

MECCANICA QUANTISTICA RELATIVISTICA
SOLUZIONI DEL COMPITO DEL 12/02/2009

Soluzione del Problema 1

- Dalle derivate della densità lagrangiana

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_\mu \Phi)} = \partial^\mu \Phi \quad , \quad \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \Phi} = -M^2 \Phi - \lambda \phi^2$$

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_\mu \phi)} = \partial^\mu \phi \quad , \quad \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi} = -m^2 \Phi - 2\lambda \Phi \phi$$

segue che le equazioni di Eulero-Lagrange

$$\partial_\mu \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_\mu \Phi)} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \Phi} \quad , \quad \partial_\mu \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_\mu \phi)} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi}$$

hanno la forma ($\square = \partial_\mu \partial^\mu$)

$$(\square + M^2)\Phi = -\lambda \phi^2 \quad , \quad (\square + m^2)\phi = -2\lambda \Phi \phi .$$

- Nel sistema di unità naturali, in cui $\hbar = c = 1$ lunghezze e tempi sono grandezze omogenee e l'energia ha le dimensioni dell'inverso di una lunghezza.

La densità lagrangiana ha dimensioni

$$[\mathcal{L}] = [E][L^{-3}] = [L^{-4}] .$$

Le dimensioni dei campi si ottengono facilmente, ad esempio dalla

$$[\partial_\mu \phi \partial^\mu \phi] = [\partial_\mu \Phi \partial^\mu \Phi] = [L^{-2}][\phi^2] = [L^{-2}][\Phi^2] = [L^{-4}] ,$$

che implica

$$[\phi] = [\Phi] = [L^{-1}] ,$$

da cui segue che

$$[\lambda] = [\mathcal{L}][\phi^{-2}][\Phi^{-1}] = [L^{-4}][L^3] = [L^{-1}] .$$

- Nel sistema di riferimento in cui la particella di massa M è in quiete le particelle prodotte hanno impulsi uguali e opposti, \mathbf{k} e $-\mathbf{k}$. I quadrimpulsi degli stati iniziale e finale sono quindi

$$P_i \equiv (M, 0) \quad , \quad P_f \equiv (2E, 0)$$

con

$$E = \sqrt{|\mathbf{k}|^2 + m^2} .$$

La conservazione del quadrimpulso, $P_i^2 = P_f^2$, in questo caso fornisce la relazione

$$M^2 = 4E^2 = 4(|\mathbf{k}|^2 + m^2)$$

che implica la condizione

$$M \geq 2m .$$

Soluzione del Problema 2

- Le γ^i con $i=1,2,3$ hanno la stessa forma nelle rappresentazioni di Weyl e Dirac. Quindi dobbiamo verificare solo gli anticommutatori nei quali compare la γ^0 . Il calcolo esplicito mostra immediatamente che

$$(\gamma^0)^2 = \begin{pmatrix} 0 & \mathbb{1} \\ \mathbb{1} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \mathbb{1} \\ \mathbb{1} & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \mathbb{1} & 0 \\ 0 & \mathbb{1} \end{pmatrix} ,$$

e

$$\gamma^0 \gamma^i = \begin{pmatrix} 0 & \mathbb{1} \\ \mathbb{1} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \sigma^i \\ -\sigma^i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\sigma^i & 0 \\ 0 & \sigma^i \end{pmatrix} = -\gamma^i \gamma^0$$

Lo stesso risultato si può ottenere in modo più semplice notando che le matrici γ^μ nella rappresentazione di Weyl si possono ottenere da quelle nella rappresentazione di Dirac, che indichiamo con γ_D^μ , tramite la trasformazione

$$\gamma^\mu = S^{-1} \gamma_D^\mu S$$

con

$$S = \begin{pmatrix} \mathbb{1} & \mathbb{1} \\ -\mathbb{1} & \mathbb{1} \end{pmatrix} .$$

Ciò implica che

$$\{\gamma^\mu, \gamma^\nu\} = S^{-1} \{\gamma_D^\mu, \gamma_D^\nu\} S = 2g^{\mu\nu}$$

e

$$\gamma^5 = S^{-1} \gamma_D^5 S = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \mathbb{1} & -\mathbb{1} \\ \mathbb{1} & \mathbb{1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \mathbb{1} \\ \mathbb{1} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \mathbb{1} & \mathbb{1} \\ -\mathbb{1} & \mathbb{1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\mathbb{1} & 0 \\ 0 & \mathbb{1} \end{pmatrix}$$

- Usando la matrice γ^5 ottenuta al punto precedente si ottengono le

$$\frac{1 + \gamma^5}{2} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & \mathbb{1} \end{pmatrix}, \quad \frac{1 - \gamma^5}{2} = \begin{pmatrix} \mathbb{1} & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix},$$

da cui segue che

$$\frac{1 + \gamma^5}{2} \begin{pmatrix} \eta \\ \xi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \xi \end{pmatrix}, \quad \frac{1 - \gamma^5}{2} \begin{pmatrix} \eta \\ \xi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \eta \\ 0 \end{pmatrix}.$$