

Recap

Entropia:

$$\int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{\text{Rev}} = S_B - S_A = \Delta S \quad (\text{Entropia})$$

u.d.m. [J/K]

$$dS = \left(\frac{dQ}{T} \right)_{\text{Rev}}$$

Im particolare per una Trasformazione:

• ISOTERMA REVERSIBILE : $\Delta S = \frac{1}{T} \int dQ = \frac{Q}{T}$

• ADIABATICA REVERSIBILE : $dQ=0 \rightarrow \Delta S=0$ (TRASFORMAZIONE ISOENTROPICA)

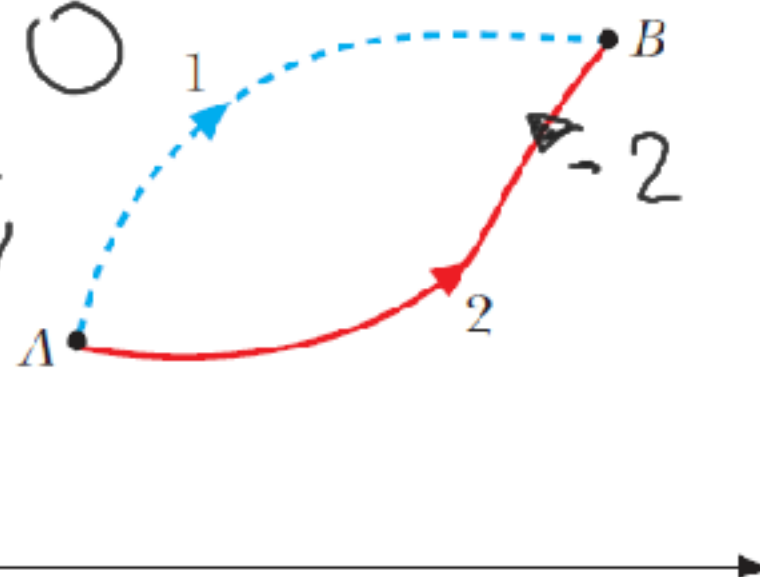
• TRASFORMAZIONE CICLICA : $\Delta S_s = \oint dS_s = 0$

↙
Variazione Entropia della
Sostanza che compie il ciclo

Secondo Principio della Termodinamica: Principio di aumento dell'Entropia

Per il Teorema di Clausius avremo che per
 il ciclo:

$$\oint \frac{dQ}{T} = \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_1 + \int_B^A \left(\frac{dQ}{T} \right)_{-2} = \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{IRR} - \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{Rev} < 0$$



- $\Delta S_{AB} = S_B - S_A > \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{IRR}$

Strettamente < 0 poiché 1

è una trasformazione IRR. LE

Questo integrale NON ha un vero significato fisico, in quanto calcolato lungo una trasformazione IRR. LE

- $dS = \left(\frac{dQ}{T} \right)_{Rev} > \left(\frac{dQ}{T} \right)_{IRR}$

Se il sistema è isolato termicamente, ovvero
Non scambia calore (ADIABATICA, $dQ=0$)

$$\int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{IRR} = 0$$

o

$$\left(\frac{dQ}{T} \right)_{IRR} = 0$$

Formulazione matematica del Secondo Principio della Termodinamica

$$S_B - S_A = \Delta S_{AB} \geq 0 \quad \text{ovvero} \quad dS \geq 0$$

\downarrow
= se [trasf. re-
versibile]

L'entropia di un sistema isolato NON può diminuire: essa aumenta se la trasformazione è irreversibile, resta costante se reversibile

Un sistema isolato si ottiene sempre quando si considera un sistema "propriamente detto" ed il suo ambiente:

$$\Delta S_u = \Delta S_{sys} + \Delta S_{amb} \geq 0$$

\downarrow
Universo Totale

Secondo Principio della Termodinamica: Principio di aumento dell'Entropia

Se in particolare l'universo compie una trasformazione Reversibile:

$$\Delta S_u = 0 \Rightarrow \Delta S_{sys} = -\Delta S_{amb} \quad (\Delta S_u > 0 \Rightarrow \Delta S_{sys} \neq \Delta S_{amb})$$

