## Termodinámica - Clase 7

#### Graeme Candlish

Institúto de Física y Astronomía, UV graeme.candlish@ifa.uv.cl

### Contenido

### Conceptos en esta clase

La desigualdad de Clausius

Entropía

La segunda ley de la termodinámica

Resumen

## Conceptos en esta clase

- La segunda ley de la termodinámica (su forma matemática)
  - La desigualdad de Clausius
  - La entropía
  - El principio del aumento de entropía

### Contenido

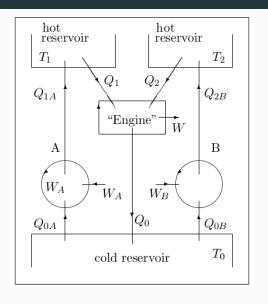
Conceptos en esta clase

La desigualdad de Clausius

Entropía

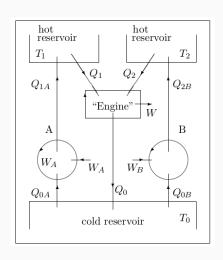
La segunda ley de la termodinámica

Resumen



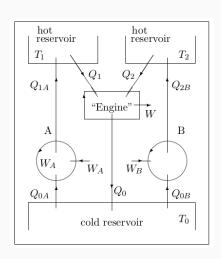
$$Q_1 = Q_{1A}$$
  $Q_2 = Q_{2B}$ 

Intercambio de calor con el foco frio:  $Q_{0A} + Q_{0B} - Q_0$ .



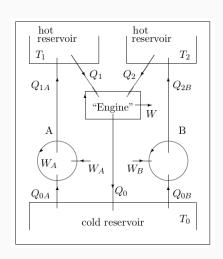
Trabajo neto hecho por el sistema es:

$$W - (W_A + W_B)$$



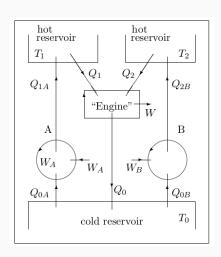
Primera ley:

$$(Q_{0A}+Q_{0B})-Q_0=W-(W_A+W_B)$$



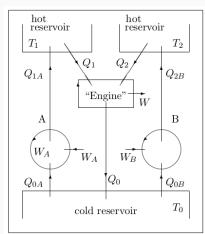
Tenemos un flujo de calor de una sola fuente y conversión de este flujo en trabajo. Por lo tanto, el enunciado de Kelvin-Planck implica:

$$W \leq W_A + W_B$$
  
$$\Rightarrow (Q_{0A} + Q_{0B}) - Q_0 \leq 0$$



Estamos usando máquinas frigoríficas que ocupan el cíclo de Carnot, así que:

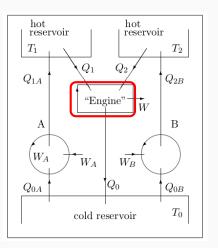
$$\frac{Q_{1A}}{Q_{0A}} = \frac{T_1}{T_0} \quad \Rightarrow \quad Q_{0A} = Q_1 \frac{T_0}{T_1} 
\frac{Q_{2B}}{Q_{0B}} = \frac{T_2}{T_0} \quad \Rightarrow \quad Q_{0B} = Q_2 \frac{T_0}{T_2}$$



#### Entonces:

$$\left(Q_{0A}+Q_{0B}\right)-Q_{0}=\left(\frac{Q_{1}}{T_{1}}+\frac{Q_{2}}{T_{2}}\right)T_{0}-Q_{0}=\frac{Q_{1}}{T_{1}}+\frac{Q_{2}}{T_{2}}-\frac{Q_{0}}{T_{0}}\leq0$$

Hasta ahora hemos considerado como sistema el aparato completo (el motor y las dos máquinas frigoríficas). Ahora vamos a considerar **el motor como el sistema**.



Desde el punto de vista del **motor**,  $Q_1$  y  $Q_2$  entran el sistema, y  $Q_0$  sale. Así que  $Q_0$  lleva un signo menos según esta nueva definición del sistema:

$$\frac{Q_0}{T_0} + \frac{Q_1}{T_1} + \frac{Q_2}{T_2} \le 0$$

Generalizando a un número arbitrario de motores y máquinas frigoríficas:

$$\sum_{i} \frac{Q_{i}}{T_{i}} \leq 0$$

Las temperaturas  $T_i$  son las temperaturas de los focos. NO es la temperatura del sistema!

En el límite de muchos intercambios de calor infinitesimales tenemos una integral:

$$\oint \frac{dQ}{T} \le 0$$
 La designaldad de Clausius

Aquí T es todavía la temperatura de los focos (ya que hay flujos infinitesimales de calor la diferencia en temperatura entre los focos se acerca a cero en el límite, así que hay una sola temperatura T).

# Procesos (cíclos) reversibles

Si **todos** los procesos son reversibles, podemos invertir la dirección de todos los flujos de calor (y el trabajo), aplicar la misma lógica, y llegar a:

$$\oint \frac{d^2Q}{T} \ge 0$$

Este es consistente con el resultado anterior si y sólo si tenemos una igualdad:

$$\oint \frac{dQ_R}{T} = 0$$
 Cíclos reversibles

En el caso de cíclos reversibles, T es la temperatura del sistema también.

