

# Calorimétrie

## 5.2 Capacité thermique d'un métal

★★★★ Un bloc métallique de masse  $M_1$  a une température initiale  $T_{1i}$ . Il est plongé dans un calorimètre rempli d'une masse  $M_2$  d'eau. Le transfert de chaleur du métal vers l'eau provoque l'augmentation de la température de l'eau d'une température initiale  $T_{2i}$  à une température finale  $T_f$ . On suppose que la capacité thermique du calorimètre est négligeable et que le bloc et l'eau sont incompressibles. Le système formé du bloc et de l'eau est considéré comme isolé. La capacité thermique massique de l'eau est  $c_2^*$ . Déterminer la capacité thermique massique du métal  $c_1^*$ .

### Application numérique

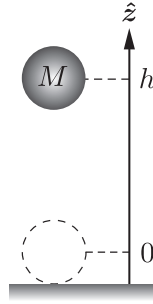
$M_1 = 0.5$  kg,  $M_2 = 1$  kg,  $T_{1i} = 120^\circ\text{C}$ ,  $T_{2i} = 16^\circ\text{C}$ ,  $T_f = 20^\circ\text{C}$  and  $c_2^* = 4187$  J kg<sup>-1</sup> K<sup>-1</sup>.

## 5.6 Accroissement de la température lors d'un choc

★★★★ Une sphère métallique de masse  $M$  est en chute libre d'une hauteur  $h$ . Elle entre en collision avec le sol et reste collée au sol après le choc. Durant le choc, on suppose qu'il n'y a pas de déformation macroscopique de la sphère et qu'il n'y a pas de transfert de chaleur entre la sphère et le sol. Soit  $i$  l'état initial juste avant la chute libre et  $f$  l'état final juste après la collision (fig. 5.1). Déterminer la variation de température de la sphère  $\Delta T_{i \rightarrow f}$  durant le choc.

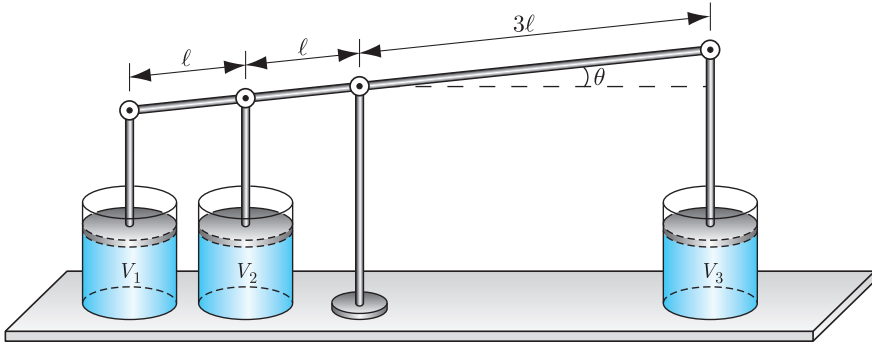
## 5.10 Trois cylindres

★★★★ Trois cylindres considérés comme des sous-systèmes simples fermés 1, 2 et 3 de sections identiques  $A$  contiennent  $N$  moles d'un gaz parfait (fig. 5.2). Les cylindres sont fixés sur une table qui assure un contact thermique entre eux. Le système est maintenu à une température  $T$  constante. Les pistons qui



**Fig. 5.1** Une sphère métallique de masse  $M$ , initialement immobile, a un mouvement de chute libre d'une hauteur  $h$  puis s'immobilise au sol.

contiennent le gaz dans chaque cylindre sont montés sur un levier. La masse du levier et les transferts de chaleur entre le gaz et le dispositif mécanique sont négligeables. À chaque instant, le gaz parfait, contenu dans les cylindres de volume  $V_1$ ,  $V_2$  et  $V_3$ , est à l'équilibre mécanique avec les pistons.

