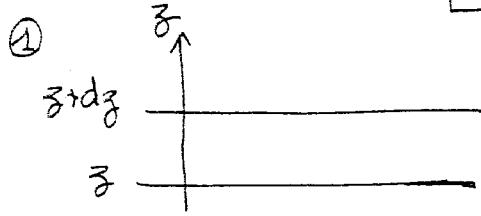


Etude de l'atmosphère



donc $dP = -mg m_v(z) dz \quad (1)$

équilibre de la tranche d'air =
 $(P+dP)S + mg m_v(z)dz S = P \times S$
 ↑ pression exercée ↑ poids de ↑ force de
 en $z+dz$ la tranche pression en z

② question de因果 = évol. adiabatique réversible = $PV^{\gamma} = C_{\text{st}}^{\text{ad}}$. On a $V = \frac{mRT}{P}$
 donc la relation de Laplace entre T et P s'écrit : $P^{1-\gamma} T^{\gamma} = C_{\text{st}}^{\text{ad}}$
 sa forme différentielle est :

$$(1-\gamma) \frac{dP}{P} + \gamma \frac{dT}{T} = 0 \quad (2)$$

③ l'équation d'état des gaz

parfaits donne $P(z) = m_v(z) k_B T(z)$

donc dans l'éq. (2) on a $\frac{dP}{P} = -\frac{mg m_v(z) dz}{m_v(z) k_B T}$

$$= -\frac{mg dz}{k_B T} = -\frac{M g dz}{R T}$$

en repartant dans l'éq. (2) cela donne

$$\frac{dT}{dz} = -\frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{M g}{R}$$

AN: $\frac{dT}{dz} = -\frac{0.42}{1.42} \frac{28.9 \cdot 10^3 \cdot 9.81}{8.314} \text{ K/m} \approx 10 \text{ K.km}^{-1}$ ce qui est très raisonnable

④ $\frac{dT}{dz}$ est une constante, donc $T(z)$ est une fonction affine de la forme :
 $T(z) = T_0 (1-\alpha z)$ avec $T_0 = T(z=0)$ et $\alpha = \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{M g}{R T_0}$

on a $(1-\gamma) \frac{dP}{P} = -\gamma \frac{dT}{T} = -\gamma \frac{\alpha T_0 dz}{T_0 (1-\alpha z)}$

soit $(\gamma-1) \frac{dP}{P} = \gamma \frac{\alpha dz}{1-\alpha z}$ en intégrant $\ln P^{\gamma-1} = \ln [(1-\alpha z)^{\gamma}] + C_{\text{st}}$

soit $P(z) = C_{\text{st}} \times (1-\alpha z)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$

donc $P(z) = P_0 (1-\alpha z)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$

et la constante est évidemment $P(z=0) = P_0$
 soit 10^5 Pa approximativement
 lorsque $z = \frac{1}{\alpha}$ on a $T=0$ et $P=0$ c'est à dire
 d'où épaisseur de l'atmosphère =
 $\frac{1}{\alpha} = \frac{\gamma R T_0}{(\gamma-1) M g} \approx 30 \text{ km}$

2^e problème

1/ l'énoncé de Kelvin du 2^e principe répond à cette question = un moteur mono-therme est impossible. En effet sur un cycle : $\Delta U=0 \Rightarrow W=-Q$
et on a $0 = \Delta S \geq \frac{Q}{T_S}$ (inégalité de Clausius) donc $W \geq 0$ = le travail
reçu par le système est positif = ce n'est pas un moteur

2/ on a un nbre de mole $n = \frac{1g}{29g} = \frac{1}{29}$

a) alors $T_A = \frac{P_A V_A}{nR} = \frac{10^6 Pa \times 8 \cdot 10^{-5} m^3}{8,314} \approx 290 K$ (en fait 279 K)

- AC étant une adiabatique reversible on a $P_A V_A^\gamma = P_C V_C^\gamma$
donc $V_C = \left(\frac{P_A}{P_C}\right)^{\frac{1}{\gamma}} V_A = 0,414 l$ on en déduit $T_C = \frac{P_C V_C}{nR}$

$$\text{soit } T_C = \frac{10^6 Pa \times 0,414 \cdot 10^{-3} m^3}{8,314 \text{ J K}^{-1}} \times 29 = 144 \text{ K}$$