Per una trasformazione ciclica del sistema $\Delta S_{sys} = 0$

$$\Rightarrow \text{Se Reversibile} \quad \Delta S_u = \Delta S_{amb} = 0$$

$$\Rightarrow \text{Se IRReversibile} \quad \Delta S_u = \Delta S_{amb} > 0$$

L'irreversibilità è sempre accompagnata da un aumento di entropia dell'universo. Dato che i processi naturali sono tutti sostanzialmente irreversibili, possiamo affermare che ogni processo naturale si svolge necessariamente nel verso che determina un aumento dell'entropia complessiva del sistema e del suo ambiente.

Ovvero, ogni sistema termicamente isolato evolve spontaneamente verso lo stato di entropia massima. Una volta raggiunto il massimo valore di entropia compatibile con il sistema-ambiente vi permane indefinitivamente.

Variazione di entropia per due corpi a contatto che scambiano calore:

=> 2 corpi a T_1 e T_2 , $T_2 > T_1$, isolati termodinamicamente;
 Se messi a contatto questi + aggiungiammo una T_{eq} :

$$Q_1 = m_1 c_1 (T_{eq} - T_1) = |Q_2| = m_2 c_2 (T_{eq} - T_2)$$

$$T_{eq} = \frac{m_1 c_1 T_1 + m_2 c_2 T_2}{m_1 c_1 + m_2 c_2}$$

=> Lo scambio di calore avviene in modo IRR. Le psiche la ΔT tra i 2 corpi è finita;

$$\Delta S_u > 0$$

$$\Delta S_u = \Delta S_1 + \Delta S_2 = \int_{T_1}^{T_{eq}} \frac{dQ}{T} + \int_{T_2}^{T_{eq}} \frac{dQ}{T} = m_1 c_1 \ln \frac{T_{eq}}{T_1} + m_2 c_2 \ln \frac{T_{eq}}{T_2} > 0$$

$$dS_1 = \frac{dQ_1}{(T_1 - dT)} > dS_2 = \frac{dQ_2}{(T_2 - dT)}$$



Esempio: Scambio di calore tra due corpi

Due masse d'acqua, $m_2=100\text{kg}$ e $m_1=240\text{kg}$, si trovano alle temperature $T_2=90^\circ\text{C}$ e $T_1=10^\circ\text{C}$. Calcolare la temperatura di equilibrio e variazione di entropia:

- se i recipienti che contengono le masse vengono posti a contatto e isolati dall'ambiente esterno
- se si fa lavorare tra le due masse una macchina termica reversibile finché viene raggiunto l'equilibrio termico

$$T_{eq} = 306,7\text{K} \quad \left[c_{H_2O} = 4186,8 \frac{\text{J}}{\text{kgK}} \right]$$

$$\Delta S_u = \underbrace{\Delta S_{amb}}_0 + \Delta S_{sys} = m_1 c \ln \frac{T_{eq}}{T_1} + m_2 c \ln \frac{T_{eq}}{T_2} = 9370 \frac{\text{J}}{\text{K}}$$

Esempio: Scambio di calore tra due corpi

Due masse d'acqua, $m_2=100\text{kg}$ e $m_1=240\text{kg}$, si trovano alle temperature $T_2=90^\circ\text{C}$ e $T_1=10^\circ\text{C}$. Calcolare la temperatura di equilibrio e variazione di entropia:

i) se i recipienti che contengono le masse vengono posti a contatto e isolati dall'ambiente esterno

ii) se si fa lavorare tra le due masse una macchina termica reversibile finché viene raggiunto l'equilibrio termico