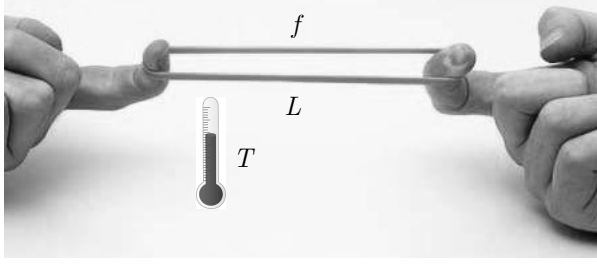


**Fig. 5.2** Trois cylindres renferment chacun  $N$  moles de gaz. La table assure une température  $T$  constante des trois cylindres.

- 1) Déterminer les forces extérieures  $\mathbf{F}_1^{\text{ext}}$ ,  $\mathbf{F}_2^{\text{ext}}$  et  $\mathbf{F}_3^{\text{ext}}$  exercées par le gaz sur le levier par l'intermédiaire des pistons et de la barre verticale.
- 2) En appliquant une loi de conservation mécanique liée au premier principe, établir la condition d'équilibre pour les pressions  $p_1$ ,  $p_2$  et  $p_3$ .
- 3) Déterminer la relation liant les variations de volume  $\Delta V_{1,i \rightarrow f}$ ,  $\Delta V_{2,i \rightarrow f}$  et  $\Delta V_{3,i \rightarrow f}$  des sous-systèmes imposées par le levier pour un mouvement d'un état initial  $i$  où l'angle d'inclinaison du levier par rapport à l'axe horizontal est nul, c'est-à-dire  $\theta = 0$ , à un état final  $f$  où l'angle d'inclinaison est  $\theta$ .
- 4) Déterminer la variation d'énergie interne  $\Delta U_{i \rightarrow f}$  du système lors d'un mouvement de levier.
- 5) Montrer que la source d'entropie  $\Sigma_S$  de l'ensemble formé du gaz parfait contenu dans les trois cylindres et des pistons est nulle lors d'un mouvement de levier. On considère ici les pistons comme l'environnement du gaz parfait.

## 5.11 Relation de Mayer pour un élastique

☆☆☆☆ Un élastique de longueur  $L$  est soumis à deux forces élastiques symétriques qui provoquent son élongation (fig. 5.3). L'élastique est considéré comme un système simple constitué d'une seule substance chimique. On sup-



**Fig. 5.3** Un élastique de longueur  $L$  est soumis à une force résultante de module  $f$  qui est égale en norme à la tension.

pose que le travail effectué par la force de module  $f$  est réversible, ce qui signifie que la norme de la tension de l'élastique est égale à  $f$ . Ainsi, le module de la force  $f$  peut être considérée comme variable d'état et le travail infinitésimal effectué sur l'élastique par la force de module  $f$  s'écrit,

$$\delta W = f dL$$

La différentielle de l'énergie interne s'écrit,

$$dU(S, L) = \delta Q + \delta W = T dS + f dL$$

Le coefficient de dilatation à force constante  $\alpha_f$  et le coefficient de compressibilité isotherme  $\chi_T$  de l'élastique sont définis comme,

$$\alpha_f = \frac{1}{L} \frac{\partial L(T, f)}{\partial T} > 0 \quad \text{et} \quad \chi_T = \frac{1}{L} \frac{\partial L(T, f)}{\partial f} > 0$$

- 1) Exprimer la différentielle de la longueur  $dL(T, f)$  en fonction du coefficient de dilatation à force constante  $\alpha_f$  et du coefficient de compressibilité isotherme  $\chi_T$ .
- 2) Déterminer l'expression de la capacité thermique à longueur constante  $C_L$  et de la capacité thermique à force constante  $C_f$  en fonction des fonctions entropies  $S(T, L)$  et  $S(T, f)$  respectivement.
- 3) Déterminer les différentielles de l'énergie libre  $dF(T, L)$  et de l'énergie libre de Gibbs  $dG(T, f)$ .
- 4) Montrer que la chaleur infinitésimale  $\delta Q$  fournie à l'élastique peut être écrite en termes des capacités thermiques comme,

$$\delta Q = C_f dT + \alpha_f L T df \quad \text{et} \quad \delta Q = C_L dT + \frac{\alpha_f}{\chi_T} T dL$$

- 5) Montrer que les capacités thermiques  $C_L$  et  $C_f$  sont liées par la relation de Mayer,

$$C_f - C_L = \frac{\alpha_f^2}{\chi_T} T L$$