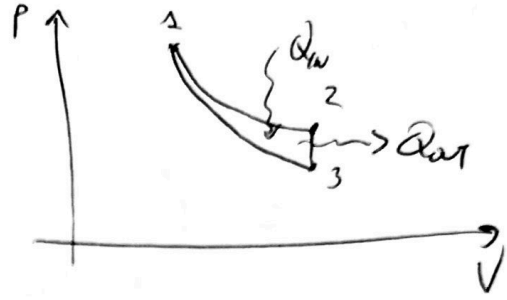


SOLUZIONI ESAME TERMODINAMICA LUGLIO 2023

1

(1a)



$$\eta = 1 - \frac{|Q_{out}|}{Q_{in}} = 1 - \frac{|Q_{23}|}{Q_{12}} =$$

$$= 1 - \frac{|nC_v (T_3 - T_2)|}{nRT_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)} \stackrel{T_3 < T_2}{=} 1 - \frac{nC_v (T_2 - T_3)}{nRT_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)} \stackrel{T_2 = T_1}{=} 1 - \frac{c_v}{R} \frac{T_1 - T_3}{T_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)}$$

$$\stackrel{c_v = \frac{3}{2}R}{=} 1 - \frac{3}{2} \left(\frac{T_1 - T_3}{T_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)} \right) \stackrel{\frac{V_2}{V_1} = \alpha}{=} 1 - \frac{3}{2} \left(\frac{1 - \frac{T_3}{T_1}}{\ln \alpha} \right)$$

3 → 1 adiabatica: $TV^{\gamma-1} = \text{const}$

$$T_1 V_1^{\gamma-1} = T_3 V_3^{\gamma-1}$$

$$\Rightarrow \frac{T_3}{T_1} = \left(\frac{V_1}{V_3} \right)^{\gamma-1} \stackrel{V_2 = V_3}{=} \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\gamma-1} = \left(\frac{1}{\alpha} \right)^{\gamma-1} = \alpha^{1-\gamma}$$

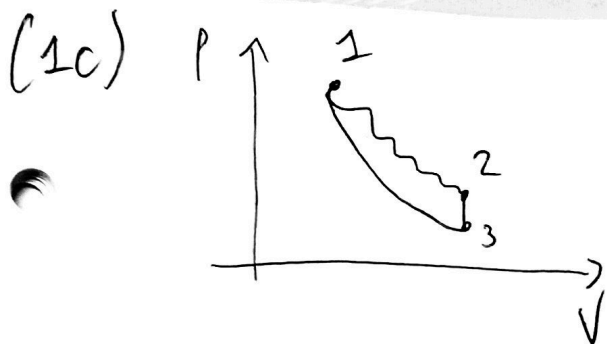
$$\gamma = \frac{c_p}{c_v} = \frac{5}{3} \rightarrow 1-\gamma = 1 - \frac{5}{3} = -\frac{2}{3} \Rightarrow \frac{T_3}{T_1} = \alpha^{-\frac{2}{3}}$$

$$\Rightarrow \eta = 1 - \frac{3}{2} \left(\frac{1 - \frac{T_3}{T_1}}{\ln \alpha} \right) = \boxed{1 - \frac{3}{2} \left(\frac{1 - \alpha^{-\frac{2}{3}}}{\ln \alpha} \right)} \quad \text{CVD!}$$

(1b) $\eta_{\text{Carnot}} = 1 - \frac{T_{\text{min}}}{T_{\text{max}}} = 1 - \frac{T_3}{T_1}$

Abbiamo visto che $\frac{T_3}{T_1} = \alpha^{1-\gamma} \rightarrow \eta_{\text{Carnot}} = 1 - \alpha^{1-\gamma} = 1 - \alpha^{-\frac{2}{3}}$

Si può dimostrare che $\eta_{\text{Carnot}} > \eta$ $\forall \alpha$ (ma non l'ho richiesto!)



Ora non c'è più Q_{in} !

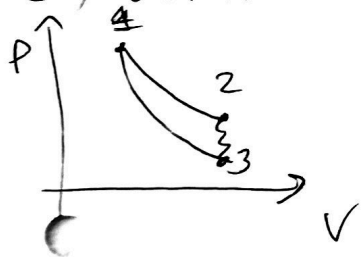
Dato che $1 \rightarrow 2$, anche se irreversibile, è pur sempre adiabatica!

