Física II Termodinámica

Segunda ley de la termodinámica

■ Carnot: El ciclo de Carnot y segunda ley.

Entropía: Entropía y segunda ley. Cálculo de variaciones de entropía.



El ciclo de Carnot.

Una máquina ideal implica solo procesos reversibles

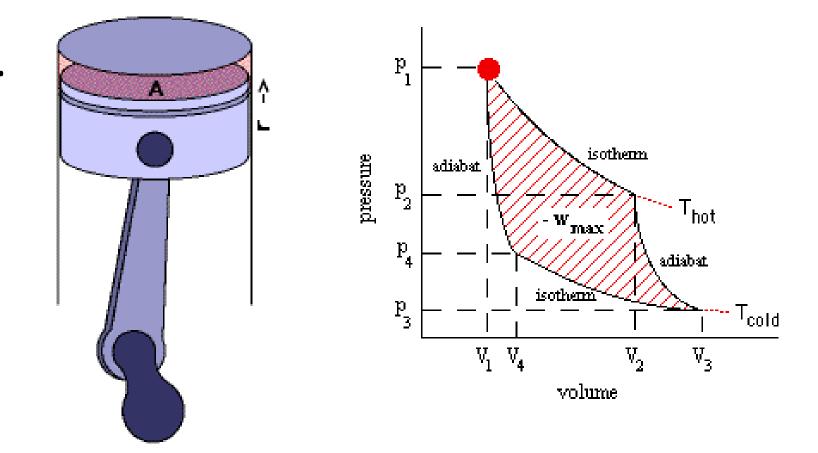
¿Qué tanta eficiencia *puede* tener una máquina, dados dos depósitos de calor a temperaturas T_H y T_c ?

Máquina térmica idealizada hipotética con la máxima eficiencia posible, congruente con la segunda ley:

- No debe haber una diferencia finita de temperatura en el proceso.
- Todo proceso que implique transferencia de calor debe ser **isotérmico** ya sea a TH o a Tc.
- Cualquier proceso en el que cambia la temperatura T de la sustancia de trabajo deberá ser **adiabático**



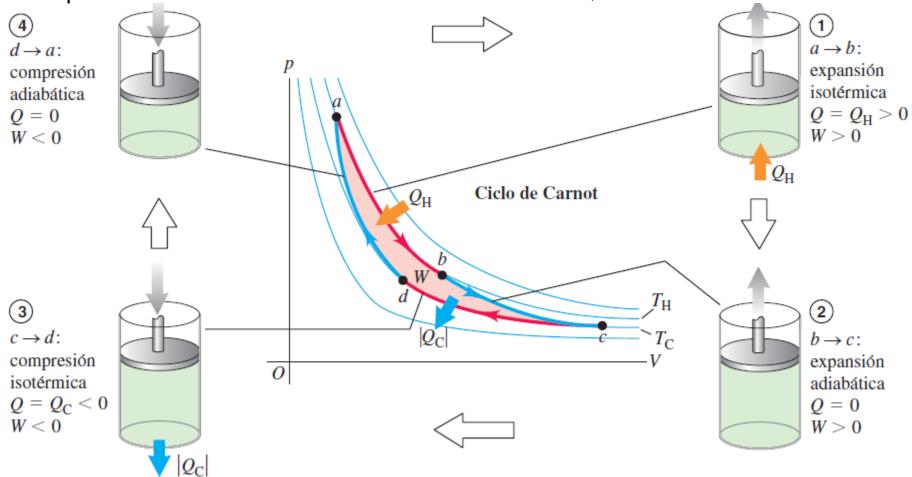
El ciclo de Carnot.



- 1. El gas se expande isotérmicamente a temperatura T_{H} , absorbiendo calor Q_{H} .
- 2. El gas se expande adiabáticamente hasta que su temperatura disminuye a T_c .
- 3. El gas se comprime isotérmicamente a T_c , cediendo calor Q_c .
- 4. El gas se comprime adiabáticamente hasta su estado inicial a temperatura $T_{\rm H}$.

