

Título del experimento

Nicolás Berrío-Herrera*
Universidad de los Andes, Bogotá, Colombia.

(Dated: 31 de mayo de 2023)

I. RESULTADOS Y ANÁLISIS

Dado que nos interesa debelar la relación entre la estadística de Bose-Einstein y la termodinámica quizás uno de los mejores inicios es $\langle E \rangle$. Esto debido a que tenemos una manera de describirlo.

En consecuencia si iniciamos de la definición para $\langle E \rangle$ en física estadística tenemos

$$\langle E \rangle = \int_0^\infty g(E) f_{BE}(E) E dE. \quad (1)$$

Ahora bien, para este caso, reemplacemos entonces con los valores que tenemos. En particular centrémonos en el caso de un sólido para el cual

$$g(E) = \frac{1}{\hbar\omega}$$
$$f_{BE}(E) = \frac{1}{e^{\frac{E}{k_B T}} - 1}$$

Lo que nos deja entonces con

$$\langle E \rangle = \int_0^\infty \frac{E}{\hbar\omega \left(e^{\frac{E}{k_B T}} - 1 \right)} dE. \quad (2)$$

Esta integral requiere un cambio de variable para ser solucionado de mejor manera. En particular tomaremos

$$U = \frac{E}{K_B T}$$
$$dU = \frac{dE}{K_B T}.$$

Ahora bien, reemplazando en nuestra integral nos queda

$$\langle E \rangle = \frac{(k_B T)^2}{\hbar\omega} \int_0^\infty \frac{U}{e^U - 1} dU. \quad (3)$$

En este caso, la integral resultante al hacer el cambio de variable resulta ser $\frac{\pi^2}{6}$ lo que nos deja con

$$\langle E \rangle = \frac{\pi^2 (k_B T)^2}{\hbar\omega 6}. \quad (4)$$

* Correo institucional: n.barbosa648@uniandes.edu.co

Ahora teniendo esto, podemos considerar la expresión de $\langle E \rangle$ para termodinámica con lo que conseguimos

$$\langle E \rangle = TS + PV.$$

Ahora bien, una vez tenemos esto podemos ver que tenemos varias relaciones que nos pueden interesar. Para comenzar podemos hallar la entropía del sistema

$$\left(\frac{d\langle E \rangle}{dT} \right)_{P,V} = S.$$

Ahora que tenemos $\langle E \rangle$ podemos encontrar esta derivada lo que nos deja con

$$\left(\frac{d\langle E \rangle}{dT} \right)_{P,V} = S = \frac{2\pi^2 k_B^2 T}{\hbar\omega 6}.$$

Ahora bien, dado que estamos en termodinámica podemos saber que

$$C = T \left(\frac{dS}{dT} \right)_{P,V} = \frac{2\pi^2 k_B^2 T}{\hbar\omega 6}.$$

Cosa que coincide con lo esperado pues $C = \frac{dU}{dT}$.

Por otro lado, ya con esto, podemos encontrar múltiples relaciones entre la termodinámica y la física estadística. Por ejemplo, si quisiéramos encontrar la energía libre de Helmholtz solo deberíamos encontrar

$$F = \langle E \rangle - TS$$
$$= \frac{\pi^2 (k_B T)^2}{\hbar\omega 6} - \frac{2\pi^2 k_B^2 T^2}{\hbar\omega 6}$$

II. CONCLUSIONES