Quindi $Q_{in} = 0$ $|Q_{out}| = |Q_{23}| \neq 0$

Formalmente $\eta = 1 - \frac{|Q_{out}|}{Q_{in}} \longrightarrow -\infty$

Quindi essendo $\eta < 0$ questa non può essere considerata una macchina termica. Non produce lavoro, anzi spreca ~~anzi spreca~~ positivo, anzi spreca tutto il lavoro (negativo) che riceve in input. È il ciclo più stupido del mondo se vogliamo!

(1d) Gli stati 2 e 3 sono gli stessi che nel caso (1a)



essendo P_2 e P_3 le stesse per ipotesi, T_2 e T_3 idem, e quindi anche $V_2 = V_3$ essendo $V = \frac{nRT}{P}$.

Essendo U funzione di stato, ΔU_{23} è la stessa di prima.

$W_{23} = 0$ essendo $V_2 = V_3$, quindi Q_{23} è lo stesso di prima.

$Q_{23} = Q_{out}$, mentre Q_{in} rimane Q_{12} lo stesso di prima. Ricapitolando

$\eta = 1 - \frac{|Q_{23}|}{Q_{12}}$ identico a prima quindi $\eta = 1 - \frac{3}{2} \left(\frac{1 - \alpha^{-\frac{2}{3}}}{\alpha} \right)$ come per il punto (1a)

(1e) Senza il termostato non abbiamo nessuna garanzia che lo stato 3

sia quello di prima in (1a). Sappiamo P_3 , ma, inoltre, dato che la temperatura finale dipende in modo imprevedibile dalla ripartizione tra energia dissipata per attrito tra interno ed esterno. Quindi lo stato finale della trasformazione $2 \rightarrow 3$ è indeterminato, e non possiamo fornire conclusioni su η .

2

(2a) $Q_{in} = 30J$ $|Q_{out}| = 20J$

→ I principio $W = Q_{in} - |Q_{out}| = 10J$

$15J > 10J$ viola il I principio

→ CIARLATANO

(2b) $|Q_{out}| = 0J$ viola l'enunciato di Kelvin-Planck del II principio (macchina monoterma) → CIARLATANO

(2c) $Q_{in} = 30J$ $|Q_{out}| = 20J$

$\eta = 1 - \frac{|Q_{out}|}{Q_{in}} = 1 - \frac{2}{3} = \frac{1}{3}$

50% eccede $\frac{1}{3}$

quindi viola il I principio

→ CIARLATANO

(2d) $T_1 = 400K$ $T_2 = 200K$

$\eta_{max} = 1 - \frac{T_2}{T_1} = 1 - \frac{200K}{400K} = \frac{1}{2}$ 75% eccede $\frac{1}{2}$

viola il I o il II principio

→ CIARLATANO

(2e) $T_1 = 300 \text{ K}$ $T_2 = 0 \text{ K}$

● non si può raggiungere 0k per il II o "III" principio
 → CAPELLANO

(2f) $Q_1 = 400 \text{ J}$ $T_1 = -73.15^\circ\text{C} = 200 \text{ K}$
 $Q_2 = 300 \text{ J}$ $T_2 = -173.15^\circ\text{C} = 100 \text{ K}$
 ~~$Q_3 = 500 \text{ J}$~~ $T_3 = 50 \text{ K}$

$W = 500 \text{ J} \Rightarrow Q_1 + Q_2 + Q_3 = W \Rightarrow Q_3 = W - Q_1 - Q_2 = -200 \text{ J}$

● Quindi la macchina scarica $|Q_{out}| = 200 \text{ J}$ su T_3

$\sum_i \frac{Q_i}{T_i} = \frac{Q_1}{T_1} + \frac{Q_2}{T_2} + \frac{Q_3}{T_3} = \frac{400 \text{ J}}{200 \text{ K}} + \frac{300 \text{ J}}{100 \text{ K}} - \frac{200 \text{ J}}{50 \text{ K}} = (2+3-4) \frac{\text{J}}{\text{K}} =$

