

Física Teórica 3 – primer cuatrimestre de 2025

Guía 4: Transporte

1. Considere la distribución de Maxwell-Boltzmann local:

$$f(\mathbf{r}, \mathbf{p}, t) = \frac{n(\mathbf{r}, t)}{[2\pi mkT(\mathbf{r}, t)]^{3/2}} \exp\left[-\frac{|\mathbf{p} - m\mathbf{u}(\mathbf{r}, t)|^2}{2mkT(\mathbf{r}, t)}\right],$$

Calcule: las densidades de partículas, energía cinética y momento lineal; la velocidad media; las densidades de corriente de partículas, de corriente de energía cinética y de corriente térmica; el tensor de esfuerzos y el tensor de presión.

2. Obtenga la función de distribución de Maxwell-Boltzmann a partir de los ensambles microcanónico y canónico.

3. Obtenga las funciones de distribución de equilibrio de los siguientes sistemas:

- a) Un gas diluido de partículas ultrarrelativistas con velocidad media nula. Determine, además, la ecuación de estado.
- b) Un gas ideal sujeto al potencial gravitatorio sobre la superficie de la tierra. Determine, además, la densidad de partículas a una altura z .
- c) Una columna cilíndrica de gas que rota alrededor de su eje a velocidad angular constante. (*Sugerencia:* piense en el potencial equivalente en el sistema de referencia que rota con el gas).

4. a) Estime la probabilidad de que, en una habitación de $3 \times 3 \times 3 \text{ m}^3$ a presión atmosférica y temperatura 300 K, y para un dado instante de tiempo, un volumen de 1 cm^3 se quede sin aire. Repita la estimación para un volumen de 1 \AA^3

b) Estime la probabilidad de que una estampilla de masa $m = 0.1 \text{ g}$ apoyada en un escritorio a presión atmosférica y temperatura 300 K salte espontáneamente a una altura de 10^{-8} cm por sobre dicho escritorio. (*Sugerencia:* en vez de pensar en una única estampilla, considere un conjunto infinito de estampillas colocadas una al lado de la otra, e interprételo como un ensamble de partículas para el que puede despreciar la energía cinética).

c) Estime la fracción de partículas de hidrógeno H_2 al nivel del mar que pueden escapar de la atmósfera de la tierra. Para esto, utilice que la velocidad de escape es aproximadamente $v_e = \sqrt{\frac{2GM}{R}} \approx 10^4 \text{ m/s}$, y muestre que:

- i. La función error integrada a partir de un cierto valor lo suficientemente grande puede aproximarse por

$$\int_y^\infty dx e^{-x^2} = e^{-y^2} \left(\frac{1}{2y} - \frac{1}{4y^3} + \dots \right).$$

(*Sugerencia:* considere la variable $t = x^2$ e integre varias veces por partes).

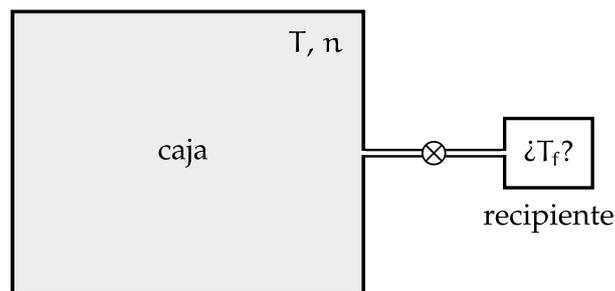
ii. La aproximación del ítem anterior implica que

$$\int_y^\infty dx x^2 e^{-x^2} = e^{-y^2} \left(\frac{y}{2} + \frac{1}{4y} + \dots \right).$$

5. Un gas ideal monoatómico, compuesto por partículas de masa m , está encerrado en un recipiente de volumen V . El gas está en reposo y en equilibrio térmico. El recipiente está aislado térmicamente. En $t = 0$, se abre un pequeño orificio de área \mathcal{A} en la pared del recipiente y empieza un proceso de efusión. La presión exterior es nula. En todo momento se asume que el gas dentro del recipiente está en equilibrio térmico y en reposo, aunque su densidad, energía y temperatura varían lentamente con el tiempo. Recordar que para un gas ideal monoatómico en reposo, la temperatura se define a través de la energía según la relación $E = \frac{3}{2}NkT$.

- Si la temperatura es T y el número de partículas dentro del recipiente es N , calcular \dot{N}/N . (Cuidado con el signo. Chequear las unidades).
- Bajo las mismas condiciones, calcular \dot{E}/E , donde E es la energía del gas en el recipiente. Mostrar que $\dot{E}/E = \alpha \dot{N}/N$. Dar el valor de la constante α .
- Mostrar que $\dot{T}/T = \gamma \dot{N}/N$. Dar el valor de la constante γ .
- La temperatura del gas en el recipiente ¿aumenta o disminuye?
- Calcular $T(t)$. Inicialmente $T(0) = T_0$.

6. Una caja contiene un gas ideal monoatómico de partículas de masa m , a temperatura T y densidad n . Durante un breve intervalo de tiempo Δt , un pequeño orificio de área \mathcal{A} comunica la caja con un recipiente térmicamente aislado, inicialmente vacío.



- ¿Cuál es el flujo de partículas hacia el recipiente y cuál es el flujo de energía? (Despreciar el flujo de las partículas que regresan desde el recipiente hacia la caja. Despreciar cualquier variación de T y n durante el período en el que está abierta la comunicación).
- Una vez cerrada la comunicación entre la caja y el recipiente, el gas en el recipiente alcanza eventualmente el equilibrio. ¿Cuál es su temperatura final?

Algunas integrales útiles

Si f es la distribución de Maxwell–Boltzmann centrada en $\mathbf{p}_0 = m\mathbf{u} = 0$,

$$f(\mathbf{p}) = \frac{n}{(2m\pi kT)^{3/2}} \exp\left(-\frac{\mathbf{p}^2}{2mkT}\right),$$

entonces:

$$\int d^3\mathbf{p} f(\mathbf{p}) = n,$$

$$\int d^3\mathbf{p} p_i p_j f(\mathbf{p}) = \delta_{ij} mnkT,$$

$$\int d^3\mathbf{p} p_i p_j p_k p_l f(\mathbf{p}) = (\delta_{ij}\delta_{kl} + \delta_{il}\delta_{jk} + \delta_{ik}\delta_{jl}) n(mkT)^2,$$

$$\int d^3\mathbf{p} p^s f(\mathbf{p}) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} (2mkT)^{s/2} n \Gamma\left(\frac{s+3}{2}\right).$$

Notar que la integral de un número impar de componentes del impulso siempre es cero, por simetría. Si se trata de hacer integrales con $m\mathbf{u} \neq 0$, es decir, con la gaussiana no centrada, hay que hacer el cambio de variable $\mathbf{p} \rightarrow \mathbf{p} + m\mathbf{u}$, que centra la gaussiana pero desplaza las componentes del impulso que se están promediando, lo que da lugar a integrales de órdenes más bajos.