien définie à chaque instant on peut la tracer entre les états. Le travail des forces de pression dans le cas mécaniquement réversible dans un diagramme de Watt (P,V) est <u>égal à l'aire sous la courbe</u>, et on a :

- $\diamondsuit W > 0 \Leftrightarrow dV < 0$
- $\Diamond W < 0 \Leftrightarrow dV > 0$

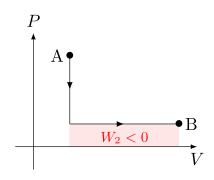




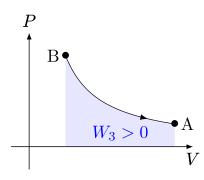
Exemple 2.4 : Quelques travaux en (P,V)



Détente: $W_{p,1} < 0$



Détente : $W_{p,2} < W_{p,1}$



Compression: $W_{p,3} > 0$

^{1.} D'où l'importance de faire des fiches de vocabulaire.



lacktriangledown Important 2.4 : W_p en (P,V)

- \diamond $|W_p|$ est l'aire sous la courbe;
- \diamond Le signe de W_p indique une compression ou détente;
- ♦ Le travail **dépend du chemin suivi**.



lacktriangledown Application 2.2 : W_p quasi-statique et isotherme

Déterminer le travail reçu par un gaz parfait lors d'une transformation mécaniquement réversible et isotherme, avec $T_{\text{ext}} = T_0$, en fonction de V_i et V_f d'abord, puis en fonction de P_f et P_i en suite. Vérifier qu'il est bien négatif si dV > 0.

On est donc à l'équilibre thermodynamique à chaque instant, soit

$$P = P_{\text{ext}} \quad \text{et} \quad T = T_0$$

$$\Rightarrow W_p = -\int_{V_i}^{V_f} P \, dV = -\int_{V_i}^{V_f} \frac{nRT_0}{V} \, dV$$

$$\Leftrightarrow W_p = -nRT_0 (\ln V_f - \ln V_i) \Leftrightarrow \boxed{W_p = nRT_0 \ln \left(\frac{V_i}{V_f}\right)}$$

$$\Leftrightarrow \boxed{W_p = -nRT_0 \ln \left(\frac{P_i}{P_f}\right)}$$

$$\frac{V_i}{V_f} = \frac{P_f}{P_i}$$
 donc

Si dV > 0, alors $V_i < V_f \Leftrightarrow \frac{V_i}{V_f} < 0 \Leftrightarrow W_p < 0 \checkmark$.

II/C) 3 Travail reçu sur un cycle

On s'intéresse à une transformation cyclique du système, au cours de laquelle il passe d'un état A à un état B, puis revient à l'état A par un autre chemin : $A \leftrightarrow B \leftrightarrow A$.



lacktriangle Propriété 2.5 : W_p sur un cycle (P,V)

Lors d'une transformation cyclique, le travail total représente l'aire encapsulée par la courbe en diagramme (P,V), et on a son signe avec la règle de la main droite :

- \diamond Sens direct $\Rightarrow W_{p,\text{cycle}} > 0$ et le cycle est récepteur
- \diamond Sens horaire $\Rightarrow W_{p,\text{cycle}} < 0$ et le cycle est moteur



\heartsuit Démonstration 2.3 : W_p sur un cycle (P,V)

On suppose pour fixer les idées que $V_B > V_A$.

 \diamond **De** A **à** B:

$$\diamond$$
 De B **à** A :

$$W_{p,A\to B} = -\mathcal{A}$$

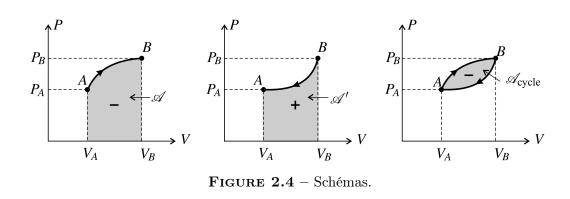
$$W_{p,B\to A}=\mathcal{A}'$$

avec \mathcal{A} l'aire sous la courbe.

avec \mathcal{A}' l'aire sous la courbe.