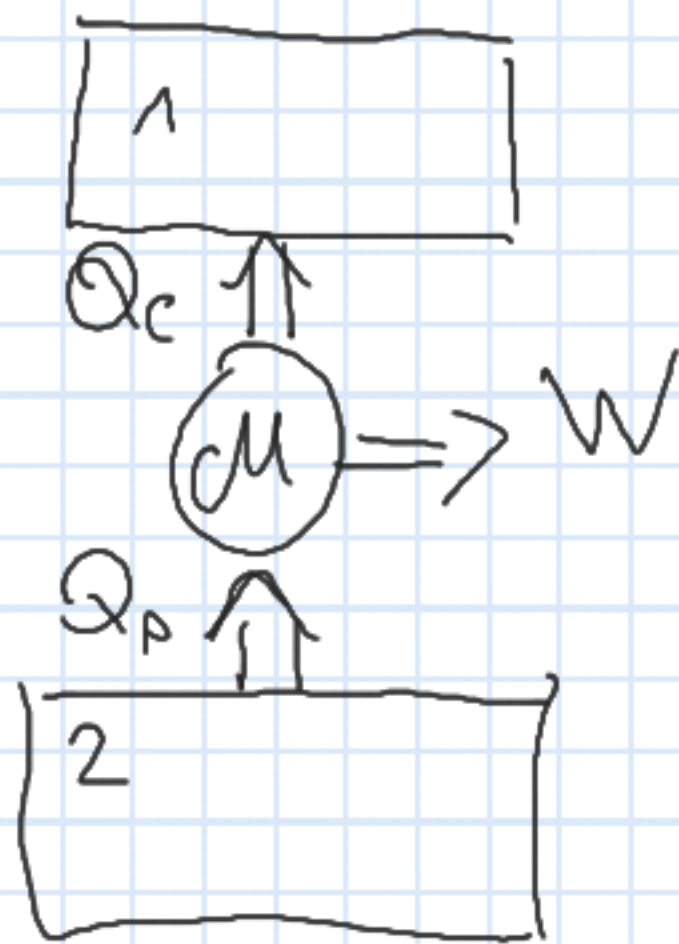
$$\Delta S_{\text{tot}} = 0$$

$$\Delta S_{\text{tot}} = 0 = m_1 c \ln \frac{T_{\text{eq}}}{T_1} + m_2 c \ln \frac{T_{\text{eq}}}{T_2}$$

$$\left(\frac{T_{\text{eq}}}{T_1} \right)^{m_1 c} \left(\frac{T_{\text{eq}}}{T_2} \right)^{m_2 c} = 1 \Rightarrow$$

$$\frac{T_{\text{eq}}}{T_1} (m_1 + m_2) c = \frac{T_{\text{eq}}}{T_2} m_2 c$$

$$T_{\text{eq}} = 304,8\text{K} < T_{\text{eq}}$$



$$\left. \begin{aligned} Q_p &= m_2 c (T_2 - T_{\text{eq}}) \\ Q_c &= m_1 c (T_1 - T_{\text{eq}}) \end{aligned} \right\} \Rightarrow W = Q_p + Q_c$$

Variazione di entropia nei cambiamenti di fase:

Sono processi isotermi:

$$\Delta S = \int \frac{dQ}{T} \Big|_{\text{Rev}} = \frac{1}{T} \int dQ = \frac{Q}{T} = \frac{mL}{T}$$

Esempio: Variazione entropia in cambiamenti di fase

Un blocco di ghiaccio alla temperatura $T_1=0^\circ\text{C}$ viene posto a contatto, in un ambiente termicamente isolato, con un blocco di rame a $T_2=100^\circ\text{C}$. Ad equilibrio raggiunto si è sciolta una porzione m_x del blocco di ghiaccio. Calcolare m_x e la variazione di entropia, nota la capacità termica del blocco di rame $C=6000\text{ J/K}$ ed il calore latente di fusione del ghiaccio $\lambda=3.34 \times 10^5\text{ J/kg}$

\Rightarrow Dato che non tutto il ghiaccio fonde, la temperatura di eq. è
sarà $T_1=0^\circ\text{C}$

$$Q_A = m_x \lambda = C m_{\text{Cu}} (T_2 - T_1) = Q_C \Rightarrow m_x = C (T_2 - T_1)$$