### Contenido

Conceptos en esta clase

La desigualdad de Clausius

# Entropía

La segunda ley de la termodinámica

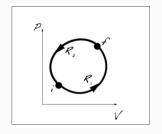
Resumer

#### Un cíclo reversible

$$\oint \frac{dQ}{T} = \int_{i}^{f} \frac{dQ_{R}}{T} + \int_{f}^{i} \frac{dQ_{R}}{T} = 0$$

$$\Rightarrow \int_{i|\text{camino 1}}^{f} \frac{dQ_{R}}{T} = \int_{i|\text{camino 2}}^{f} \frac{dQ_{R}}{T}$$

La integral es independiente del camino: tenemos una diferencial exacta.



### Entropía: una nueva variable termodinámica

Definimos una nueva variable termodinámica: la **entropía** S.

$$dS \equiv \frac{dQ_R}{T} \quad \Rightarrow \quad \int_i^f \frac{dQ_R}{T} = \int_i^f dS = S_f - S_i = \Delta S$$

(Aunque  $dQ_R$  es inexacta, 1/T es un factor integrante que la convierte en una diferencial exacta).

#### Contenido

Conceptos en esta clase

La desigualdad de Clausius

Entropía

La segunda ley de la termodinámica

Resumer

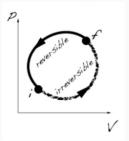
# El principio del aumento de entropía

$$\int_{i}^{f} \frac{dQ}{T} + \int_{f}^{i} \frac{dQ_{R}}{T} < 0$$

$$\Rightarrow \int_{i}^{f} \frac{dQ}{T} < \int_{i}^{f} \frac{dQ_{R}}{T} = S_{f} - S_{i} = \Delta S$$

Entonces, tenemos  $dQ \leq TdS$ . Si el sistema está aislado térmicamente (dQ = 0):

$$dS \ge 0$$



# La segunda ley de la termodinámica

En cualquier proceso para un sistema aislado:

$$dS \geq 0 \quad \Rightarrow \quad \Delta S \geq 0 \quad \text{para un proceso finito}$$

En el caso de un proceso reversible:

$$\Delta S = 0$$

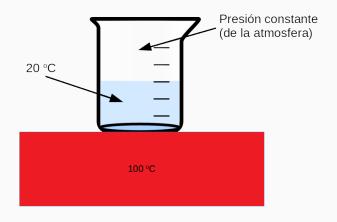
## La segunda ley de la termodinámica

En cualquier proceso **irreversible**, la entropía de un sistema aislado aumenta. En cualquier proceso **reversible**, la entropía de un sistema aislado se mantiene constante.

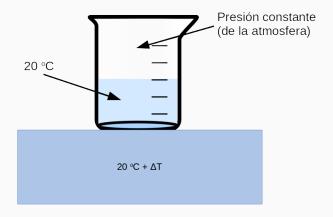
⇒ si un sistema está en **equilibrio**, su entropía debe estar en su **máximo**.

# La segunda ley de la termodinámica

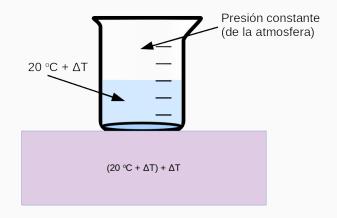
- ¿Por qué hablamos de un sistema aislado aquí?
- Porque se puede tener disminución de la entropía del sistema para un sistema abierto...
- ...pero la entropía del sistema + entorno siempre aumenta (en un proceso irreversible).



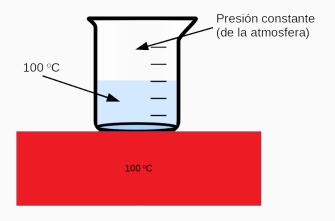
Consideramos un proceso reversible equivalente:



Consideramos un proceso reversible equivalente:



Consideramos un proceso reversible equivalente:



- En cada momento hay un flujo de calor  $dQ = C_P dT$  reversible del foco caliente hacia el agua.
- La entropía del **agua** cambia como  $dS_{\text{sistema}} = C_P dT/T$ .
- Suponiendo que C<sub>P</sub> es una constante (al menos en este rango de temperatura):

$$\Delta S_{\text{sistema}} = C_P \int_{T_i}^{T_f} \frac{dT}{T} = C_P \ln \frac{373}{293} = 0.24141 C_P$$

 Entropía es una variable termodinámica, así que este resultado aplica al proceso irreversible original también.

- También podemos calcular el cambio de entropía del entorno.
- El flujo de calor que **sale** del foco caliente es igual al que entra el agua:  $Q_{\text{foco}} = -C_P(373 293) = -80C_P$ .
- Este flujo ocurre a una temperatura constante:

$$\Delta S_{\text{foco}} = -80 C_P / 373 = -0.21448 C_P$$

• El cambio total del **universo** (sistema + entorno) es:

$$\Delta S_{\mathsf{foco}} + \Delta S_{\mathsf{sistema}} = 0.02693 C_P > 0.$$

### Contenido

Conceptos en esta clase

La desigualdad de Clausius

Entropía

La segunda ley de la termodinámica

Resumen

#### Resumen

- La designaldad de Clausius: para el **sistema** en cualquier proceso cíclico  $\int dQ/T \le 0$ .
- Definición de la entropía:  $dS \equiv dQ_R/T$ .
- La segunda ley de la termodinámica: para un sistema aislado  $\Delta S \geq 0$ , con igualdad solamente en el caso de un proceso reversible.
- Por lo tanto, en nuestro Universo, la entropía siempre aumenta.
- Este es la única ley de la física que define una dirección en el tiempo para los procesos físicos.
- En la física estadística hay una explicación de primeros principios de la segunda ley.