

## Mecánica Cuántica II

Tiempo: de 16:30 a 17:30

### HACER SÓLO 5 PREGUNTAS

1. El álgebra de Lie del grupo de rotaciones con una extensión central puede escribirse como

$$\vec{J} \times \vec{J} = i\vec{J} + i\vec{a}$$

donde  $\vec{J}$  es el generador infinitesimal de las rotaciones y  $\vec{a}$  es un c-número (operador múltiplo de la identidad). Explicar porqué esta representación sería proyectiva y explicar en qué sentido esta extensión es trivial.

2. Sea  $G$  un grupo de transformaciones en  $\mathbb{R}^n$

$$g : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n \\ \vec{x} \mapsto g\vec{x}$$

Construir la correspondiente representación de  $G$  en el espacio de Hilbert  $\mathcal{H}$  de funciones de onda  $\psi(\vec{x})$  (y comprobar que en efecto es representación)

$$g \mapsto U(g) : \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H} \\ \psi(\vec{x}) \mapsto \psi^g(\vec{x}) = ?$$

3. Como se vio en clase, la medida

$$\frac{d^3p}{(2\pi)^3} f(\vec{p})$$

es invariante Lorentz eligiendo la función  $f(\vec{p})$  adecuadamente. Determinar  $f$  explícitamente, usando la propiedad de la delta de Dirac

$$\delta(h(x)) = \frac{\delta(x - x_0)}{|h'(x_0)|}$$

(siendo  $x_0$  el único cero de  $h(x)$  en la zona de integración).

4. Verificar que  $\bar{\psi}(x)\gamma_5\gamma^\mu\psi(x)$  es un pseudo vector Lorentz.

5. Un sistema de  $N$  partículas no relativistas interactúan a través de un potencial  $V(\vec{x}_1, \dots, \vec{x}_N)$ . Escribir el propagador  $\langle \vec{x}_{1,f}, \dots, \vec{x}_{N,f}, t_f | \vec{x}_{1,i}, \dots, \vec{x}_{N,i}, t_i \rangle$  mediante integral de caminos (no se pide deducir la fórmula).

6. Si el lagrangiano  $L(\vec{x}, \dot{\vec{x}}, t)$  es a lo sumo cuadrático

$$G(\vec{x}_f, t_f | \vec{x}_i, t_i) = G_{\text{cl}}(\vec{x}_f, t_f | \vec{x}_i, t_i) G_2(\vec{0}, t_f | \vec{0}, t_i).$$

Explicar esta fórmula e indicar cómo se obtiene.

## Mecánica Cuántica II

Tiempo: de 17:30 a 19:30

1. Sea  $\mathcal{H}$  el espacio de Hilbert de cierta partícula cuántica cuyas funciones de onda son del tipo  $\psi(\vec{r})$ , donde  $\vec{r} \in \mathbb{R}^3$  y  $\psi$  un biespinor  $\begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \end{pmatrix}$ . El sistema tiene simetría relativista y se sabe que los operadores  $\vec{P}$  (momento) y  $\vec{K}$  (generador de los boosts) son

$$\vec{P} = -i\vec{\nabla}, \quad \vec{K} = \alpha \hat{r}(\vec{\sigma} \cdot \vec{\nabla}) + \beta (\vec{\sigma} \cdot \vec{\nabla}) \hat{r}$$

siendo  $\alpha$  y  $\beta$  dos constantes desconocidas y  $\hat{r}$  el operador posición. (Notar que  $\vec{\nabla}$ ,  $\hat{r}$  y  $\vec{\sigma}$  son operadores multiplicados en distintos órdenes actuando sobre  $\psi$ , que  $\vec{\nabla}$  y  $\hat{r}$  no conmutan entre sí pero si con  $\vec{\sigma}$ , y que las componentes de  $\vec{\sigma}/2$  tienen las relaciones de conmutación de un momento angular.)

Teniendo en cuenta que los generadores  $H$ ,  $\vec{P}$ ,  $\vec{J}$  y  $\vec{K}$  deben cumplir las relaciones de conmutación del grupo de Poincaré, se pide obtener la forma concreta de  $\vec{K}$  (es decir, determinar  $\alpha$  y  $\beta$ ) así como de  $H$  y  $\vec{J}$ . (Hay dos soluciones). Determinar también la masa y el espín de la partícula.

2. Consideremos una partícula browniana unidimensional que a nivel microscópico se mueve por saltos aleatorios  $\Delta x = \pm\Delta/2$  cada  $\Delta t = \epsilon/2$ . Sin embargo a diferencia del caso visto en clase, esta partícula se mueve con probabilidad  $Q_+ = 1/2 + q$  hacia la derecha y probabilidad  $Q_- = 1/2 - q$  hacia la izquierda, donde  $q \in [-1/2, 1/2]$  es un parámetro.

Obtener la ecuación de evolución de la densidad macroscópica  $\rho(x, t)$  en el límite del continuo  $\epsilon \rightarrow 0$ . En particular determinar cómo deben escalar los parámetros  $\Delta$  y  $q$  en este límite,  $\Delta \sim \epsilon^\alpha$ ,  $q \sim \epsilon^\beta$ , con  $\alpha, \beta = ?$

Se puede usar el método visto en clase (escribir una recurrencia que relacione  $p(j, N)$  con  $p(j, N - 2)$  y  $p(j \pm 2, N - 2)$  que se reduce a una ecuación diferencial en el límite del continuo).