

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

1: IRREVERSIBILE

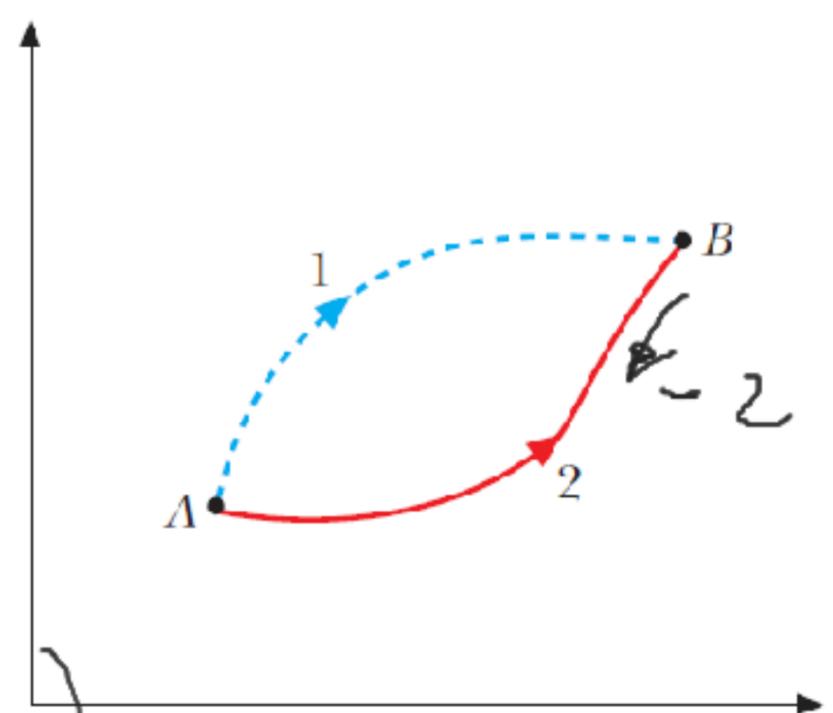
2: REVERSIBILE

1+2 = Ciclo

Per il Teorema di Clausius.

$$\oint \frac{dQ}{T} = \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_1 + \int_B^A \left(\frac{dQ}{T} \right)_2 = \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{IRR} - \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{Rev} < 0$$

$$\Delta S_{AB} = S_B - S_A$$



Strettamente minore di 0 poiché il ciclo è IRREVERSIBILE

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

NON HA UN SIGNIFICATO FISICO PARTICOLARE IN QUANTO CALCOLATO LUNGO UNA T. IRR. LE

In termini infinitesimali:

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

Punto, se il sistema che compie la trasformazione è isolato termicamente (cioè non scambia calore):

$$dS > 0$$

$$\Downarrow \\ dQ = 0$$

Formulazione matematica del Secondo Principio della Termodinamica

$$S_B - S_A \geq 0 \quad \text{ovvero} \quad dS \geq 0$$

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:

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

↓
Universo Termodinamico

Secondo Principio della Termodinamica: Principio di aumento dell'Entropia

→ Se è universo comp. e una Trasf. REVERSIBILE

$$\Delta S_u = 0 \Rightarrow \Delta S_{\text{sist}} = -\Delta S_{\text{amb}}$$

(se IRREVERSIBILE
 $\Delta S_u > 0 \Rightarrow \Delta S_{\text{sist}} \neq \Delta S_{\text{amb}}$)

→ Per una Trasformazione ciclica: $\Delta S_{\text{sist}} = 0$

se è Reversibile $\Delta S_u = \Delta S_{\text{amb}} = 0$

se è IRREVERSIBILE $\Delta S_u = \Delta S_{\text{amb}} > 0$

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:

$$T_1 < T_2 \quad (\text{isolau. termicommentie}) \rightarrow T_1 < T_{eq} < T_2$$

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

$$\Rightarrow \Delta S_u > 0$$

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

- Variazione di entropia nei cambiamenti di fase:

\Rightarrow Sono processi isotermi

$$Q = m \lambda \rightarrow \text{calore latente}$$

$$\Delta S = \int \frac{dQ}{T} = \frac{Q}{T} = \frac{m \lambda}{T}$$

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

$$C_1 = C_2 = C_{\text{H}_2\text{O}} = 4186 \frac{\text{J}}{\text{kg}}$$

$$T_{\text{eq}} = \frac{m_1 C_1 T_1 + m_2 C_2 T_2}{m_1 C_1 + m_2 C_2} = 306,7 \text{ [K]}$$

$$\Delta S_u = \Delta S_{\text{amb}} + \Delta S_{\text{sys}} = \Delta S_1 + \Delta S_2 = m_1 C \ln \frac{T_{\text{eq}}}{T_1} + m_2 C \ln \frac{T_{\text{eq}}}{T_2} = 9310 \text{ J/K} > 0$$

○ poiché sistema isolato

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

$\Delta S_u = 0$ perché la macchina compie un ciclo reversibile

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

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

$T_{\text{eq}} = 304,8\text{K} < T_{\text{eq}} \Rightarrow$ perché parte del calore usato per produrre W

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

\Rightarrow Dato che non tutto il ghiaccio si scioglie e $T_{\text{eq}} = T_1$

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

Capacità termica $c_{\text{Cu}} = 6 \cdot 10^3 \text{ J/K}$
 $\lambda_{\text{ice}} = 3,34 \cdot 10^5 \text{ J/kg}$

$$m_x = \frac{c_{\text{Cu}} (T_2 - T_1)}{\lambda_{\text{ice}}} = 1,80 \text{ kg} \Rightarrow \text{massa di ghiaccio che si è sciolta}$$

$$\Delta S_u = \Delta S_{\text{sys}} + \underbrace{\Delta S_{\text{amb}}}_0 = \Delta S_{\text{ice}} + \Delta S_{\text{Cu}}$$

