

# Clase 6

Manuel Garcia.

February 26, 2024

## 1 Ensable microcanónico Cuántico

Ecuacion de valores propios

$$H^{(N)}\phi_j(\vec{q}) = E_j\phi_j(\vec{q})$$

Se conocen las funciones de onda de probabilidad  $\phi_j(\vec{q})$  que describen los estados cuánticos  $|\phi_j\rangle$ . Por lo tanto se conocen los estados cuánticos del sistema de  $N$  partículas  $\{|\phi_j\rangle\}$  que es la base del espacio de hilbert  $\mathcal{H}^{(N)}$  y el espectro de niveles  $\{E_j\}$ .

El interes es encontrar la probabilidad  $p_j$  de que el sistema aislado se encuentre en un estado cuantico  $|\phi_j\rangle$  con energia  $E_j$ . Para el sistema aislado  $E = U_{sis}$  es fija.

### 1.1 Distribución de Probabilidad Microcanónica

La probabilidad de que el sistema aislado se encuentre en un microestado  $|\phi_j\rangle$  con ejercia  $E_j$

$$p_j = p_j(E_j)$$

Como  $E$  (energia del sistema) es fija entonces los estados accesibles del sistema

$$E_l = E_s = E_m = \dots = E_p = E$$

Se cumple que todos los estados accesibles tienen la misma probabilidad

$$p_j = p_s = p_m = \dots = p_p$$

Se cumple que todos los  $g = W$  estados accesibles tienen igual probabilidad.

$$\sum_{j=1}^W p_j = Wa = 1 \quad \rightarrow \quad a = \frac{1}{W}$$

donde  $a$  es la probabilidad del estado.

$$p_j = \begin{cases} \frac{1}{W}, & \text{para } E_j = E \\ 0, & \text{para } E_j \neq E \end{cases}$$

### Operador matriz densidad de probabilidad del ensamble microcanónico

$$p_j = p(E_j) = \frac{1}{W}$$

Teniendo en cuenta que de manera general la probabilidad de que en un instante dado un sistema se encuentre en el microestado  $|\phi_j\rangle$  con energia  $E_j$

$$p_j = p(E_j) = \frac{|b_j|^2}{\sum_j |b_j|^2}$$

entonces para el ensamble microcanonico

$$|b_j|^2 = 1$$

Entonces el operador matriz densidad de probabilidad  $\hat{\rho}$

$$p_{lj} = \delta_{lj} |b_j|^2$$

Donde

$$|b_j|^2 = \begin{cases} 1, & \text{para } E_j = E \\ 0, & \text{para } E_j \neq E \end{cases}$$

El operador  $\hat{\rho}$  se puede escribir

$$\hat{\rho} = \sum_{j=1}^W |\phi_j\rangle |b_j|^2 \langle\phi_j| = \sum_{j=1}^W |\phi_j\rangle \langle\phi_j|$$

Y tendremos que

$$\Omega = Tr[\hat{\rho}] = W$$

Donde  $\Omega$  es la **funcion de partición** microcanónica.

**Promedio estadístico de la energía** (definición estadística de la energía interna)

$$\langle E \rangle = \frac{\sum_{j=1}^W E_j p_j}{\sum_{j=1}^W p_j} = \frac{Tr[\hat{\rho} \hat{H}^{(N)}]}{Tr[\hat{\rho}]} = E$$

Y la fluctuación estadística de la energía

$$\Delta E = \sqrt{\langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2} = 0$$

Esto es consecuencia de que la energía del sistema  $E$  es fija.

## 2 Definición estadística de la entropía

La conexión entre el ensamble microcanónico y la termodinámica se establece de manera general al definir estadísticamente a la entropía  $S(E, V, N)$  mediante el principio de Boltzmann

$$S(E, V, N) = \kappa_B \ln[W(E, V, N)] = \kappa_B \ln[\Omega(E, V, N)]$$

### 2.1 Incremento de la entropía en un gas ideal en expansión

Los niveles de energía de una partícula libre en un pozo de potencial tridimensional

$$\epsilon_{i_x, i_y, i_z} = \epsilon_{i_x} + \epsilon_{i_y} + \epsilon_{i_z} = \frac{h^2}{8m} \frac{1}{L^2} (i_x^2 + i_y^2 + i_z^2)$$

La energía

$$E_j = \frac{h^2}{8m} \frac{1}{L^2} \sum_{l=1}^N (i_{xl}^2 + i_{yl}^2 + i_{zl}^2)$$

energía promedio

$$\langle \epsilon \rangle = \frac{\langle E \rangle}{N} = \frac{h^2}{4m^2} \frac{1}{NL^2} \left\langle \sum_{l=1}^N (i_{xl}^2 + i_{yl}^2 + i_{zl}^2) \right\rangle$$

Lo que implica que

$$\langle v^2 \rangle = \frac{\langle p^2 \rangle}{m^2} = \frac{h}{2mL} \frac{1}{\sqrt{N}} \sqrt{\left\langle \sum_{l=1}^N (i_{xl}^2 + i_{yl}^2 + i_{zl}^2) \right\rangle}$$

Dado que  $\langle v \rangle \leq c$  entonces

$$\sqrt{\left\langle \sum_{l=1}^N (i_{xl}^2 + i_{yl}^2 + i_{zl}^2) \right\rangle} \leq \frac{2mcL\sqrt{N}}{h}$$

Si tenemos  $V_2 > V_1$  debido a que  $L_2 = L_1 + \Delta L$  se cumple que

$$W_2 > W_1$$

Como el numero de estados aumenta la entropia aumenta para que la desigualdad se cumpla. Esto es consistente con la entropia de Boltzmann.

$$S_1 = \kappa_B \log[W_1] \qquad S_2 = \kappa_B \log[W_2]$$

$$S_1 < S_2$$