$= +1 \frac{\text{J}}{\text{K}} > 0$! Impossibile per il teorema

viola il II principio

← di Clausius $(\sum_i \frac{Q_i}{T_i} \leq 0) \rightarrow$ CAPELLANO

(2g) $T_1 = 200 \text{ K}$ $T_2 = 100 \text{ K}$

● $\eta_{max} = 1 - \frac{T_2}{T_1} = 1 - \frac{100 \text{ K}}{200 \text{ K}} = \frac{1}{2}$ $\eta = 90\%$ eccede $\frac{1}{2} \rightarrow$ CAPELLANO

Viola il I e/o II principio

(2h) $Q_{in} = 30 \text{ J}$ $T_1 = 300 \text{ K}$ $|Q_{out}| = 40 \text{ J}$ $T_2 = 100 \text{ K}$

Questa macchina non viola il I principio, presumibilmente

servono 10 J di lavoro input. Ma che senso ha? Scarica più calore

● di quanto preleva, e lo fa nel verso di Natura (quindi non è un frigorifero), in più a spese di lavoro. ~~Chiedo~~ Non è un

una macchina termica né un frigorifero → FESSO

$$(2i) \quad Q_1 = 300 \text{ J} \quad T_1 = -243.15^\circ\text{C} = 30 \text{ K}$$

$$Q_2 = 200 \text{ J} \quad T_2 = 20 \text{ K}$$

$$Q_3 = 100 \text{ J} \quad T_3 = 10 \text{ K}$$

$$|Q_4| = 100 \text{ J} \quad T_4 = -268.15^\circ\text{C} = 5 \text{ K}$$

$$\sum_i \frac{Q_i}{T_i} = \frac{300 \text{ J}}{30 \text{ K}} + \frac{200 \text{ J}}{20 \text{ K}} + \frac{100 \text{ J}}{10 \text{ K}} - \frac{100 \text{ J}}{5 \text{ K}} =$$

$$= (10 + 10 + 10 - 20) \frac{\text{J}}{\text{K}} = 10 \frac{\text{J}}{\text{K}} > 0 \rightarrow \text{impossibile per}$$

il teorema di Clausius (ovvero il II principio) \rightarrow CRAMUTATO

$$(2j) \quad T_1 = 200 \text{ K} \quad T_2 = 100 \text{ K}$$

$$\eta_{\text{max}} = 1 - \frac{T_2}{T_1} = 1 - \frac{1}{2} = \frac{1}{2} \quad 49\% \text{ Non eccede } \frac{1}{2},$$

quindi l'inventore è LEGITTIMO (anzi è pure

abbastanza bravo, quindi va finanziato)

$$\boxed{3} \quad U(T) = \alpha T^3 \quad PV = \beta T^3$$

$$(1a) \quad [J] = [\alpha] [K]^3 \rightarrow [\alpha] = \frac{J}{K^3} = \frac{N \cdot m}{K^3} = \frac{\text{kg} \cdot \text{m}^2}{\text{s}^2 \cdot \text{K}^3}$$

$$[J] = [\beta] [K]^3 \rightarrow [\beta] = \frac{J}{K^3} = \frac{N \cdot m}{K^3} = \frac{\text{kg} \cdot \text{m}^2}{\text{s}^2 \cdot \text{K}^3}$$

$$(1b) \quad T_i, P_i, V_i \rightarrow T_f, P_f, V_f = \varepsilon V_i \quad \text{Isoterma}$$

Primo principio in forma differenziale

$$dU = \delta Q - \delta W$$

$$\Delta U = 0 \text{ essendo } \Delta U = U_f - U_i = \alpha T_f^3 - \alpha T_i^3 = 0 \text{ con } T_f = T_i$$

$$(1a) \Rightarrow \delta Q = \delta W = P dV \quad \text{con } P(V) = \frac{\beta T^3}{V}$$

$$\Rightarrow Q = \int_{V_i}^{V_f} dV P(V) = \int_{V_i}^{V_f} dV \frac{\beta T_i^3}{V} = \beta T_i^3 \int_{V_i}^{V_f} \frac{dV}{V} = \beta T_i^3 \ln\left(\frac{V_f}{V_i}\right) = \beta T_i^3 \ln \epsilon$$

