

F12/L020 - TD ÉNERGIE SO

PREMIER PRINCIPE

Enoncé : Il existe une fonction d'état U , appelée énergie interne, dont la variation serait :

$$dU = \delta Q + \delta W$$

Cas particulier du gaz parfait :

Première loi de Joule : $dU = C_v dT$

(U ne dépend que de T)

(Deuxième loi de Joule : $dH = C_p dT$)

$$\begin{aligned} &\text{enthalpic} \\ &H = U + PV \end{aligned}$$

Soit $U(T, V)$, alors sa différentielle s'écrit :

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T dV$$

$$= C_v$$

1ère loi de Joule

$= 0$
(pour un G.D., U ne dépend que de T)

$$\Rightarrow dU = C_v dT$$

EXERCICE I - CYCLE DÉCRIT PAR UN GAZ PARFAIT

$n = 1 \text{ mol}$ d'un gaz parfait $(PV = nRT)$

État initial : $P_A = 2 \text{ bar}$

$$V_A = 14 \text{ L} = 14 \cdot 10^{-3} \text{ m}^3$$

Trois transformations

(1) $A \rightarrow B$: détente isobare qui double son volume

$$P_B = P_A (= P)$$

$$V_B = 2V_A$$

(2) $B \rightarrow C$: compression isotherme jusqu'à volume V_A

$$T_B = T_C (= T)$$

$$V_C = V_A$$

(3) $C \rightarrow A$: refroidissement isochore jusqu'à l'état A.

$$V_A = V_C (= V)$$

Question 1 : Valeur de $T_B = T_C = ?$

. Exprimer T_A en fonction de m , P_A et V_A

. Exprimer T_B en fonction de T_A .

L'état A est un état d'équilibre. La loi d'état s'applique :

$$P_A V_A = n R T_A$$

$$\Rightarrow T_A = \frac{P_A V_A}{n R}$$

L'état B est lui aussi un état d'équilibre :

$$P_B V_B = n R T_B$$

$$= P_A$$

$$= \ell V_A$$

d'où

$$P_A V_A = n R T_B$$

$$= n R T_A$$

On trouve enfin : $\ell n R T_A = n R T_B$

$$\Rightarrow T_B = \ell T_A$$

La compression isotherme s'effectue donc à la température

$$T = T_B = T_C = \ell T_A$$

$$= \ell T_A$$

On peut aussi calculer :

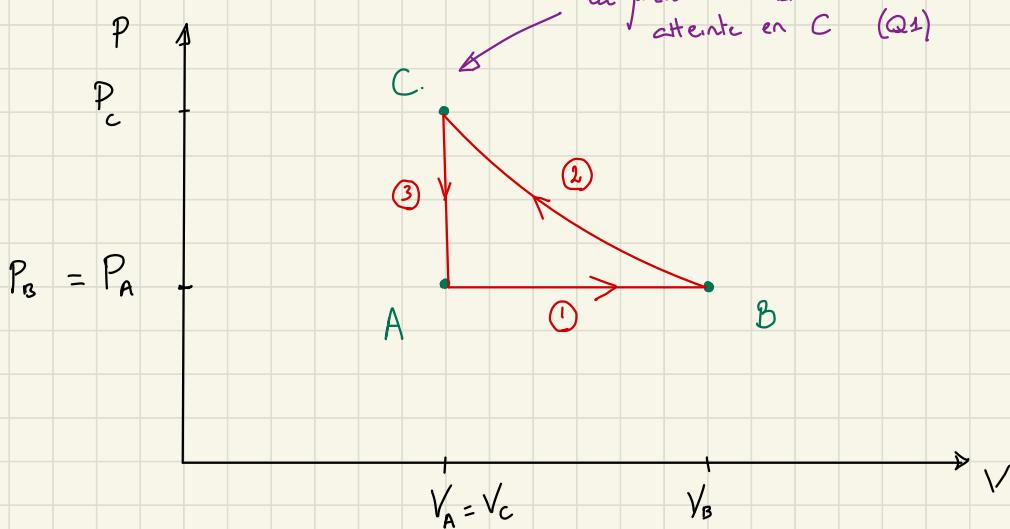
$$P_C = \frac{n R T_C}{V_C} = \frac{\ell n R T_A}{V_A} = \ell \frac{n R T_A}{V_A} = \ell P_A$$

d'où $P_C = \ell P_A$

Question 5

diagramme de Clapieran

la pression maximale est atteinte en C (Q1)



les isothermes d'un gaz parfait sont représentées par des hyperboles (= graphes de la fonction $y \mapsto \frac{K}{x}$)

Pourquoi ?

$$PV = nRT = K \text{ constante}$$

parce que n et R sont constants

$$\Rightarrow P = \frac{K}{V} \text{ de la forme } y = \frac{K}{x}$$

Question 3

la transformation 3 est isochore. $dV = 0$

$$\Rightarrow W_3 = - \int_C^A P dV = 0$$

$$\text{Considérons } W_1 = - \int_A^B P dV = - P_A \int_A^B dV = - P_A [V]_{V_A}^{V_B} \quad V_B = 2V_A$$

$$\text{d'où } W_1 = - P_A (2V_A - V_A) = - P_A V_A$$

	W_2	Q_1
①	$-P_A V_A = -n R T_A$	$\frac{\gamma n R T_A}{\gamma - 1}$
②	$2 n R T_A \ln 2$	$-2 n R T_A \ln 2$
③	0	$-\frac{n R T_A}{\gamma - 1}$

le calcul de W_2 se fait de la même manière.