El gas se comprime adiabáticamente hasta su estado inicial a temperatura $T_{\rm H}$

El gas se expande isotérmicamente a temperatura $T_{\rm H}$, absorbiendo calor $Q_{\rm H}$



El gas se comprime isotérmicamente a T_c , cediendo calor Q_c

El gas se expande adiabáticamente hasta que su temperatura disminuye a T_c

Eficiencia térmica de Carnot

Expansión isotérmica a Th

$$Q_{\rm H} = W_{ab} = nRT_{\rm H} \ln \frac{V_b}{V_a}$$

$$Q_{\rm H} = W_{ab} = nRT_{\rm H} \ln \frac{V_b}{V_a} \qquad \frac{Q_{\rm C}}{Q_{\rm H}} = -\left(\frac{T_{\rm C}}{T_{\rm H}}\right) \frac{\ln (V_c/V_d)}{\ln (V_b/V_a)}$$

Compresión isotérmica a T_c

$$Q_{\rm C} = W_{cd} = nRT_{\rm C} \ln \frac{V_d}{V_c} = -nRT_{\rm C} \ln \frac{V_c}{V_d}$$

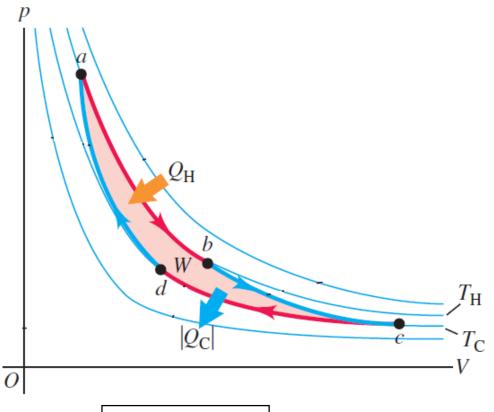
Procesos adiabáticos:

$$T_{\rm H}V_b^{\gamma-1} = T_{\rm C}V_c^{\gamma-1}$$

$$T_{\mathrm{H}}V_b^{\gamma-1} = T_{\mathrm{C}}V_c^{\gamma-1}$$
 y $T_{\mathrm{H}}V_a^{\gamma-1} = T_{\mathrm{C}}V_d^{\gamma-1}$

$$\frac{V_b^{\gamma-1}}{V_a^{\gamma-1}} = \frac{V_c^{\gamma-1}}{V_d^{\gamma-1}} \qquad \text{y} \qquad \frac{V_b}{V_a} = \frac{V_c}{V_d}$$

$$\frac{V_b}{V_a} = \frac{V_c}{V_d}$$



$$\frac{Q_{\rm C}}{Q_{\rm H}} = -\frac{T_{\rm C}}{T_{\rm H}}$$

$$\frac{|Q_{\rm C}|}{|Q_{\rm H}|} = \frac{T_{\rm C}}{T_{\rm H}}$$

(transferencia de calor en una máquina de Carnot)

$$e_{\text{Carnot}} = 1 - \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}} = \frac{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}}$$
 (eficiencia de una máquina de Carnot)

Coeficiente de rendimiento de Carnot

$$K = \frac{|Q_{\rm C}|}{|Q_{\rm H}| - |Q_{\rm C}|} = \frac{|Q_{\rm C}|/|Q_{\rm H}|}{1 - |Q_{\rm C}|/|Q_{\rm H}|}$$

$$|Q_{\rm C}|/|Q_{\rm H}| = T_{\rm C}/T_{\rm H}$$

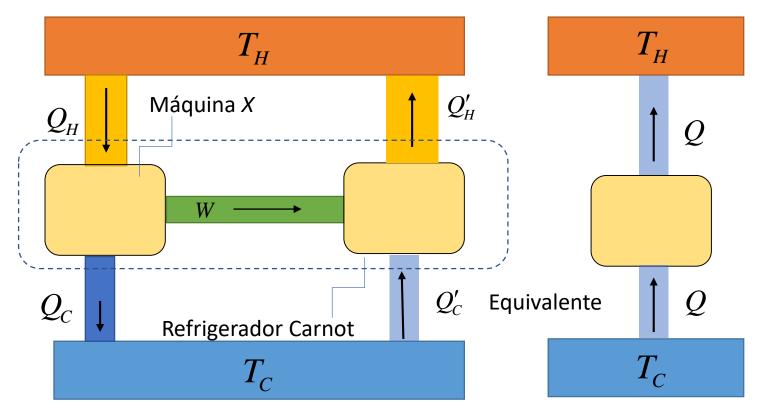
$$K_{\text{Carnot}} = \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}$$
 (coeficiente de rendimiento de un refrigerador de Carnot)

$$e_{\text{Carnot}} = 1 - \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}} = \frac{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}}$$
 (eficiencia de una máquina de Carnot)

$$K_{\text{Carnot}} = \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}$$
 (coeficiente de rendimiento de un refrigerador de Carnot)

$$e_{\text{Carnot}} = 1 - \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}} = \frac{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}}$$
 (eficiencia de una máquina de Carnot)

$$e = e_{\text{Carnot}}$$
 (reversible),
 $e < e_{\text{Carnot}}$ (irreversible).



