

Figure 1: Diagramma di Feynman per $e^+e^- \to \mu^+\mu^-$ con scambio di un vettore massivo Z in canale s

Esame di Meccanica Quantistica Relativistica del 26/02/2018

Il processo $e^+e^- \to \mu^+\mu^-$ riceve un contributo dallo scambio in canale s del bosone Z, come indicato in figura. L'accoppiamento del bosone Z è universale, cioé identico per elettrone e muone, e si può scrivere come $g_V\gamma_\mu + g_A\gamma_\mu\gamma_5$. Inoltre il propagatore dello Z ha l'espressione:

$$\frac{-g^{\mu\nu} + \frac{q^{\mu}q^{\nu}}{M^2}}{q^2 - M^2}$$

q essendo l'impulso dello Z e M la sua massa. Si supponga che il processo avvenga ad una energia tale che sia la massa dell'elettrone che quella del muone siano trascurabili, e si possano mettere a 0.

- 1. Scrivere l'ampiezza per il processo.
- 2. Dimostrare, usando l'equazione di Dirac, che i termini in $q^{\mu}q^{\nu}$ del propagatore non contribuiscono all'ampiezza.
- 3. Scrivere il modulo quadro dell'ampiezza in termini di g_V, g_A, M .
- 4. Scrivere la sezione d'urto differenziale in $d\Omega$ angolo solido del muone finale, nel caso caso in cui non si misurino gli spin finali e i fasci iniziali siano non polarizzati. Integrare la sezione d'urto differenziale per ottenere la sezione d'urto totale.
- 5. Determinare il valore numerico in cm^2 della sezione d'urto per il caso particolare $g_V = g_A = e$ carica dell'elettrone, M = 1 GeV e energia nel centro di massa $\sqrt{s} = 100$ GeV

Nota Può essere utile l'identità

$$\epsilon^{\mu\nu\alpha\beta}\epsilon_{\mu\nu\rho\sigma} = -2(g^{\alpha}_{\rho}g^{\beta}_{\sigma} - g^{\alpha}_{\sigma}g^{\beta}_{\rho})$$

Soluzione Definiamo gli impulsi come $e^-(k_1)e^+(k_2) \to \mu^-(p_1)\mu^+(p_2)$ con (per ipotesi del testo) $k_1^2 = k_2^2 = p_1^2 = p_2^2 = 0$. L'ampiezza, chiamati u, v(U, V) le soluzioni dell'equazione di DIrac per

l'elettrone (muone), è data da

$$\mathcal{A} = \bar{v}(k_2)(g_V \gamma_\mu + g_A \gamma_\mu \gamma_5) u(k_1) \left(\frac{-g^{\mu\nu} + \frac{q^\mu q^\nu}{M^2}}{q^2 - M^2}\right) \bar{U}(p_1) (g_V \gamma_\nu + g_A \gamma_\nu \gamma_5) V(p_2)$$

con $q = k_1 + k_2 = p_1 + p_2$. per via dell'equazione di Dirac si ha ad esempio:

$$q^{\mu}(\bar{v}(k_2)[g_V\gamma_{\mu} + g_A\gamma_{\mu}\gamma_5]u(k_1)) = \bar{v}(k_2)[g_V(k_1 + k_2) + g_A(k_2\gamma_5 - \gamma_5k_1)]u(k_1) = 0$$

essendo, per ipotesi, l'elettrone massless. Il modulo quadro dell'ampiezza sommata su spin iniziali e finali, tenuto conto di quanto sopra, risulta (con $s = (k_1 + k_2)^2$):

$$\begin{split} (s-M^2)^2 \overline{|\mathcal{A}|^2} &= \mathrm{Tr} \{ k_2 [g_V \gamma_\mu + g_A \gamma_\mu \gamma_5] k_1 [g_V \gamma_\nu + g_A \gamma_\nu \gamma_5] \} \mathrm{Tr} \{ p_1 [g_V \gamma^\mu + g_A \gamma^\mu \gamma_5] p_2 [g_V \gamma^\nu + g_A \gamma^\nu \gamma_5] \} = \\ & \Big\{ 4 (g_V^2 + g_A^2) [k_1^\mu k_2^\nu + k_1^\nu k_2^\mu - (k_1 k_2) g^{\mu\nu}] - 8 i g_V g_A \epsilon^{\alpha\mu\beta\nu} k_{2\alpha} k_{1\beta} \Big\} \times \\ & \Big\{ 4 (g_V^2 + g_A^2) [p_2^\mu p_1^\nu + p_2^\nu p_1^\mu - (p_1 p_2) g^{\mu\nu}] - 8 i g_V g_A \epsilon^{\rho\mu\sigma\nu} p_{1\rho} p_{2\sigma} \Big\} \end{split}$$

I temini incrociati del prodotto sono nulli in quanto contrazioni di tensori simmetrici e antisimmetrici in μ, ν . I rimanenti due termini danno:

$$(s-M^2)^2 \overline{|\mathcal{A}|^2} = 16(g_V^2 + g_A^2)^2 [2(k_1p_1)(k_2p_2) + 2(k_1p_2)(k_2p_1)] - 64g_V^2 g_A^2 [-2(k_2p_1)(k_1p_2) + 2(k_1p_1)(k_2p_2)] = 32 \left\{ (k_2p_1)(k_1p_2) [(g_V^2 + g_A^2)^2 + 4g_V^2 g_A^2] + (k_1p_1)(k_2p_2)(g_V^2 - g_A^2)^2 \right\}$$

Nel sistema del centro di massa, definito θ come l'angolo fra la direzione di elettrone entrante e quella di muone uscente, si ha

$$k_1 p_1 = k_2 p_2 = \frac{s}{4} (1 - \cos \theta)$$
 $k_1 p_2 = k_2 p_1 = \frac{s}{4} (1 + \cos \theta)$

e, una volta tenuto conto del fattore 1/4 per la media sulle possibili configurazioni di spin iniziali:

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{1}{64\pi^2 s} \frac{\overline{|\mathcal{A}|^2}}{4} = \frac{1}{128\pi^2 s} \frac{s^2}{(s-M^2)^2} \left\{ [(g_V^2 + g_A^2)^2 + 4g_V^2 g_A^2](1+\cos\theta)^2 + (g_V^2 - g_A^2)^2 (1-\cos\theta)^2 \right\}$$

Per la sezione d'urto totale, tenuto conto che $\int d\Omega (1-\cos\theta)^2 = \int d\Omega (1+\cos\theta)^2 = 16\pi/3$, si ottiene:

$$\sigma = \frac{1}{12\pi s} \frac{s^2}{(s - M^2)^2} (g_V^2 + g_A^2)^2$$