

## Mecánica Cuántica II

Tiempo: de 16:30 a 18:00

1. Dos partículas no relativistas de igual masa interaccionan entre sí a través de un potencial  $V(\vec{x}_1, \vec{x}_2)$ . Escribir el propagador  $\langle \vec{x}_{1,f}, \vec{x}_{2,f}; t_f | \vec{x}_{1,i}, \vec{x}_{2,i}; t_i \rangle$  mediante la fórmula de integral de caminos de Feynman. [No se pide deducir la fórmula.]

2. Para hacer un promedio de tipo

$$\langle A \rangle = \frac{\int d^n x \rho(\vec{x}) A(\vec{x})}{\int d^n x \rho(\vec{x})}$$

mediante el método Monte Carlo, se usa un proceso markoviano  $\vec{x}_1 \rightarrow \vec{x}_2 \rightarrow \dots$  donde cada nuevo punto se determina aleatoriamente con la regla

$$\text{Prob}(\vec{x}_k \rightarrow \vec{x}_{k+1}) \propto f(\rho(\vec{x}_k), \rho(\vec{x}_{k+1})).$$

Elegir la función  $f(x, y)$  de modo que el método funcione correctamente.

3. Para calcular un promedio Monte Carlo con  $\rho(x) = N e^{-\alpha x^2/2}$  ( $x \in \mathbb{R}$ ) se usa la ecuación de Langevin. Para ello se ponen en marcha una gran cantidad de caminantes con cierta distribución inicial  $P(x, t=0)$ . Esta distribución  $P(x, t)$  evoluciona de acuerdo con la ecuación de Fokker-Planck, y después de un transitorio se relaja (exponencialmente) a la distribución de equilibrio  $\rho(x)$ . Se pide calcular la vida media del transitorio. Esto requiere estudiar los modos propios ( $P_n(x, t) \propto e^{-E_n t} = e^{-t/\tau_n}$ ) de la ecuación de Fokker-Planck (lo mejor es usar su versión hamiltoniana). Notar que  $\rho(x)$  es el modo estacionario,  $E_0 = 0$ ; el transitorio lo da el modo excitado de vida media más larga,  $E_1$ .

4. Considérese el espacio de Fok de partículas fermiónicas no relativistas de espín 1/2. Escribir el operador momento lineal expresado con operadores campo. Determinar si este operador corresponde al generador infinitesimal de las traslaciones espaciales estudiando su acción sobre los operadores campo. [Notar que los campos son operadores y por tanto se transforman como los observables bajo una transformación de simetría, y no como los vectores estado.]

5. En un espacio de Fok fermiónico extendido con variables de Grassman, calcular la integral

$$I = \int d\xi_1 d\xi_1^* \langle 0 | A^\dagger A | 0 \rangle$$

donde

$$A = f(\xi_1 a_1 + \xi_2 a_2), \quad f(x) = \frac{1}{1+x^2},$$

y  $a_1, a_2$  son los operadores de aniquilación de los orbitales 1 y 2.

6. Se tiene una teoría bosónica, con grados de libertad  $\phi^i$ ,

$$Z = \int D\phi e^{-S[\phi]}, \quad D\phi = \prod_i d\phi^i$$

con acción

$$S[\phi] = \frac{1}{2} m_{ij} \phi^i \phi^j + \frac{1}{4!} g_{ijkl} \phi^i \phi^j \phi^k \phi^l,$$

donde  $m_{ij}$  y  $g_{ijkl}$ , son tensores completamente simétricos. Enumerar los diagramas de Feynman conexos de  $Z$  hasta segundo orden inclusive, así como sus factores de simetría. Aplicar las reglas de Feynman a uno de ellos. [No se pide demostrar el teorema de Wick, o las reglas de Feynman, sólo aplicarlas.]

7. El grupo  $(\mathbb{R}^+, \cdot)$  de los números reales positivos con el producto, actúa como un grupo de simetría sobre el espacio de Hilbert de una partícula unidimensional restringida a moverse en el semieje positivo,  $L^2(\mathbb{R}^+)$ , a saber,

$$\alpha \in (\mathbb{R}^+, \cdot) \mapsto U(\alpha), \quad (U(\alpha)\psi)(x) = f(x, \alpha)\psi(x^\alpha)$$

(donde  $x^\alpha$  quiere decir el número positivo  $x$  elevado a la potencia positiva  $\alpha$ ). Determinar  $f$  de modo que el operador  $U(\alpha)$  sea unitario. Obtener el generador infinitesimal y ver si es autoadjunto. [Fórmula útil:  $a^\epsilon = e^{\epsilon \log a} = 1 + \epsilon \log a + O(\epsilon^2)$ .]