(1c) Isocora $T_i, P_i, V_i \rightarrow T_f, P_f = \epsilon P_i, V_i$

~~$$T = \sqrt[3]{\frac{PV}{\beta}} \quad T_i = \sqrt[3]{\frac{P_i V_i}{\beta}}$$~~

$$T_f = \sqrt[3]{\frac{P_f V_f}{\beta}} = \sqrt[3]{\frac{\epsilon P_i V_i}{\beta}} = \sqrt[3]{\epsilon} \sqrt[3]{\frac{P_i V_i}{\beta}} = \sqrt[3]{\epsilon} T_i$$

Essendo isocora $W = \int dV P(V) = 0$

$$\Rightarrow \Delta U = Q - W = Q \quad \Rightarrow Q = \Delta U$$

$$\Delta U = U_f - U_i = \alpha T_f^3 - \alpha T_i^3 = \alpha (T_f^3 - T_i^3) = \alpha (\epsilon T_i^3 - T_i^3) = \alpha T_i^3 (\epsilon - 1)$$

$$\Rightarrow Q = \alpha T_i^3 (\epsilon - 1)$$

(1d) Isobara $T_i, P_i, V_i \rightarrow T_f, P_i, V_f = \epsilon V_i$

$$T = \sqrt[3]{\frac{PV}{\beta}} \quad T_f = \sqrt[3]{\frac{P_i V_f}{\beta}} \quad T_f = \sqrt[3]{\frac{P_i V_f}{\beta}} = \sqrt[3]{\frac{P_i \epsilon V_i}{\beta}} = \sqrt[3]{\epsilon} \sqrt[3]{\frac{P_i V_i}{\beta}} = \sqrt[3]{\epsilon} T_i$$

$$W = \int_{V_i}^{V_f} dV P(V) = \int_{V_i}^{V_f} dV P_i = P_i (V_f - V_i) = P_i (\epsilon V_i - V_i) = P_i V_i (\epsilon - 1)$$

$$Q = \Delta U + W \Rightarrow Q = \Delta U + W$$

$$\Delta U = U_f - U_i = \alpha T_f^3 - \alpha T_i^3 = \alpha \epsilon T_i^3 - \alpha T_i^3 = \alpha T_i^3 (\epsilon - 1)$$

$$Q = \Delta U + W = \alpha T_i^3 (\epsilon - 1) + \underbrace{P_i V_i}_{= \beta T_i^3} (\epsilon - 1) = \alpha T_i^3 (\epsilon - 1) + \beta T_i^3 (\epsilon - 1) = T_i^3 (\alpha + \beta) (\epsilon - 1)$$

(1e) Adiabatica

$$dU = \overset{10}{\cancel{\delta Q}} - \delta W \Rightarrow dU = -\delta W = -PdV$$

$$dU = d(\alpha T^3) = 3\alpha T^2 dT$$

$$\Rightarrow 3\alpha T^2 dT = -PdV = -\frac{\beta T^3}{V} dV$$

$$3\alpha T^2 dT = -\beta T^3 \frac{dV}{V} \rightarrow \frac{dT}{T} = -\frac{\beta}{3\alpha} \frac{dV}{V}$$

Integrazzo

$$\int \frac{dT}{T} = -\frac{\beta}{3\alpha} \int \frac{dV}{V} \rightarrow \ln T = \ln \left(V^{-\frac{\beta}{3\alpha}} \right) + \text{const}$$

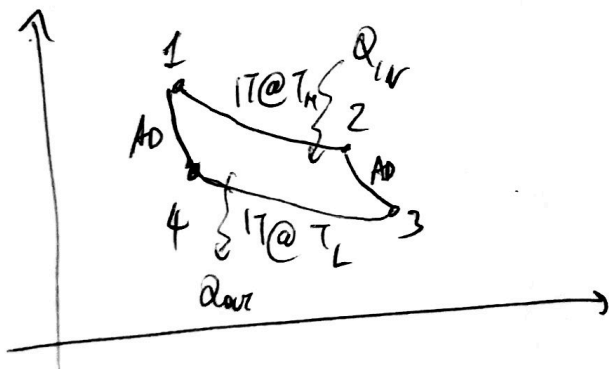
$$\rightarrow T = V^{-\frac{\beta}{3\alpha}} \times \text{const} \rightarrow \boxed{TV^{\frac{\beta}{3\alpha}} = \text{const}} \quad \text{CVD}$$

