

Esta una guía introductoria al uso de integrales de camino en mecánica cuántica no relativista.

- [86] Obtener una representación mediante una integral de camino para la amplitud de transición $\langle p'', t'' | p', t' \rangle$, correspondiente a una partícula en una dimensión espacial, tal que su momento a los tiempos t' y t'' es p' y p'' , respectivamente.
- [87] Considere un Lagrangiano de la forma $L = \frac{1}{2}f(q)\dot{q}^2 - V(q)$. Muestre que

$$\langle q_f, t_f | q_i, t_i \rangle \neq \int \mathcal{D}q e^{i \int_{t_i}^{t_f} dt L}.$$

Encuentre la expresión correcta.

- [88] Considere un Lagrangiano de la forma

$$L = a(t)\dot{x}^2 + b(t)x\dot{x} + c(t)x^2 + d(t)\dot{x} + e(t)x + f(t).$$

Definiendo el propagador

$$K(b, a) = \langle q_b, t_b | q_a, t_a \rangle \theta(t_b - t_a),$$

demuestre que

$$K(b, a) = e^{\frac{i}{\hbar} S_{\text{cl.}}[b, a]} F(t_b - t_a),$$

donde $S_{\text{cl.}}[b, a]$ es la acción evaluada en la trayectoria clásica.

- [89] Evaluar la función F del problema anterior para el caso de un oscilador armónico forzado.
- [90] Verificar que, si $T' > T$,

$$\langle Q' T' | \mathbf{T}(\hat{p}(t_1)\hat{p}(t_2)) | Q T \rangle = \int \mathcal{D}q \mathcal{D}p p(t_1)p(t_2) e^{i \int_T^{T'} dt (p\dot{q} - H)},$$

donde $\mathbf{T}(\dots)$ denota el producto temporalmente ordenado.

- [91] Considerar una partícula no relativista cuyo hamiltoniano es de la forma

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \lambda V(\hat{q}), \quad (1)$$

donde λ es una constante. Partiendo de la serie perturbativa (en λ) para la amplitud de transición $\langle q', t' | q, t \rangle$, muestre que ésta es la función de Green para la ecuación de Schrödinger correspondiente.

- [92] Considere el Lagrangiano de un oscilador forzado

$$L = \frac{1}{2}\dot{q}^2 - \frac{1}{2}\omega^2 q^2 + Jq.$$

(a) Agregando el término $i\epsilon q^2$ al Lagrangiano, muestre que

$$\langle q_f, +\infty | q_i, \infty \rangle_J = \langle q_f, +\infty | q_i, \infty \rangle_{J=0} e^{-\frac{i}{2} J D J},$$

donde

$$J D J = \int_{-\infty}^{+\infty} dt dt' J(t) D(t-t') J(t'),$$

y

$$D(t) = -\frac{i}{2\omega} [\theta(t)e^{-i\omega t} + \theta(-t)e^{i\omega t}].$$

- (b) Repita los cálculos trabajando en tiempo imaginario $\tau = it$. Muestre que la amplitud de probabilidad es proporcional a

$$e^{\frac{1}{2} \int d\tau d\tau' J(\tau) D_E(\tau - \tau') J(\tau')} .$$

Calcule explícitamente la función $D_E(\tau)$ y obtenga $D(t)$ a través de una continuación analítica.

- 93 La integral de camino para $\langle q'', t'' | q', t' \rangle$ en el espacio de fases es formalmente invariante ante cambios de variables $(q, p) \rightarrow (Q, P)$ que correspondan a transformaciones canónicas. Discutir la validez de esta invariancia formal.
- 94 Considere una partícula de masa m sometida a un potencial V que se mueve en una dimensión. La coordenada (cartesiana) de la partícula es x . ¿Cómo será la representación funcional para el propagador $K(b, a)$ si se utiliza una coordenada generalizada $q = q(x)$?
- 95 Considere una partícula que puede moverse libremente sobre un anillo. Calcule el propagador $K(b, a)$ utilizando el formalismo de Schrödinger. Realice también el cálculo usando integrales funcionales. *Ayuda: Considere trayectorias que van desde la posición inicial a la final dando un número arbitrario de vueltas.*
- 96 Repita el problema anterior para una partícula que puede moverse libremente dentro de una caja unidimensional de ancho L (ver por ejemplo: M. Goodman, An. J. Phys. **49**, 843 (1981)).
- 97 Considere el Lagrangiano $L = \frac{1}{2}m\dot{q}^2 - \frac{1}{2}kq^2 + L_{\text{int}}$ con

$$L_{\text{int}} = -\frac{\lambda_3}{3!}q^3 - \frac{\lambda_4}{4!}q^4 .$$

- (a) Deducir las reglas de Feynman para el cálculo perturbativo de la funcional generatriz $Z[J]$ en potencias de λ_3 y λ_4 .
- (b) Obtener expresiones para las primeras correcciones no triviales a la función de dos puntos $\langle 0 | \mathbf{T}(q(t_1)q(t_2)) | 0 \rangle$.
- (c) Calcular la corrección al valor de la energía del nivel fundamental.