♦ Sur le cycle : le travail total est la somme des travaux

$$W_{p,\text{cycle}} = W_{p,A \to B} + W_{p,B \to A} = \mathcal{A}' - \mathcal{A} = \mathcal{A}_{\text{cycle}}$$





Remarque 2.4 : Travail et paramètre d'état

Ces résultats montrent bien que le travail n'est pas la variation d'une fonction d'état X entre l'état initial et l'état final puisque :

- \diamond Toute variation $\Delta X = X_f X_i$ d'un **paramètre d'état** ne **dépend pas du chemin suivi**, à l'inverse du travail;
- \diamond Lors d'un **cycle**, $\Delta X_{\text{cycle}} = 0$, à l'inverse du travail.



♥ Application 2.3 : Cycle de Lenoir

On fait subir à $1 \mod \deg$ parfait le cycle suivant :

- (A) $P_A = 2 \times 10^5 \,\text{Pa et } V_A = 14 \,\text{L};$
- (B) Chauffage isochore, $P_B = 2P_A = 4 \times 10^5 \,\mathrm{Pa}$;
- \bigcirc Détente isotherme quasi-statique, $V_C = 2V_B = 28 \,\mathrm{L}$;
- (D) Refroidissement isobare, on retourne à l'état initial.

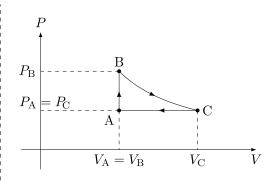


FIGURE 2.5 – Cycle de LENOIR.

- 1 Tracer ce cycle dans le diagramme de WATT. Déterminer la nature du cycle (moteur ou récepteur).
- $\boxed{2}$ Calculer la pression, le volume et la température pour chacun des états A, B et C.
- 3 Calculer les travaux associés à chaque transformation puis celui du cycle. Vérifier sa nature.
- Voir la figure ci-dessus. Pour la nature, on voit que le cycle s'effectue en sens horaire, donc $W_{p,\text{cycle}} < 0$ donc moteur.
- $\boxed{2}$ $\stackrel{\frown}{(A)}$ On a déjà P_A et V_A , on cherche T_A :

$$T_A = \frac{P_A V_A}{nR}$$
 $\Rightarrow T_A = 337 \,\mathrm{K}$ avec
$$\begin{cases} P_A = 2 \times 10^5 \,\mathrm{Pa} \\ V_A = 1.4 \times 10^{-2} \,\mathrm{m}^3 \\ n = 1 \,\mathrm{mol} \\ R = 8.314 \,\mathrm{J \cdot K^{-1} \cdot mol^{-1}} \end{cases}$$

B On connaît P_B et transformation isochore donc $V_B = V_A$, on cherche T_B :

$$T_B = \frac{P_B V_B}{nR} \Rightarrow \underline{T_B} = 674 \,\mathrm{K}$$

 \bigcirc On connaît $V_C=2V_B$ et transformation isotherme donc $\boxed{T_C=674\,\mathrm{K}}$, on cherche P_C :

$$P_C = \frac{nRT_C}{V_C}$$
 $\Rightarrow P_C = 2 \times 10^5 \, \text{Pa}$

- 3 On a déjà démontrer les formules utiles, mais il faudrait les redémontrer pour ne pas se tromper de signe.
 - ♦ AB: transformation isochore, donc

$$W_{p,AB} = 0$$

♦ BC : isotherme et quasi-statique, donc

$$\left| W_{p,BC} = nRT_B \ln \left(\frac{V_B}{V_C} \right) \right| \Rightarrow \underline{W_{p,BC} = -3.88 \,\mathrm{kJ}}$$

♦ CA: isobare, donc

$$W_{p,CA} = P_C(V_A - V_C) \Rightarrow W_{p,CA} = 2.8 \text{ kJ}$$

♦ Cycle :

$$W_{p,\text{cycle}} = \sum_{i} W_i = W_{AB} + W_{BC} + W_{CA} = -1,08 \,\text{kJ}$$

Il reçoit bien un travail négatif, c'est donc un cycle moteur comme prédit.