El teorema de Carnot

La eficiencia de cualquier máquina térmica que dos opere entre temperaturas específicas nunca podrá superar la eficiencia de una máquina Carnot que opere entre las mismas dos temperaturas.

https://youtu.be/jr y ffwcCo

El teorema de Carnot

Todas las máquinas de Carnot que operan entre las mismas dos temperaturas tienen la misma eficiencia, sea cual fuere la naturaleza de la sustancia de trabajo.

$$e = 1 - \frac{T_C}{T_H}$$

$$K_{\text{Carnot}} = \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}$$
 (coeficiente de rendimiento de un refrigerador de Carnot)

$$e_{\text{Carnot}} = 1 - \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}} = \frac{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}{T_{\text{H}}}$$
 (eficiencia de una máquina de Carnot)

Entropía

Funciones de estado Independientes de la trayectoria

Ley cero

Temperatura

1er Ley

Cambio de energía interna

2da Ley

Cambio de entropía

Varios procesos se efectúan naturalmente en la dirección de desorden creciente.

El flujo de calor irreversible aumenta el desorden...

→ La **entropía** es una medida *cuantitativa* del desorden.



$$\frac{|Q_H|}{T_H} = \frac{|Q_C|}{T_C}$$

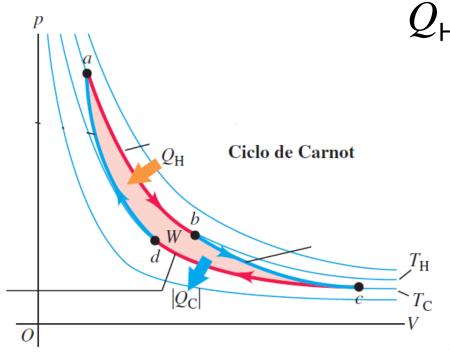
Ciclo Carnot

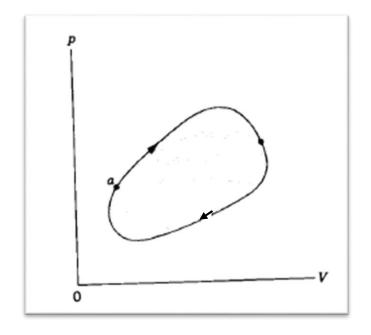
 $Q_{\rm H}$ y $Q_{\rm C}$ siempre tienen signos opuestos

$$\frac{Q_H}{T_H} = -\frac{Q_C}{T_C}$$

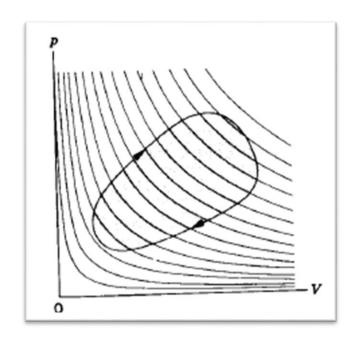
$$\frac{Q_H}{T_H} + \frac{Q_C}{T_C} = 0$$

$$\sum \frac{Q}{T} = 0$$

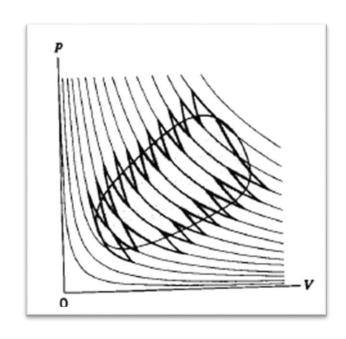




Ciclo reversible



Isoterma



Adiabáticas

$$\sum \frac{Q}{T} = 0$$

Diferencias de temperatura infinitesimales

$$\int \frac{dQ}{T} = 0 \qquad \text{(proceso cíclico reversible)}$$

$$\int \frac{dQ}{T} = 0 \qquad \text{(proceso cíclico reversible)}$$

$$dS = \frac{dQ}{T}$$
 (proceso infinitesimal reversible) J/K

Diferencial exacta

$$\Delta S = \int_{i}^{f} \frac{dQ}{T}$$

$$\Delta S = S_2 - S_1 = \frac{Q}{T}$$

Proceso isotérmico reversible

Una temperatura más alta implica mayor aleatoriedad de movimiento











Q/T es una caracterización adecuada del aumento de aleatoriedad o desorden, cuando hay flujo de calor hacia un sistema.

