

Lista VI: Equação de Dirac

- ① Uma representação para as soluções de partícula livre $u(\mathbf{p})$, que é independente da escolha das matrizes γ^μ é $(p^\mu \tilde{\gamma}_\mu + mc I)X_i$; onde X_i é um dos vetores colunas linearmente independentes

$$\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$(p^\mu \tilde{\gamma}_\mu + mc I)X_i$ evidentemente é uma solução de $(p^\mu \tilde{\gamma}_\mu - mc I)u = 0$ se fizermos $p^2 = m^2 c^2$ ou $E = \pm \sqrt{p^2 c^2 + m^2 c^4}$. Parece então que existem oito soluções; quatro para $E > 0$ e quatro para $E < 0$. Usando uma representação específica para as matrizes γ^μ , mostre que existem de fato apenas quatro soluções independentes e relacione essas soluções com as discutidas em aula.

- ② Considere uma transformação unitária U , com $H' = U H U^\dagger$ e $\Psi' = U \Psi$ que muda a equação de Dirac para

$$i\hbar \frac{\partial \Psi'}{\partial t} = H' \Psi'.$$

Seja U dada por

$$U = \sqrt{\frac{mc^2 + |E|}{2|E|}} + \frac{c \beta \boldsymbol{\alpha} \cdot \mathbf{p}}{\sqrt{2|E|(mc^2 + |E|)}},$$

mostre que U remove todos os acoplamentos entre as partes de energia positiva e negativa da equação de Dirac. Esse é um exemplo de transformação de Foldy-Wouthuysen.

- ③ A representação de Majorana é a representação em que todas as matrizes γ^μ são imaginárias e as matrizes $\boldsymbol{\alpha}$ são simétricas. Encontre a forma explícita das matrizes de Dirac nessa representação. Mostre que nessa representação a equação de Dirac é real. Encontre, nesse caso, soluções para a equação de Dirac que satisfazem a condição de Majorana $\Psi = \Psi^*$.

④ Considere o espinor de Dirac $\Psi(x)$.

- a) Mostre que a corrente vetor axial $j_5^\mu(x) = \bar{\Psi}(x)\gamma^\mu\gamma_5\Psi(x)$ é conservada para uma partícula de massa nula. No caso de uma partícula de massa não nula quanto vale $\partial_\mu j_5^\mu$?
- b) Mostramos que podemos escrever uma equação relativística para uma partícula de massa nula em termos de um espinor de duas componente $\chi(x)$, tal que

$$i\hbar(\partial_0 - \boldsymbol{\sigma} \cdot \nabla)\chi(x) = 0.$$

Chamemos de $\chi_a(x)$, $a = 1, 2$ cada componente de $\chi(x)$.

Mostre que é possível escrever uma equação para uma partícula massiva como

$$i\hbar\bar{\sigma} \cdot \partial\chi(x) - imc\sigma^2\chi^*(x) = 0,$$

onde $\bar{\sigma}^\mu \equiv (1, -\boldsymbol{\sigma})$. Mostre primeiro como essa equação se transforma por transformações de Lorentz e que ela implica na equação de Klein-Gordon, isto é, $(\partial^2 + m^2c^2/\hbar^2)\chi(x) = 0$.

- c) Escrevendo o espinor de Dirac de 4-componentes como

$$\Psi(x) = \begin{pmatrix} \Psi_L \\ \Psi_R \end{pmatrix},$$

mostre como Ψ_L e Ψ_R se relacionam com $\chi_{1,2}$.

- ⑤ Mostre como se transformam por boost e por paridade as seguintes quantidades: $\bar{\Psi}(x)\Psi(x)$, $\bar{\Psi}(x)\gamma^5\Psi(x)$, $\bar{\Psi}(x)\gamma^\mu\Psi(x)$, $\bar{\Psi}(x)\gamma^\mu\gamma^5\Psi(x)$ e $\bar{\Psi}(x)\sigma^{\mu\nu}\Psi(x)$.
- ⑥ Considere a equação de Dirac na presença de um quadri-potencial A^μ . Mostre que uma transformação de gauge induz a uma mudança de fase na função de onda de Dirac.