III Transfert thermique

III/A Définition



♥ Définition 2.7 : Transfert thermique

Un système thermodynamique peut recevoir de l'énergie sans l'intercention d'une action mécanique mesurable à l'échelle macroscopique. Ce transfert d'énergie microscopique, complémentaire du travail mécanique s'appelle transfert thermique, noté Q.



Remarque 2.5:Q

Comme le travail, c'est une énergie, et comme le travail, il dépend du chemin suivi.

Types de transferts thermiques



Définition 2.8 : Convection, conduction et rayonnement

Les transferts thermiques peuvent se faire selon trop modes de transport :

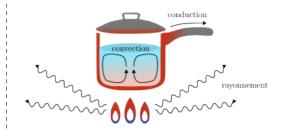
- ♦ Convection : dans les fluides, les masses en mouvement transportent leur énergie interne et permettent les échanges de chaleur
- ♦ Conduction : dans les solides, la chaleur se propage sans déplacement mais de prochee en proche, des zones chaudes vers les zones froides
- ♦ Rayonnement : transfert par les ondes, sans besoin de matière : l'onde transporte son énergie qui peut être absorbée et transformée en agitation thermique



Exemple 2.5: Modes de transfert thermique

On observe ces trois phénomènes en même temps en faisant bouillir de l'eau sur une gazinière :

- ♦ Convection: l'eau qui bout transporte la chaleur du fond vers le haut
- ♦ Conduction : le manche de la casserole devient de plus en plus chaud au fur et à mesure
- ♦ Rayonnement : le feu envoie directement de la chaleur sous forme d'onde électromagnétique



D'autres exemples :

Convection

Conduction

Rayonne^t

- ♦ Courant d'air froid
- ♦ Transfert par les vitres

- ♦ Four à convection!
- ♦ Tisonnier dans le feu
- ♦ Soleil
- ♦ N'importe quel corps chaud
- ♦ Applica°: couvertures de survie



Cas particuliers

III/C)1

Thermostat



V Définition 2.9 : Thermostat

Un thermostat est un système thermodynamique dont la température reste constante, même s'il échange de l'énergie :

 $T_{\text{thermostat}} = \text{cte}$

^{2.} Dû à leur grande conductivité thermique.



Interprétation 2.2 : Thermostat

On peut voir un thermostat comme un très grand volume, de capacité thermique infinie :

$$C_V^{\mathrm{thermostat}} = +\infty$$

Ainsi, il faut lui apporter une énergie infinie pour élever sa température d'un degré : il peut transmettre de la chaleur mais on ne peut pas changer sa température!



Exemple 2.6: Thermostats

- ♦ L'atmosphère sur une courte durée
- ♦ Thermostat d'un four
- ♦ Un bain-marie

III/C) 2 Transformations adiabatiques



Définition 2.10 : Transformation adiabatique

Une transformation est dite adiabatique s'il n'y a pas de transfert thermique :

$$Q = 0$$

Dans ce cas, le système est dit calorifugé



Exemple 2.7: Transformation adiabatique

C'est le principe des bouteilles thermos et et calorimètres. Ils fonctionnent grâce à :

- ♦ Une pellicule de vide entre le vase intérieur et extérieur pour limiter la convection et la conduction
- ♦ Une surface réfléchissante limitant les transferts par rayonnement



Implication 2.1: Transformation adiabatique

Dans le cas d'une transformation adiabatique, la température du système dans l'état final n'est **pas déterminée par une condition d'équilibre** thermique, puisque le système n'est en contact thermique avec aucun autre système.

L'efficacité d'un tel dispositif est limitée dans le temps et le système finit toujours par être en équilibre thermique avec l'extérieur. Le rôle de l'isolation thermique est d'augmenter fortement le temps caractéristique d'établissement de l'équilibre thermique. Celui-ci peut facilement devenir très long.



Bien comprendre les transferts

III/D) 1 Retour sur mono- et isotherme



lacktriangle Corollaire 2.3 : Reformulation de monotherme

Une transformation est **monotherme** si le système n'échange de la chaleur qu'avec un seul thermostat.

