

# Física Estadística.

## Prueba de clase 1

January 27, 2010

1. Defina y explique las principales características de un "Gas ideal clásico", un "Gas de Boltzmann" y un "Gas perfecto" (4 puntos).

2. Considere un cristal (ideal) compuesto por  $N$  átomos. El retículo tiene  $N$  vértices (sitios que pueden ser ocupados por átomos), y otros  $N$  puntos entre estos sitios que también pueden ser ocupados. La energía necesaria para mover un átomo de un sitio reticular a un punto entre sitios es  $E$ . El número de defectos del cristal (átomos entre sitios) es  $n$ . Obtenga:

- La energía interna del sistema (1 punto).
- Su entropía. Dé una expresión aproximada para  $n \gg 1$  (1 punto).
- El número de defectos  $n$  cuando el sistema está en equilibrio termodinámico a temperatura  $T$  (1 punto).

a) Sea  $U_0$  la energía interna cuando ningún átomo ocupa los sitios entre vértices. Cuando se ocupan  $n$  sitios, la energía interna es

$$U = U_0 + nE.$$

b) Hay  $C_n^N$  formas de elegir  $n$  átomos de los  $N$  vértices, y  $C_n^N$  formas de situarlas en  $N$  sitios entre vértices, luego  $\Omega = (C_n^N)^2$ . La entropía es por tanto:

$$S = k \ln \Omega = 2k \ln \frac{N!}{n!(N-n)!}.$$

Cuando  $n \gg 1$  y  $(N-n) \gg 1$ , podemos usar la aproximación de Stirling [ $\ln(x!) \simeq x \ln x - x$ ], de manera que

$$S \simeq 2k[N \ln N - n \ln n - (N-n) \ln(N-n)].$$

c) A temperatura y volumen fijos, la energía libre se minimiza en el equilibrio. De  $F = U_0 + nE - TS$  y  $\partial F / \partial n = 0$  tenemos

$$n = \frac{N}{e^{E/(2kT)} + 1}.$$

3. Utilizando la función de partición canónica, demuestre que la capacidad calorífica a volumen constante está relacionada con las fluctuaciones de la energía,  $E$ , a través de la fórmula de Einstein (3 puntos):

$$C_V = \frac{1}{kT^2} (\langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2).$$

La función de partición es

$$Z = \sum_n \exp(-\beta E_n),$$

donde la suma es sobre los posibles estados del sistema. Por tanto, la energía interna es

$$U = \langle E \rangle = \frac{\sum_n E_n \exp(-\beta E_n)}{\sum_n \exp(-\beta E_n)} = -\frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z,$$

donde consideramos que los  $\{E_n\}$  son constantes. Para  $\langle E^2 \rangle$ , tenemos

$$\langle E^2 \rangle = \frac{\sum_n E_n^2 \exp(-\beta E_n)}{\sum_n \exp(-\beta E_n)} = \frac{1}{Z} \frac{\partial^2}{\partial \beta^2} Z = \frac{\partial}{\partial \beta} \left( \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z \right) + \left( \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z \right)^2.$$

Por un lado tenemos

$$\frac{\partial U}{\partial T} = -\frac{1}{kT^2} \frac{\partial U}{\partial \beta};$$

por otro,

$$\frac{\partial U}{\partial \beta} = -\frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \ln Z = U^2 - \langle E^2 \rangle.$$

Luego, como mantener el conjunto  $\{E_n\}$  constante es equivalente a mantener constante el volumen, la capacidad calorífica a volumen constante viene dada por la fórmula de Einstein:

$$C_V = \frac{1}{kT^2} (\langle E^2 \rangle - U^2).$$