Calore assorbito da ghiaccio

Calore ceduto dal Cu

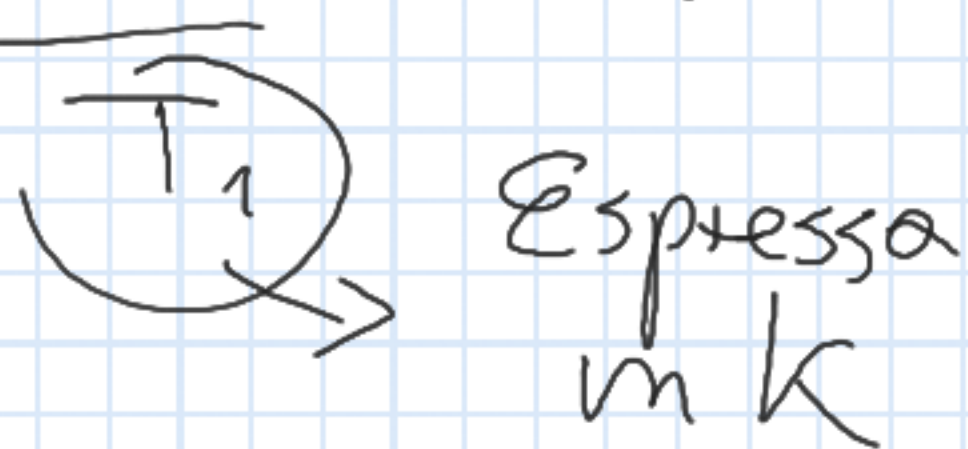
$$m_x = 1,80\text{ kg}$$

$$\Delta S_u > 0$$

$$\Delta S_{\text{amb}} = 0$$

$$\Delta S_u = \Delta S_{\text{ice}} + \Delta S_{\text{cu}} = 325 \text{ J/K} > 0$$

$$\Delta S_{\text{ice}} = \int \frac{dQ}{T} \Big|_{\text{Rev}} = \frac{m \times \lambda}{T_1} = 2197 \text{ J/K}$$



$$\Delta S_{\text{cu}} = \underbrace{m c_{\text{cu}} \ln \frac{T_1}{T_2}}_C = -1872 \text{ J/K}$$

Riscaldamento per attrito:

\Rightarrow l' W compiuto dalle forze d'attrito
è uguale ed opposto alla variazione
di energia interna del blocco:



$\hookrightarrow W = -\Delta U < 0 \Rightarrow U_B > U_A \Rightarrow$ Aumento della sua energia
carico compiuto dalle forze dissipative interna e la sua
temperatura $T > T_{amb}$

\Rightarrow Successivamente, il corpo cede calore all'ambiente.

, $Q = U_A - U_B = W$, e torna alla sua temperatura
iniziale T_{amb}

In definitiva il blocco compie una trasformazione termodinamica ciclica

A) aumenta la sua entropia riscaldandosi:

$$\Delta S_{sys}^{A)} = \int_A^B m c \frac{dT}{T} = m c \ln \frac{T_B}{T_A} = T_{amb}$$

B) diminuisce la sua entropia cedendo calore all'ambiente

$$\Delta S_{sys}^{B)} = -\Delta S_{sys}^{A)} \Rightarrow \Delta S_{sys}^{A)+B)} = 0$$

A)+B):

$$\Delta S_u > 0$$

$$\Delta S_u = \Delta S_{amb} + \Delta S_{sys} = 0$$

$$= -\frac{Q}{T_{amb}} = -\frac{W}{T_{amb}} > 0$$

il $W < 0$ perché
compreso sul
sistema

l'ambiente assorbe
queste porzioni di lavoro
compiute dall'altro

Esempio: massimo lavoro ottenibile

Una macchina termica lavora tra una massa d'acqua $m_2 = 1.0 \times 10^6$ kg a $T_2 = 10^\circ\text{C}$ ed una massa di ghiaccio $m_1 = 2.0 \times 10^5$ kg a $T_1 = 0^\circ\text{C}$. Calcolare il massimo lavoro ottenibile