$$\int \frac{dQ}{T} = 0 \qquad \text{(proceso cíclico reversible)}$$

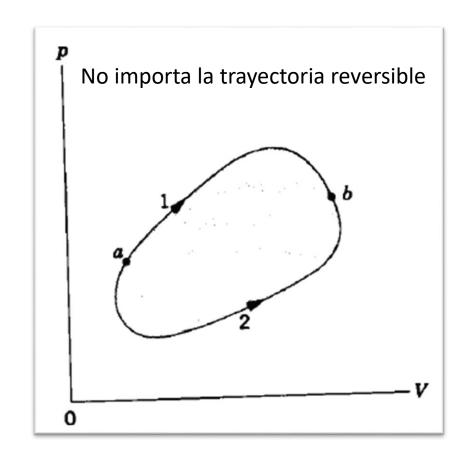
$$\oint dS = 0$$

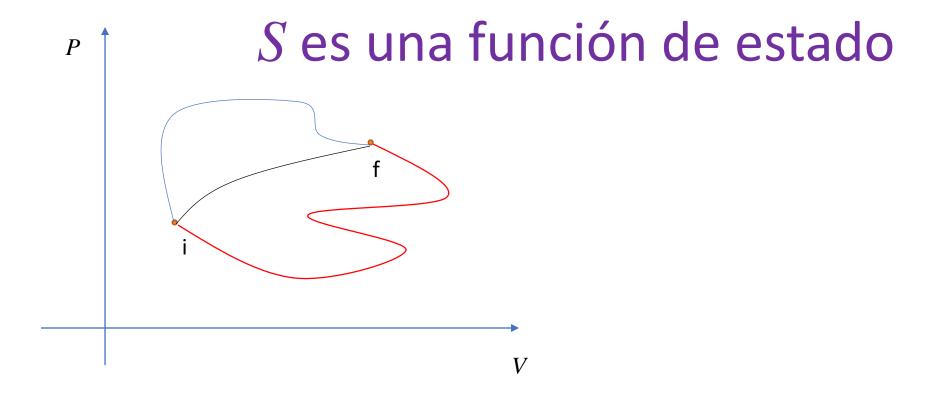
$$\int_{a}^{b} dS - \int_{a}^{b} dS = 0$$

$$\int_{a}^{b} dS + \int_{b}^{a} dS = 0$$

$$tray1 tray2$$

$$\int_{a}^{b} dS = \int_{a}^{b} dS$$
tray1 tray2





$$\Delta S = \int_{i}^{f} \frac{dQ}{T}$$

Proceso reversible

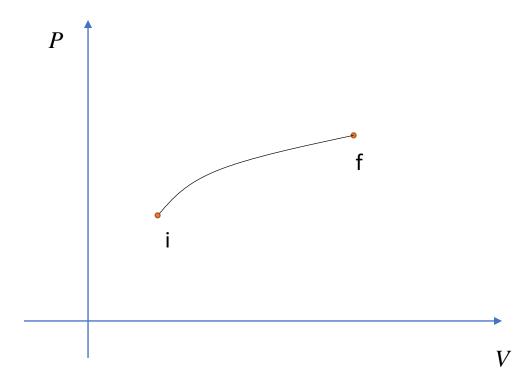
La segunda ley está relacionada con ΔS

S es una función de estado

ENTROPÍA: PROCESOS IRREVERSIBLES

Para hallar el cambio de entropía para una trayectoria irreversible entre dos estados de equilibrio, debe hallarse el proceso reversible que une a los mismos estados, y calcularse el cambio de entropía usando la ecuación

$$\Delta S = \int_{i}^{f} \frac{dQ}{T}$$



ENTROPÍA Y LA SEGUNDA LEY

En cualquier proceso termodinámico pasa de un estado de equilibrio a otro, la entropía del sistema + el entorno o bien permanece sin cambio o bien aumenta.

$$\Delta S_{sistema} + \Delta S_{entorno} \ge 0$$

La entropía de un sistema aislado puede aumentar pero nunca disminuir.

Si un sistema interactúa con sus alrededores, el cambio total de entropía del sistema y de los alrededores nunca disminuye.

Si la interacción implica solo procesos reversibles, la entropía total es constante y $\Delta S = 0$ Si hay procesos irreversibles, la entropía total aumenta y $\Delta S > 0$.