$$\begin{aligned}
 W_2 &= - \int_B^C P dV \quad \text{avec} \quad PV = n R T_B \Leftrightarrow P = \frac{n R T_B}{V} \\
 &= - \int_B^C \frac{n R T_B}{V} dV \\
 &= - n R T_B \int_{V_B}^{V_C} \frac{1}{V} dV \\
 &= - n R T_B \left[\ln V \right]_{V_B}^{V_C} \quad V_C = V_A \\
 &\quad V_B = 2V_A \\
 &= -2 n R T_B \left(\ln V_A - \ln (2V_A) \right) \\
 &= -2 n R T_B \ln \left(\frac{V_A}{2V_A} \right) \\
 &= -2 n R T_A \ln \left(\frac{1}{2} \right)
 \end{aligned}$$

$$W_2 = 2 n R T_A \ln 2$$

Calculons :

$$\begin{aligned}
 Q_1 &= \int_A^B C_p dT = C_p \int_{T_A}^{T_B} dT = C_p \left[T \right]_{T_A}^{T_B} \\
 &= C_p (\cancel{T_B} - T_A) \\
 &= 2 T_A
 \end{aligned}$$

$$Q_1 = C_p T_A$$

Il reste à exprimer ce résultat en fonction de γ

Définition de $\gamma \Rightarrow \gamma = \frac{C_p}{C_v}$ (II)

Relation de MAYER $\Rightarrow C_p - C_v = nR$ (II)
du G.P.

(I) $\Rightarrow C_p = \gamma C_v$ (I')

(II) + (I') $\Rightarrow C_p - C_v = \gamma C_v - C_v = (\gamma - 1) C_v = nR$ (II')

On isole C_v dans (II') :

$$C_v = \frac{nR}{\gamma - 1}$$

On substitue le résultat dans (I') : $C_p = \gamma C_v = \frac{\gamma nR}{\gamma - 1}$

On substitue ce résultat dans l'expression de Q_1 :

$$Q_1 = C_p T_A = \frac{\gamma n R T_A}{\gamma - 1}$$

Passons au calcul de Q_3 : il s'agit d'une transformation
isochore :

$$\begin{aligned} Q_3 &= \int_c^A C_v dT = C_v \int_c^A dT \\ &= C_v [T]_{T_c=2T_A}^{T_A} \\ &= C_v (T_A - 2T_A) \\ &= -C_v T_A \end{aligned}$$

En trouvant ci-dessous de $C_v = \frac{nR}{\gamma-1}$ que :

$$Q_3 = - \frac{nR\bar{T}_A}{\gamma-1}$$

le calcul de Q_2 se fait à partir du **premier principe** et de la première loi de Joule (
= NOTRE PREMIÈRE APPLICATION
DU PREMIER PRINCIPE)

On écrit : $\delta U = \delta Q + \delta W$ (III) (1^{er} principe)

Or pour un G.P. : $dU = C_v dT$ (IV) (1^{er} loi de Joule)

En substituant (IV) dans le premier membre de (III)

$$C_v dT = \delta Q + \delta W$$

soit

$$\delta Q = C_v dT - \delta W.$$

Or pour une transformation réversible (dans Q.S.), on a

$$\delta W = - P dV$$

On a enfin :

$$\delta Q = C_v dT + P dV$$

On peut maintenant intégrer entre les états B et C

$$(T_B = T_C = T \Rightarrow dT = 0)$$

$$Q_2 = \int_B^C \delta Q = \int_B^C C_v dT + \int_B^C P dV$$

isotherme
 $= 0$

$\int_B^C P dV = -W_2$

soit enfin

$$Q_2 = -W_2$$

	W_i	Q_i
①	$-P_A V_A = -n R T_A$	$\frac{\gamma n R T_A}{\gamma - 1}$
②	$2 n R T_A \ln 2$	$-2 n R T_A \ln 2$
③	0	$-\frac{n R T_A}{\gamma - 1}$

Question 4

Vérifier $\Delta U = 0$ pour un cycle

(valable pour tous les cycles)

Premier principe.

$$\begin{aligned} dU &= \delta Q + \delta W \\ \int_{\text{E.I}}^{\text{E.F}} dU &= \int_{\text{E.I}}^{\text{E.F}} \delta Q + \int_{\text{E.I}}^{\text{E.F}} \delta W \\ \Rightarrow U(\text{E.F}) - U(\text{E.I}) &= \Delta U = Q + W \end{aligned}$$

$$\text{sat} \quad \Delta U = Q + W$$

On nous demande donc de montrer que :

$$\Delta U = U(A) - U(A) = 0$$

$$= Q_1 + W_1$$

$$+ Q_2 + W_2 = 0 \text{ puisque } Q_2 = -W_2$$

$$+ Q_3 + W_3$$

Il suffit donc de démontrer :

$$Q_1 + W_1 + Q_3 + W_3 = 0 \quad \text{à vérifier}$$

$$\begin{aligned} \frac{\gamma n R T_A}{\gamma - 1} - n R T_A - \frac{n R T_A}{\gamma - 1} + 0 &= \frac{\gamma n R T_A}{\gamma - 1} - \frac{n R T_A}{\gamma - 1} - n R T_A \\ &= \frac{n R T_A}{\gamma - 1} (\gamma - 1) - n R T_A \\ &= n R T_A - n R T_A \\ &= 0 \quad (\text{Q.E.D}) \end{aligned}$$

Comme attendu, on a que pour un cycle, $\Delta U = 0$