$\eta =$ massimo rendimento

$R \Rightarrow$ mettiamo una macchina reversibile che lavora assorbendo calore da T_2 e cedendolo a T_1 (e sciogliendo il ghiaccio)

\Rightarrow il massimo calore che m_2 può cedere:

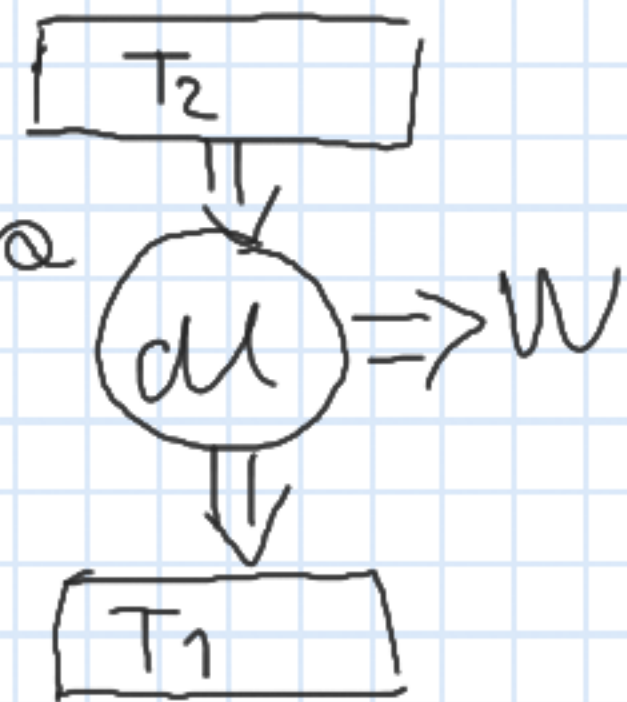
$$Q_{\text{MAX}} = m_2 c (T_2 - T_1) = 4,19 \cdot 10^{10} \text{ J} \quad (c = 4186,8 \text{ J/kgK})$$

\Rightarrow il calore che sarebbe necessario a sciogliere m_1 :

$$Q_s = m_1 \lambda = 6,69 \cdot 10^{10} \text{ J}$$

$$Q_s > Q_{\text{MAX}} \Rightarrow$$

ovvero non posso sciogliere tutto il ghiaccio



Dato che Trasformazione Reversibile $\Delta S_u = 0$, e
dato che la M. ciclica $\Delta S_{sys} = 0$

$$\Delta S_{amb} = \Delta S_{H_2O} + \Delta S_{ice} = m_2 C \ln \frac{T_1}{T_2} + \frac{Q_0}{T_1} = 0$$

$$Q_0 = -m_2 C \ln \left(\frac{T_1}{T_2} \right) \cdot T_1 = 4,11 \cdot 10^{10} \text{ J}$$

Calore Assorbito
dal ghiaccio
↑
perché
 $\Delta S_u = \Delta S_{amb} + \Delta S_{sys}$
 $= 0$

Dal I p. (dato che $\Delta U = 0$):

$$W = Q - Q_0 = 8 \cdot 10^8 \text{ J}$$

Quindi il rendimento $\eta = \frac{W}{Q_A} = 0,019$

$\eta_C = 1 - \frac{T_1}{T_2} = 0,035 \Rightarrow$ Il rendimento di una M. Reversibile
che lavora tra 2 sorgenti a T_1 & T_2