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

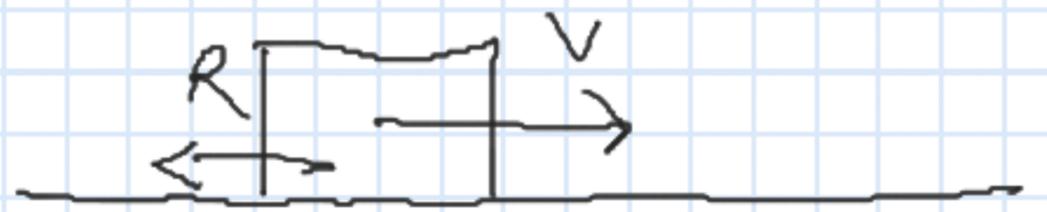
$$\Delta S_{cu} = \int \frac{dQ}{T} = C_{cu} \int_{T_2}^{T_1} \frac{dT}{T} = C_{cu} \ln \frac{T_1}{T_2} = -1872 \text{ J/K}$$

Temperatura espressa in Kelvin

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

Riscaldamento per attrito:

Consideriamo un corpo in moto che viene frenato dalle forze di attrito.



i) Il lavoro compiuto dalle forze dissipative per frenare il corpo, W , è uguale ed opposto alla variazione di energia interna del corpo

$$W = |\Delta U| < 0$$

$\Rightarrow U_B > U_A$: aumenta l'energia interna e la sua temperatura

$$T_{amb} \rightarrow T > T_{amb}$$

ii) Successivamente, il calore viene ceduto all'ambiente

$Q = U_A - U_B = W$, e la temperatura del corpo torna ad essere uguale T_{amb}

\Rightarrow i) + ii) = in definitiva il corpo ha subito una trasformazione come ciclica ($U_B = U_A$)

$$\Delta S_{sys}^{(i)} = \int_A^B \left(\frac{dQ}{T} \right)_{Rev} = \int_A^B m c \frac{dT}{T} = m c \ln \frac{T_B}{T_A = T_{amb}}$$

$$\Delta S_{sys}^{(ii)} = -\Delta S_{sys}^{(i)} \Rightarrow \Delta S_{sys}^{(i+ii)} = 0$$

$$\Delta S_u = \cancel{\Delta S_{sys}^{(i+ii)}} + \Delta S_{amb} = -\frac{Q}{T_{amb}} = -\frac{W}{T_{amb}} > 0$$

Esempio: massimo lavoro ottenibile

Una macchina termica lavora tra una massa d'acqua $m_2=1.0e6$ kg a $T_2=10^\circ\text{C}$ ed una massa di ghiaccio $m_1=2.0e5$ kg a $T_1=0^\circ\text{C}$. Calcolare il massimo lavoro ottenibile

$$\Rightarrow \eta_{\text{MAX}} = \eta_e = \frac{W}{Q_A}$$

$$c = 4186,8 \text{ J/kg}$$

$$\Rightarrow Q_{c_{H_2O}}^{\text{MAX}} = m_2 c (T_2 - T_1) = 4,19 \cdot 10^{10} \text{ J} \Rightarrow \text{MAX calore che l'acqua può cedere}$$

$$\Rightarrow Q_{A_{\text{ice}}}^{\text{MAX}} = m_1 \lambda_{\text{ice}} = 6,69 \cdot 10^{10} \text{ J} \quad \lambda_{\text{ice}} = 331 \cdot 10^5 \frac{\text{J}}{\text{kg}} \quad \text{al ghiaccio}$$

$$Q_{c_{H_2O}}^{\text{MAX}} > Q_{A_{\text{ice}}}^{\text{MAX}}$$

$$\Rightarrow \Delta S_u = 0 \quad \text{poiché è una transf. REVERSIBILE}$$

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

0 \Rightarrow poche macchina Ciclica

$$= \Delta S_{\text{H}_2\text{O}} + \Delta S_{\text{ice}} = m_2 c \ln \frac{T_1}{T_2} + \frac{Q_0}{T_1} \rightarrow \text{calore Assorbito dal ghiaccio} = 0$$

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

$$\eta_c = 1 - \frac{T_1}{T_2} \approx 35\%$$

\Rightarrow Dunque la ch assorbe $Q_A = Q_{\text{H}_2\text{O}}^{\text{max}}$ dall'acqua e cede Q_0 al ghiaccio: $\Delta U = 0 \Rightarrow W = Q_{\text{tot}}$

$$W = Q_A - Q_0 = 8 \cdot 10^8 \text{ J} \Rightarrow \eta = \frac{W}{Q} = 0,019 \approx 2\%$$

Trasformazioni Adiabatiche e 2° principio della Termodinamica

Per ADIAB. REV

$$dQ = 0 \Rightarrow dS = 0$$

$$pV = \text{cost}$$

1) Consideriamo
una ESPANSIONE
ADIABATICA
IRREVER ($\Delta S > 0$)
 $T_B \leq T_A$ (per il
2° principio)

2) Consideriamo
una COMPRESIONE
ADIABATICA
IRREVER ($\Delta S > 0$)

$$V_B < V_A$$