Resumen de ecuaciones

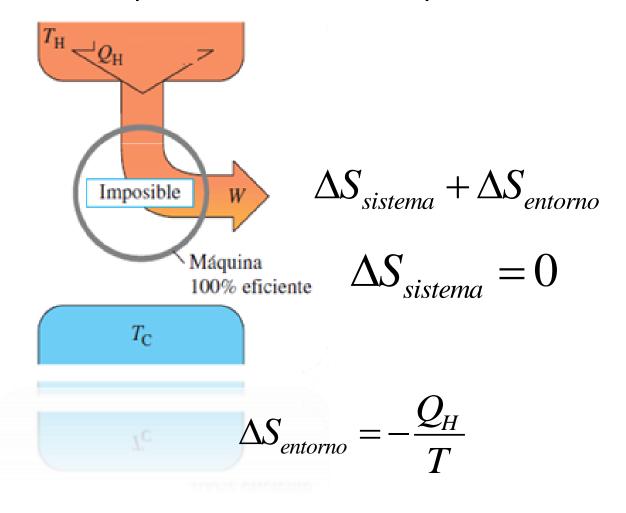
Eficiencia de una máquina de Carnot
$$e_{Carnot} = 1 - \frac{T_C}{T_H} = \frac{T_H - T_C}{T_H}$$
 Temperatura de depósito frío Temperatura de depósito caliente

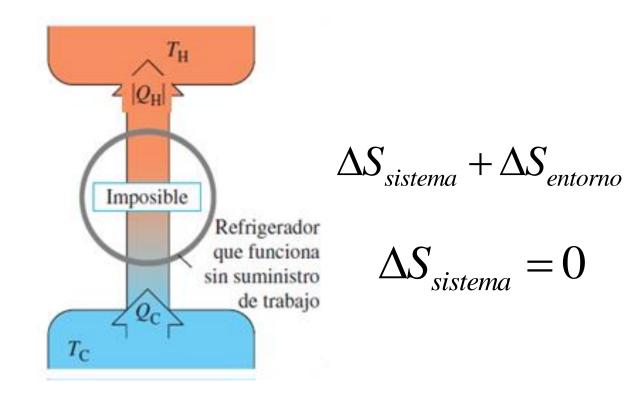
Coeficiente de rendimiento de un
$$K_{\text{Carnot}} = \frac{T_{\text{C}}}{T_{\text{H}} - T_{\text{C}}}$$
 Temperatura del depósito frío Temperatura del depósito caliente

Cambio de entropía en un proceso reversible
$$\Delta S = \int_{1}^{2} \frac{dQ}{T}$$
 Flujo de calor infinitesimal que entra al sistema Límite inferior = estado inicial Temperatura absoluta

Procesos reversibles: Entropía total: $\Delta S = 0$ Procesos irreversibles: Entropía total: $\Delta S > 0$.

¿Por qué ΔS total no puede ser una disminución ?



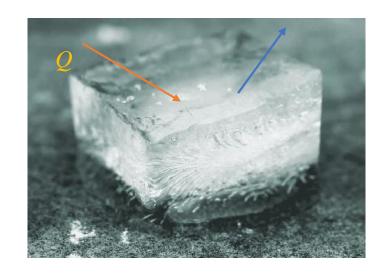


$$\Delta S = \frac{Q}{T_{\rm H}} - \frac{Q}{T_{\rm L}} = Q \left(\frac{1}{T_{\rm H}} - \frac{1}{T_{\rm L}} \right)$$

No es posible un proceso en el que la entropía total disminuya, si se incluyen todos los sistemas que participan en el proceso

Ejemplo 1.

Problema Un trozo de hielo cuya masa m es de 235 g se funde (reversiblemente) a agua, permaneciendo la temperatura a 0°C durante el proceso. ¿Cuál es el cambio de entropía del cubo de hielo? El calor de fusión del hielo es de 333 kJ/kg.