Pour qu'une transformation soit **isotherme** il faut que la **température** du système ne **varie pas**. Or dans la plupart des cas³, tout apport d'énergie au système tend à faire varier sa température.

La réalisation d'une transformation isotherme nécessite donc un **contrôle** de la température que l'on obtient en mettant le système en contact avec un **thermostat**. Il faut que les échanges thermiques entre le système et le thermostat soient faciles. Ceux-ci doivent donc être séparés par une paroi diathermane :



Définition 2.11 : Diathermane

Est diathermane une paroi laissant passer la chaleur.

De plus, l'évolution du système doit être **suffisamment lente** pour que les échanges thermiques aient le temps de s'établir et assurent le maintien de la température T du système à la même valeur que la température T_0 du thermostat.



♥ Important 2.5 : Transferts thermiques particuliers

- \diamond Les cas limites adiabatique et isotherme sont des cas limites, approximations de la réalité.
- ♦ Une transformation lente au contact d'un thermostat est en général isotherme, donc en équilibre thermique à tout instant.
- ♦ Les équilibres mécaniques sont en général **rapides** devant les équilibres thermiques ; ainsi **une transformation rapide peut être considérée comme adiabatique**, comme les transferts n'ont pas le temps de se faire

III/D) 2 Adiabatique ou isotherme?



Attention 2.2 : Adiabatique vs. isotherme

Il est commun de confondre adiabatique et isotherme. Pourtant, les transformations isotherme et adiabatique sont deux transformations idéales aux caractères **diamétralement opposés** :

- ♦ **Isotherme** veut dire que la température est définie et constante à tout instant de la transformation, **grâce** aux échanges thermiques avec un thermostat;
- ♦ Adiabatique suppose une absence d'échanges thermiques.

Une transformation réelle pourra se rapprocher de l'une ou l'autre des ces deux transformations limites, et il importe de savoir choisir la bonne modélisation.



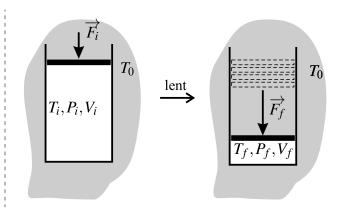
Exemple 2.8 : Adiabatique vs. isotherme

Un gaz est contenu dans un récipient fermé par un piston de surface S, sur lequel on exerce une force \overrightarrow{F} variable, avec \overrightarrow{F}_i et \overrightarrow{F}_f dans l'état initial et final. On impose, par la condition d'équilibre mécanique du piston, une pression $P = \frac{F}{S}$ au gaz.

Isotherme

^{3.} L'exception est l'équilibre diphasé, sujet d'un prochain chapitre.

Le récipient a des parois fines, diathermanes dans un milieu extérieur thermostaté à $T_{\text{ext}} = T_0$. On augmente lentement la force \vec{F} , provoquant une descente progressive du pistant et laissant le gaz s'équilibrer thermiquement à chaque instant : c'est une compression isotherme.

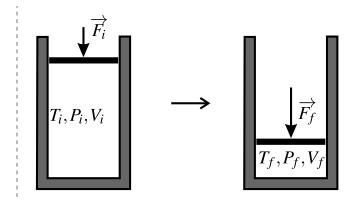


On obtient alors tous les paramètres d'état du gaz dans l'état final :

$$P_f = \frac{F_f}{S}$$
 et $T_f = T_0$ et $V_f = V_i \frac{P_i}{P_f} \frac{T_0}{T_i}$.

Adiabatique

Le récipient a des **parois épaisses**. On augmente **rapidement** la force \overrightarrow{F} , l'échange **thermique** n'a **pas le temps** de se faire : c'est une **compression adiabatique**.



Dans ce cas, l'équation d'état ne suffit pas pour trouver l'état final, on n'a pas de renseignement sur T_f .