Trasformazioni Adiabatiche e 2° principio della Termodinamica

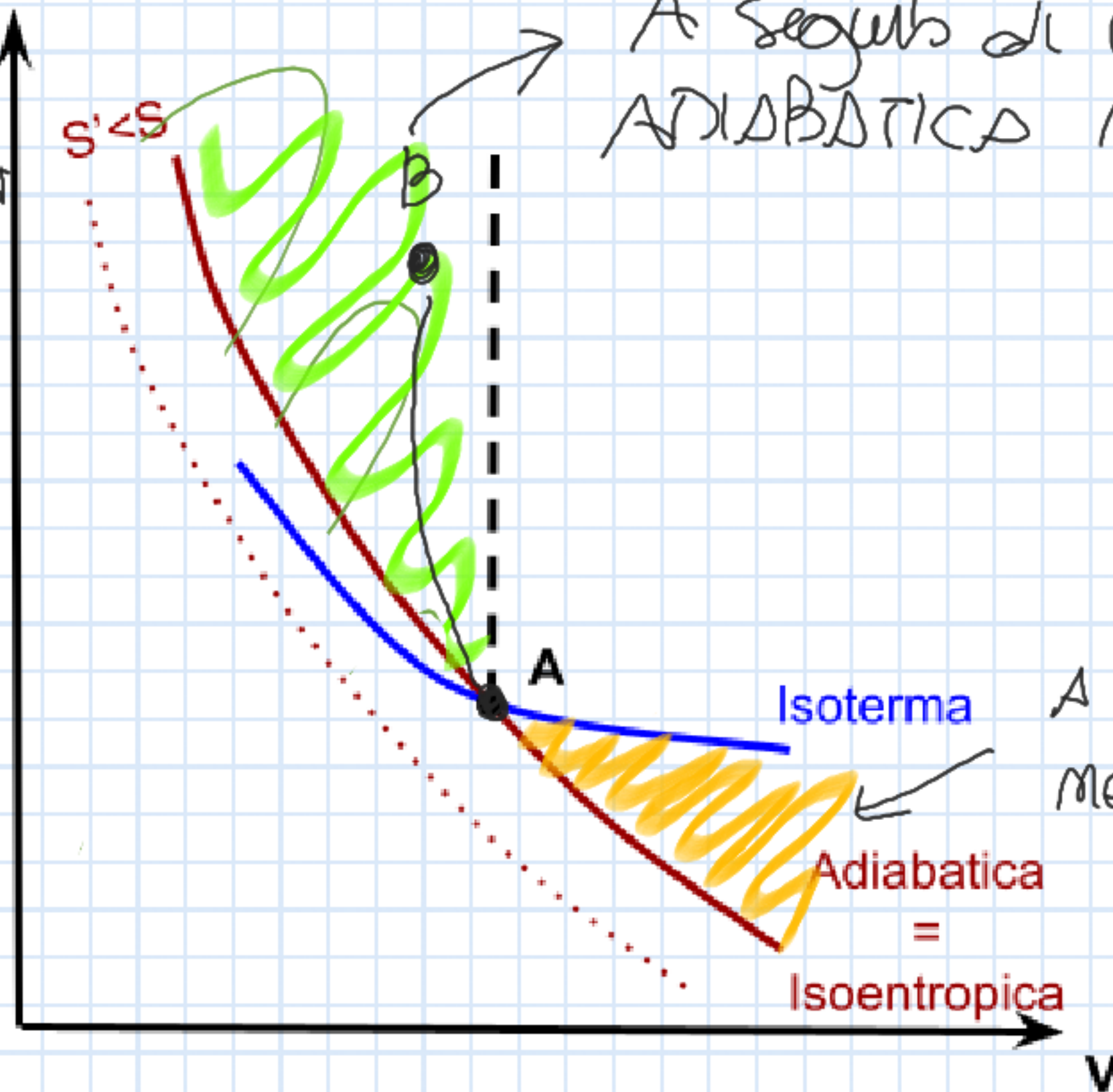
$$dQ = 0$$

$$S_B - S_A = 0 =$$

$$= m C_v \ln \frac{T_B V_B^{\gamma-1}}{T_A V_A^{\gamma-1}} = TV^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$

$$m C_v \ln(1) = 0$$

0



A seguito di una compressione
ADIABATICA IRREVERSIBILE

A seguito di un'espansione
ADIABATICA IRREVERSIBILE