prendo $PV = \beta T^3 \rightarrow T \propto (PV)^{1/3}$

$$TV^{\frac{\beta}{3\alpha}} \propto P^{\frac{1}{3}} V^{\frac{1}{3}} V^{\frac{\beta}{3\alpha}} = P^{\frac{1}{3}} V^{\frac{\alpha+\beta}{3\alpha}} = \text{const}$$

$$\Rightarrow \left(P^{\frac{1}{3}} V^{\frac{\alpha+\beta}{3\alpha}} \right)^3 = \boxed{PV^{\frac{\alpha+\beta}{\alpha}} = \text{const}} \quad \text{CVD}$$

(1f) Carnot: 2 adiabatiche + 2 isoterme



$$\eta = 1 - \frac{|Q_{car}|}{Q_{in}} = 1 - \frac{|Q_{34}|}{Q_{12}}$$

Abbiamo visto prima che per le isoterme (1e)

$$Q \propto \beta T^3 \ln V$$

Quindi $Q_{12} = \beta T_H^3 \ln \left(\frac{V_2}{V_1} \right)$ e $Q_{34} = \beta T_L^3 \ln \left(\frac{V_4}{V_3} \right)$

Esempio $V_4 < V_3$ $Q_{34} < 0$

$$\bullet \rightarrow |Q_{34}| = -Q_{34} = \beta T_L^3 \ln\left(\frac{V_3}{V_4}\right)$$

$$\Rightarrow \eta = 1 - \frac{|Q_{out}|}{Q_{in}} = 1 - \frac{\beta T_L^3 \ln\left(\frac{V_3}{V_4}\right)}{\beta T_H^3 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)}$$

Esempio $2 \rightarrow 3$ e $4 \rightarrow 1$ adiabatica con $TV^\gamma = \text{const}$, $\gamma = \frac{\beta}{3\alpha}$

$$T_2 V_2^\gamma = T_3 V_3^\gamma$$

$$T_4 V_4^\gamma = T_1 V_1^\gamma$$

$$\xrightarrow{T_2 = T_1 = T_H}$$

$$T_3 = T_4 = T_L$$

$$T_H V_2^\gamma = T_L V_3^\gamma$$

$$T_H V_1^\gamma = T_L V_4^\gamma \rightarrow \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^\gamma = \left(\frac{V_3}{V_4}\right)^\gamma$$

$$\Rightarrow \frac{V_2}{V_1} = \frac{V_3}{V_4}$$

$$\rightarrow \eta = 1 - \frac{T_L^3 \ln\left(\frac{V_3}{V_4}\right)}{T_H^3 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)} = 1 - \frac{T_L^3}{T_H^3} = \boxed{1 - \left(\frac{T_L}{T_H}\right)^3} \text{ CVD !!}$$

(18)

$$T_i, P_i, V_i \rightarrow T_f, P_f, V_f = \epsilon V_i$$

Esempio espansione libera adiabatica $T_f = T_i$ in quanto per ipotesi valgono i risultati dell'esperimento di Joule $\Delta S_{amb} = 0$ in quanto non ci sono termostati coinvolti

$$dS = \frac{\delta Q_{rev}}{T} = \frac{dU + PdV}{T} = \frac{3\alpha T^2 dT}{T} + \frac{PdV}{T} \stackrel{dT=0}{=} \frac{PdV}{T} = \frac{\beta T^{\frac{3}{\alpha}}}{VT} dV = \beta T^2 \frac{dV}{V}$$

$$\Delta S_{gas} = \int_{V_i}^{V_f} \beta T_i^2 \frac{dV}{V} = \beta T_i^2 \int_{V_i}^{V_f} \frac{dV}{V} = \beta T_i^2 \ln\left(\frac{V_f}{V_i}\right) = \beta T_i^2 \ln(\epsilon)$$

$$\bullet \Delta S_{univ} = \Delta S_{gas} + \Delta S_{amb} = \beta T_i^2 \ln(\epsilon) + 0 =$$

$$= \beta T_i^2 \ln(\epsilon)$$