Transition

Dans l'exemple précédent, on peut cependant supposer qu'elle soit à la fois *adiabatique* et *mécaniquement réversible*, c'est-à-dire suffisamment rapide pour qu'il n'y ait pas de transfert thermique, mais suffisamment lente pour qu'il y ait équilibre mécanique à chaque instant. On pourra dans ce cas utiliser une autre équation d'état, la LOI DE LAPLACE.



Loi de LAPLACE



Propriété 2.6 : Loi de LAPLACE

Pour une transformation adiabatique et mécaniquement réversible d'un gaz parfait, les paramètres d'état sont reliés par les relations suivantes :

$$PV^{\gamma} = \text{cte}$$
 et $P^{1-\gamma}T^{\gamma} = \text{cte}$ et $TV^{\gamma-1} = \text{cte}$

où $\gamma > 1$ est le coefficient adiabatique du fluide.



Remarque 2.6:

- \diamondsuit Elle sera démontrée dans un chapitre ultérieur. On introduit γ dans le chapitre suivant.
- \diamond Il ne suffit d'en apprendre qu'une seule, par exemple $PV^{\gamma}=$ cte pour retrouver les autres :
 - \triangleright Pour $TV^{\gamma-1}$:

 $\triangleright \text{ Pour } P^{1-\gamma}T^{\gamma}:$

$$PV^{\gamma} = \text{cte}$$
 et $P = \frac{nRT}{V}$
 $\Rightarrow \frac{nRT}{V}V^{\gamma} = \text{cte}$
 $\Leftrightarrow \boxed{TV^{\gamma-1} = \text{cte}}$

$$PV^{\gamma} = \text{cte}$$
 et $V = \frac{nRT}{P}$
 $\Rightarrow P\left(\frac{nRT}{P}\right)^{\gamma} = \text{cte}$
 $\Leftrightarrow P^{1-\gamma}T^{\gamma} = \text{cte}$



Application 2.4: Loi de LAPLACE

On prend $V_i=20\,\mathrm{L}$ de gaz à $T_i=293\,\mathrm{K}$ et sous $P_i=1\,\mathrm{bar}$. On comprime ce gaz de façon adiabatique et mécaniquement réversible jusqu'au volume $V_f=10\,\mathrm{L}$. On donne $\gamma=1,4$: calculer la pression et la température.

 \diamond Pression:

$$P_{i}V_{i}^{\gamma} = P_{f}V_{f}^{\gamma}$$

$$\Leftrightarrow P_{f} = P_{i}\frac{V_{i}^{\gamma}}{V_{f}^{\gamma}} \Rightarrow P_{f} = 2,64 \text{ bars}$$

♦ Température :

$$T_i V_i^{\gamma - 1} = T_f V_f^{\gamma - 1}$$

$$\Leftrightarrow T_f = T_i \frac{V_i^{\gamma - 1}}{V_f^{\gamma - 1}} \Rightarrow T_f = 387 \text{ K}$$



♥ Attention 2.3 : Loi de LAPLACE

Il est nécessaire de **connaître** et **citer** les conditions d'applications :

- \diamond Adiabatique Q = 0;
- \diamond Mécaniquement réversible : $P = P_{\text{ext}}$;
- ♦ Gaz parfait.



lacklossim Important 2.6 : Adiabatique et isotherme en (P,V)

Il faut savoir distinguer une isotherme d'une adiabatique en diagramme de WATT ou CLAPEYRON (quand la transformation est mécaniquement réversible) :

- \diamond Isotherme $\Rightarrow P \propto 1/V$;
- \diamond Adiabatique $\Rightarrow P \propto 1/V^{\gamma}$ donc plus raide

On peut aussi les retrouver par l'intuition:

- \diamond Compression isotherme $\Rightarrow V \searrow$ et T = cte donc $P \nearrow$;
- \diamond Compression adiabatique $\Rightarrow V \searrow$, mais $T \nearrow$ donc $P \nearrow \nearrow$.

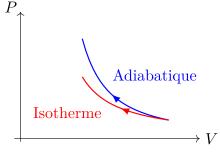


FIGURE 2.6 – IsoT. vs. adiabatique en (P,V)