- $V_B = V_C = 0,414 l$ $T_B = T_A = 279 K$

donc $P_B = \frac{nRT_B}{V_B} = \frac{1}{29} \frac{8,314 \times 279}{0,414 \cdot 10^{-3}} = 1,93 \cdot 10^6 Pa = 1,93 \text{ bar}$

b) sur l'isotherme AB: comme on a un gaz parfait $\Delta U_{AB} = 0$ donc

$$Q_{AB} = -W_{AB} = \int_A^B P dV = n R T_A \int_A^B \frac{dV}{V}$$

$$\text{donc } Q_{AB} = -W_{AB} = 10^6 Pa \times 8 \cdot 10^{-5} m^3 \ln \left(\frac{0,414}{0,08} \right) = \frac{n R T_A}{P_A V_A} \ln \left(\frac{V_B}{V_A} \right)$$

$$= +131,5 \text{ J} \quad \left(\begin{array}{l} \text{(le signe est bien celui auquel} \\ \text{on s'attend: } W_{AB} < 0 \end{array} \right)$$

sur l'adiabatique CA : on a $Q_{CA} = 0$ et $W_{CA} = - \int_C^A P dV$
le long de l'adiabatique $PV^\gamma = C = P_A V_A^\gamma$

$$\text{donc } W_{CA} = -P_A V_A^\gamma \int_C^A \frac{dV}{V^\gamma} = \frac{P_A V_A^\gamma}{\gamma-1} \left[\frac{1}{V^{\gamma-1}} \right]_C^A = \frac{P_A V_A}{\gamma-1} \left(1 - \left(\frac{V_A}{V_C} \right)^{\gamma-1} \right)$$

$$\text{soit } W_{CA} = \frac{10^6 Pa \times 8 \cdot 10^{-5} m^3}{0,4} \times \left(1 - \left(\frac{0,08}{0,414} \right)^{0,4} \right) = 96,4 \text{ J}$$

autre méthode de calcul = ici $W_{CA} = \Delta U_{CA} = \frac{nR}{\gamma-1} (T_A - T_C) = +96,4 \text{ J}$

modèle de l'environnement
d'armandi

sur l'isochore BC : il est clair que $W_{BC} = 0$ donc

$$\Delta U_{BC} = Q_{BC} = \frac{nR}{\gamma-1} (T_C - T_B) = \frac{nR}{\gamma-1} (T_C - T_A) = -W_{CA} = -96,4 \text{ J}$$

c'est un travail total : $W = W_{AB} + W_{BC} + W_{CA} = W_{AB} + W_{CA}$
une quantité de chaleur $Q = Q_{AB} + Q_{BC} + Q_{CA} = Q_{AB} + Q_{BC}$

• on a vu que $W_{AB} = -Q_{AB}$ et que $Q_{BC} = -W_{CA}$ donc on a bien $W+Q=0$
comme l'impose le 1^{er} principe.

• on a $W = W_{AB} + W_{CA} = -131,5 \text{ J} + 96,4 \text{ J} = -35,1 \text{ J}$

dans $W < 0$ le cycle est moteur. On peut voir le
signe de W car un cycle parcouru dans le sens  dans le diagramme de Clapeyron est \uparrow moteur
(cf. cours)

d) on a $W < 0$ = cycle moteur, mais il n'est pas monotherme = le passage de
 $B \rightarrow C$ correspond à un ~~re~~prodisslement isochore réversible et lors-
site une infinité de sources successives à des températures $T_B, T_{B-\varepsilon}, \dots, T_C$

3/ ici le cycle est parcouru dans le sens récepteur, mais la transition
 $C \rightarrow B$ n'est plus réversible = il ne peut y avoir d'échange instant
équilibre entre la temp. de la
source ($\rightarrow T_B$ fixée) et celle du gaz
(dont T varie de T_C à T_B).

a)

ici on a néanmoins $W_{CB}^{ir} = 0$ donc $Q_{CB}^{ir} = U_B - U_C = -Q_{BC}$

et ~~le~~ pour les transf. $A \rightarrow C$ et $B \rightarrow A$

rien ne change par rapport à l'ordre à
l'heure = seul le signe est à chaque fois
modifié.

donc ici $W = +35,1 \text{ J}$ et $Q = -35,1 \text{ J}$

calculé précédem-
ment.

b) on a $\Delta S = \int_C^B \frac{\delta Q_{rev}}{T}$ le ~~chemin~~ réversible entre C et B correspond
à une isochore avec égalité à chaque instant
entre T et T_{source} (T_S variant de T_B à T_C).

$$\text{Et alas } \delta Q_{rev} = C_V dT = \frac{nR}{\gamma-1} dT$$

$$\text{donc } \Delta S_{CB} = \frac{nR}{\gamma-1} \ln\left(\frac{T_B}{T_C}\right) = 0,474 \text{ JK}^{-1}$$

la source a dans le même temps échangé $Q_S = -Q_{CB}^{ir} = -96,4 \text{ J}$
et donc $\Delta S_{source} = \frac{Q_S}{T_B} = -0,346 \text{ JK}^{-1}$ (car ici $dS_{source} = \frac{dU_{source}}{T_S}$)