

## Esercizio 1

Considera un problema di meccanica quantistica unidimensionale con azione

$$S = \int dt \left[ \frac{m \dot{q}^2}{2} - V(q) \right]. \quad (1)$$

Nella pittura di Schrödinger per l'evoluzione temporale, dato uno stato  $|\alpha, t\rangle = e^{-\frac{i\hat{H}t}{\hbar}}|\alpha\rangle$  definiamo la sua funzione d'onda  $\Psi_\alpha(t, q) = \langle q|\alpha, t\rangle$  come l'overlap con l'autostato  $|q\rangle$  dell'operatore posizione  $\hat{q}$  (indipendente dal tempo nella pittura di Schrödinger).

- (i) Scrivi un'espressione per la funzione  $\Psi_\alpha(t, q)$  come integrale sui cammini, nei due casi seguenti: a)  $|\alpha\rangle = |\bar{q}\rangle$  autostato dell'operatore posizione all'autovalore  $\bar{q}$ ; b)  $|\alpha\rangle = |\Omega\rangle$  stato fondamentale.
- (ii) Usa l'espressione in termini di integrale sui cammini, e la definizione di integrale sui cammini come limite di integrali sulle posizioni in tempi successivi, per ottenere

$$\Psi_\alpha(t, q) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \mathcal{N} \int_{-\infty}^{+\infty} dq' e^{\frac{i}{\hbar} \left[ \frac{m(q-q')^2}{2\epsilon} - \epsilon V(q) \right]} \Psi_\alpha(t - \epsilon, q'). \quad (2)$$

dove  $\mathcal{N}$  è un fattore costante di normalizzazione. Espandi  $e^{-\frac{i}{\hbar}\epsilon V(q)}\Psi_\alpha(t - \epsilon, q')$  in  $\epsilon$  fino all'ordine  $\mathcal{O}(\epsilon^1)$ , e in  $q'$  attorno a  $q$  fino all'ordine  $\mathcal{O}((q' - q)^2)$ , quindi calcola l'integrale Gaussiano in  $q'$  e deriva che  $\Psi_\alpha(t, q)$  soddisfa l'equazione di Schrödinger

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi_\alpha(t, q) = \left[ -\frac{\hbar^2}{2m^2} \frac{\partial^2}{\partial q^2} + V(q) \right] \Psi_\alpha(t, q). \quad (3)$$

- (iii) Generalizza al caso di una teoria di campo scalare con azione

$$S = \int d^d x \left[ \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi)^2 - V(\phi) \right]. \quad (4)$$

Usando l'integrale sui cammini, scrivi il funzionale d'onda  $\Psi_\alpha(t, \phi)$ , che dipende da una funzione  $\phi(\vec{x})$  di  $\vec{x} \in \mathbb{R}^{d-1}$ , nei due casi: a)  $|\alpha\rangle = |\bar{\phi}\rangle$  autostato dell'operatore  $\hat{\phi}(\vec{x})$  all'autovalore  $\bar{\phi}(\vec{x})$ ; b)  $|\alpha\rangle = |\Omega\rangle$  stato fondamentale (vuoto). Quindi segui step analoghi a quelli del punto (ii) per mostrare che il funzionale d'onda soddisfa l'equazione di Schrödinger

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi_\alpha(t, \phi) = \int d^{d-1} \vec{x} \left[ -\frac{\hbar^2}{2} \frac{\delta^2}{\delta \phi(\vec{x}) \delta \phi(\vec{x})} + \frac{1}{2} (\partial_{\vec{x}} \phi(\vec{x}))^2 + V(\phi(\vec{x})) \right] \Psi_\alpha(t, \phi). \quad (5)$$

## Esercizio 2

Per le due seguenti teorie di campo si trovino le regole di Feynman per i vertici e i propagatori, e si elenchino tutti i diagrammi di Feynman che contribuiscono alla funzione a due punti  $\langle\phi\phi\rangle$  e alla funzione a quattro punti  $\langle\phi\phi\phi\phi\rangle$  fino all'ordine indicato nelle costanti di accoppiamento. Si scriva l'espressione per ciascun diagramma sia nello spazio delle posizioni che dei momenti, come integrale sui vertici o sui momenti indeterminati, rispettivamente (non è necessario svolgere gli integrali). Nello spazio delle posizioni si possono lasciare impliciti i propagatori, denotandoli semplicemente come  $G_{m^2}(x)$  per uno scalare di massa-quadra  $m^2$ , mentre nello spazio dei momenti si può usare l'espressione esplicita per il propagatore.

(i) Per la teoria del campo  $\phi$  con azione

$$S[\phi] = \int d^d x \left[ \frac{1}{2}(\partial_\mu\phi)^2 - \frac{m^2}{2}\phi^2 - \frac{g}{6!}\phi^6 \right]$$

- ★  $\langle\phi\phi\rangle$  fino a  $\mathcal{O}(g^2)$ ;
- ★  $\langle\phi\phi\phi\phi\rangle$  fino a  $\mathcal{O}(g)$ .

(ii) Per la teoria dei campi  $\phi$  e  $\Phi$  con azione

$$S[\phi, \Phi] = \int d^d x \left[ \frac{1}{2}(\partial_\mu\phi)^2 - \frac{m^2}{2}\phi^2 + \frac{1}{2}(\partial_\mu\Phi)^2 - \frac{M^2}{2}\Phi^2 - \frac{\lambda_1}{4!}\phi^4 - \frac{\lambda_2}{4!}\Phi^4 - \frac{y}{2}\phi^2\Phi \right]$$

- ★  $\langle\phi\phi\rangle$  fino a  $\mathcal{O}(y^4, \lambda_1^2, \lambda_2^2, \lambda_1 y^2, \lambda_2 y^2, \lambda_1 \lambda_2)$ ;
- ★  $\langle\phi\phi\phi\phi\rangle$  fino a  $\mathcal{O}(y^2, \lambda_1, \lambda_2)$ .