

**Termo avanzada**

**Guía 7: Ciclo de Otto cuántico**

---

**El ciclo de Otto más sencillo**

**Sustancia de trabajo:** qubit con hamiltoniano

$$H = E|1\rangle\langle 1|,$$

donde  $|1\rangle$  estado fijo y  $E$  controlada externamente. Base de autoestados:  $|1\rangle$  y  $|0\rangle \perp |1\rangle$  (tiene energía 0).

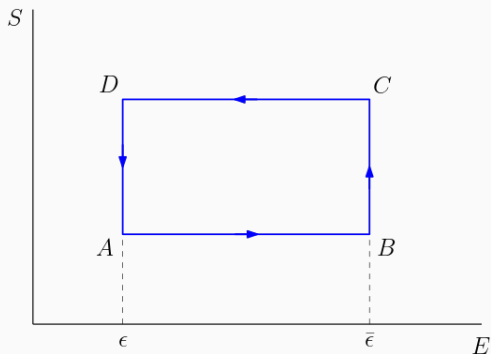
**Dos reservorios,** a temperaturas  $T$  y  $\bar{T} > T$ .

## El ciclo

- **Compresión adiabática.** El motor parte del equilibrio con el reservorio  $T$  y con  $E = \epsilon$  (estado  $A$ ); se lo aísla del reservorio y se varía  $E$  hasta alcanzar el valor final  $\bar{\epsilon} > \epsilon$  (estado  $B$ ).
- **Calentamiento isocórico.** Se pone al motor en contacto con el reservorio  $\bar{T}$  y se deja que equilibre manteniendo  $E = \bar{\epsilon}$  fijo (estado  $C$ ).
- **Expansión adiabática.** Se aísla el motor del reservorio y se varía  $E$  hasta volver al valor  $\epsilon$  (estado  $D$ ).
- **Enfriamiento isocórico.** Se pone al motor en contacto con el reservorio  $T$  y se deja que equilibre manteniendo  $E = \epsilon$  fijo (estado  $A$ ).

# El ciclo

Tramos adiabáticos  $\Rightarrow$  Evolución unitaria  $\Rightarrow$  Entropía de vN constante.



# Evolución en los tramos adiabáticos

- Evolución de una matriz densidad cualquiera

$$\left. \begin{aligned} \rho(t) &= \sum_i p_i |\psi_i(t)\rangle \langle \psi_i(t)| \\ |\dot{\psi}_i(t)\rangle &= -iH(t)|\psi_i(t)\rangle \end{aligned} \right\} \Rightarrow \dot{\rho}(t) = -i[H(t), \rho(t)]$$

- En nuestro caso,  $H(t) = E(t)|1\rangle\langle 1| \Rightarrow [H(t), H(t')] = 0$

$$\Rightarrow \rho(t) = \rho(0) = \frac{e^{-\beta H(0)}}{Z} \text{ es solución}$$

$\Rightarrow$  **La matriz densidad se mantiene constante en los tramos adiabáticos.**

## Estados $A$ , $B$ , $C$ y $D$

$$\rho_A = \frac{1}{1 + e^{-\beta\epsilon}} (|0\rangle\langle 0| + e^{-\beta\epsilon}|1\rangle\langle 1|) = \rho_B$$

$$\rho_C = \frac{1}{1 + e^{-\bar{\beta}\bar{\epsilon}}} (|0\rangle\langle 0| + e^{-\bar{\beta}\bar{\epsilon}}|1\rangle\langle 1|) = \rho_D$$

# Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \text{Tr}(\rho_A H_A - \rho_B H_B)$$



## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \text{Tr}[\rho_A(H_A - H_B)]$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = (\epsilon - \bar{\epsilon}) \text{Tr}(\rho_A |1\rangle\langle 1|)$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = (\epsilon - \bar{\epsilon}) \langle 1 | \rho_A | 1 \rangle$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = (\epsilon - \bar{\epsilon}) \frac{e^{-\beta\epsilon}}{1 + e^{-\beta\epsilon}}$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

# Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \text{Tr}(\rho_C H_C - \rho_B H_B)$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \text{Tr}[(\rho_C - \rho_B)H_B]$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \bar{\epsilon} \text{Tr}[(\rho_C - \rho_B)|1\rangle\langle 1|]$$



# Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \bar{\epsilon} \langle 1 | (\rho_C - \rho_B) | 1 \rangle$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \bar{\epsilon} \left( \frac{e^{-\bar{\beta}\bar{\epsilon}}}{1 + e^{-\bar{\beta}\bar{\epsilon}}} - \frac{e^{-\beta\epsilon}}{1 + e^{-\beta\epsilon}} \right)$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \bar{\epsilon} \left( \frac{1}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1} - \frac{1}{e^{\beta\epsilon} + 1} \right)$$

## Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \bar{\epsilon} \left( \frac{1}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1} - \frac{1}{e^{\beta\epsilon} + 1} \right)$$

- Trabajo entregado en el tramo  $CD$ :

$$W_{CD} = \frac{\bar{\epsilon} - \epsilon}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1}$$

# Trabajo y calor

- Trabajo entregado en el tramo  $AB$ :

$$W_{AB} = \frac{\epsilon - \bar{\epsilon}}{e^{\beta\epsilon} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $BC$ :

$$Q_{BC} = \bar{\epsilon} \left( \frac{1}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1} - \frac{1}{e^{\beta\epsilon} + 1} \right)$$

- Trabajo entregado en el tramo  $CD$ :

$$W_{CD} = \frac{\bar{\epsilon} - \epsilon}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1}$$

- Calor absorbido en el tramo  $DA$ :

$$Q_{DA} = \epsilon \left( \frac{1}{e^{\beta\epsilon} + 1} - \frac{1}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1} \right)$$

# Trabajo total y eficiencia

- Trabajo total:

$$W = W_{AB} + W_{CD} = (\bar{\epsilon} - \epsilon) \left( \frac{1}{e^{\beta\bar{\epsilon}} + 1} - \frac{1}{e^{\beta\epsilon} + 1} \right)$$

$$W \geq 0 \iff \beta\bar{\epsilon} \leq \beta\epsilon \iff \epsilon/\bar{\epsilon} \geq T/\bar{T}$$

- Eficiencia:

$$\eta = \frac{W}{Q_{BC}} = 1 - \frac{\epsilon}{\bar{\epsilon}} \leq 1 - \frac{T}{\bar{T}}$$

## Fenómenos más cuánticos

# 1. Squeezing



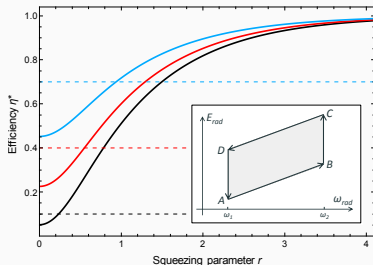
# Squeezing

Oscilador armónico  $\Rightarrow$  Operador de squeezing  $U = e^{r[a^2 - (a^\dagger)^2]}/2$

$$(\Delta x)_{U|n\rangle} = e^{-r}(\Delta x)_{|n\rangle} \quad (\Delta p)_{U|n\rangle} = e^r(\Delta p)_{|n\rangle}$$

# Squeezing y eficiencia

**Roßnagel et al, 2014:** si el reservorio caliente no está en el estado térmico  $\rho_{\bar{T}}$  sino en el estado  $U\rho_{\bar{T}}U^\dagger$ , entonces al ponerlo en contacto con el qubit éste equilibra “a temperatura mayor a  $\bar{T}$ ”  $\Rightarrow$  La eficiencia puede superar a Carnot.



Verificado experimentalmente (**Klaers et al, 2017**)

## **2. Trabajo y entrelazamiento**

# Sistema y estado inicial

**Sistema:** dos qubits,  $A$  y  $B$ , con hamiltoniano  $H = 0$ .

**Estado inicial:** estado puro maximalmente entrelazado  $\Leftrightarrow$   
 $\rho_A = \rho_B = \mathbb{1}/2$ .



## “Casi” violación de la segunda ley

$\exists$  proceso en el que

- El sistema interactúa con un único reservorio
- Cada qubit termina en el mismo estado en el que empezó  
( $\rho_A = \rho_B = \mathbb{1}/2$ )
- El sistema entrega trabajo

## El proceso

- Subimos la energía de los estados desocupados  $\Rightarrow W = 0$ .
- Ponemos al sistema en contacto con el reservorio y dejamos que equilibre  $\Rightarrow$  Los estados excitados se ocupan  $\Rightarrow$  El sistema adquiere energía.
- Separamos del reservorio y bajamos la energía de los estados excitados hasta volver a  $H = 0 \Rightarrow$  El sistema devuelve la energía que adquirió en forma de trabajo.
- Volvemos a poner en contacto con el reservorio  $\Rightarrow$  Estado final  $\rho = \mathbb{1}/4 \Rightarrow \rho_A = \rho_B = \mathbb{1}/2$ .

# Referencias

- Squeezing teórico: Roßnagel et al, Physical Review Letters 2014

<https://arxiv.org/abs/1308.5935>

- Squeezing experimental: Klaers et al, Physical Review X 2017

<https://arxiv.org/abs/1703.10024><https://arxiv.org/abs/1703.10024>

- Borrado de una memoria cuántica: Del Río et al, Nature 2013

<https://arxiv.org/abs/1009.1630>