$$\Delta S_{sistema} = \int_{i}^{f} \frac{dQ}{T}$$

$$\Delta S_{sistema} = \frac{1}{T} \int dQ$$

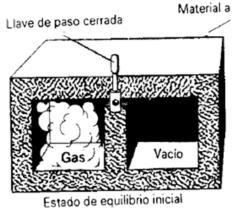
$$\Delta S_{sistema} = \frac{(0.235 \text{ kg})(333 \text{ kJ/kg})}{273 \text{ K}}$$

$$\Delta S_{sistema} = \frac{Q}{T}$$

$$Q = mL$$

$$\Delta S_{sistema} = \Delta S_{sistema} + \Delta S_{entorno}$$

Expansión libre



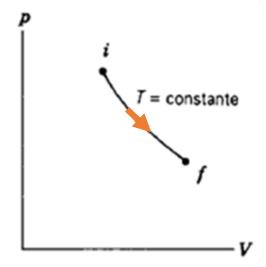
Proceso irreversible

$$\Delta S = S_f - S_i = \int_i^f \frac{dQ}{T} \qquad \Delta S = \frac{nRT}{T} \ln \left(\frac{2V_i}{V_i} \right)$$

$$= \frac{1}{T} \int_i^f dQ \qquad \Delta S = nR \ln 2$$

$$= \frac{Q}{T} = \frac{W}{T} \qquad \Delta S_{sistema} + \Delta S_{entorno}$$

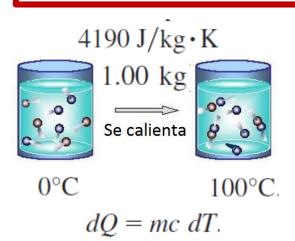
Ejemplo 2.



Proceso reversible

Calculo de variaciones de entropía: Varios ejemplos

1. Cambio de temperatura



$$\Delta S = S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{dQ}{T} = \int_{T_1}^{T_2} mc \frac{dT}{T} = mc \ln \frac{T_2}{T_1}$$

$$= (1.00 \text{ kg})(4190 \text{ J/kg} \cdot \text{K}) \left(\ln \frac{373 \text{ K}}{273 \text{ K}} \right)$$

$$= 1.31 \times 10^3 \text{ J/K}$$

$$\Delta S = mc \ln \frac{T_2}{T_1}$$

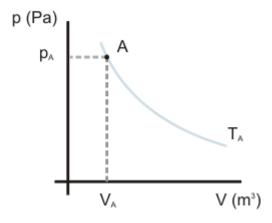
2. Proceso adiabático reversible

$$dQ = 0$$

$$\Delta S = S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{dQ}{T}$$

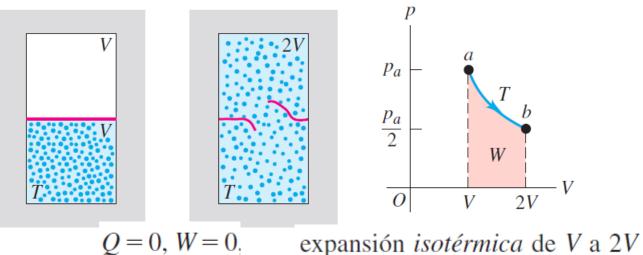
$$\Delta S = 0.$$
 procesos isentrópicos

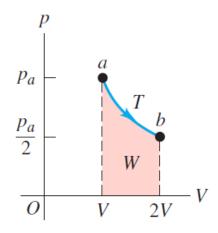




Calculo de variaciones de entropía: Varios ejemplos

3. Expansión libre





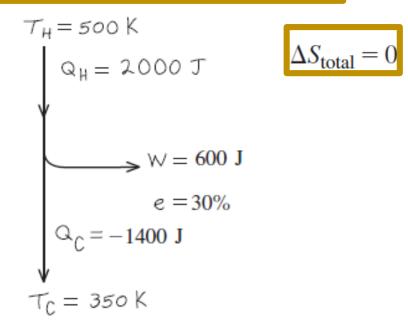
$$Q = 0, W = 0$$

$$\Delta U = 0$$

$$\Delta T = 0$$

$$\Delta S = \frac{Q}{T} = nR \ln 2$$

4. Máquina de Carnot



Procesos adiabáticos reversibles $\Delta S = 0$

$$\Delta S_{\rm H} = \frac{Q_{\rm H}}{T_{\rm H}} = \frac{2000 \text{ J}}{500 \text{ K}} = 4.0 \text{ J/K}$$

$$\Delta S_{\rm C} = \frac{Q_{\rm C}}{T_{\rm C}} = \frac{-1400 \text{ J}}{350 \text{ K}} = -4.0 \text{ J/K}$$

$$\Delta S_{\text{total}} = \Delta S_{\text{H}} + \Delta S_{\text{C}} = 4.0 \text{ J/K} + (-4.0 \text{ J/K}) = 0.$$

https://www2.montes.upm.es/dptos/digfa/cfisica/termo2p/termo2p_probl_files/termo2p_probl.html

GRACIAS