

Tarea 1. Grupo 2.

julio.restrepor

Abril 2021

El vértice de la QED es $ig_e\gamma^\mu$ y para las interacciones débiles que involucran al Z es

$$-\frac{ig_z}{2}\gamma^\mu(g_V^f - g_A^f\gamma^5)$$

Entonces podemos reunir ambas expresiones en

$$-i\gamma^\mu(\hat{g}_V^f - \hat{g}_A^f\gamma^5) \quad (1)$$

Donde para la QED¹ $\hat{g}_A = 0$ y $\hat{g}_V = -g_e = -e$ y para las EW $\hat{g}_A = g_z g_A/2$ y $\hat{g}_V = g_z g_V/2$. Para el propagador podemos poner el masivo y cuando evaluemos el caso del fotón eliminamos los términos que van con la masa. Teniendo esto en cuenta podemos escribir la amplitud de Feynman para el proceso como

$$i\mathcal{M} = [\bar{v}_{s'}(p_2)(-i\gamma^\mu(\hat{g}_V - \hat{g}_A\gamma^5))u_s(p_1)][\frac{-i(g_{\mu\nu} - \theta\frac{k_\mu k_\nu}{M^2})}{k^2 - M^2}][\bar{u}_r(p_3)(-i\gamma^\nu(\hat{g}_V - \hat{g}_A\gamma^5))v_{r'}(p_4)] \quad (2)$$

Donde $\theta = 0$ para QED y 1 para EW. Podemos escribir de forma más compacta como²

$$i\mathcal{M} = i[\bar{v}_{s'}G^\mu u_s][D_{\mu\nu}][\bar{u}_r G^\nu v_{r'}] \quad (3)$$

¹Quitando las f ya que para electrones y muones, que es nuestro caso, valen igual.

²Vamos a suprimir los valores de los momentos y cuando sean necesarios los sacamos del diagrama usando los índices espinoriales.

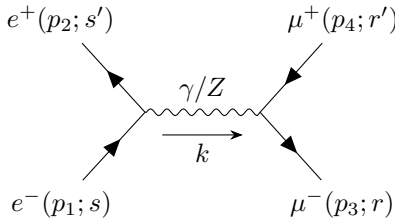


Figure 1: Caption

Donde $G^\sigma = \gamma^\sigma(\hat{g}_V - \hat{g}_A\gamma^5)$. Ahora calculemos lo siguiente con S siendo cualquier espinor

$$[\bar{S}G^\mu S']^\dagger = S'^\dagger G^{\mu\dagger} \gamma^{0\dagger} S = S'^\dagger \gamma^0 \gamma^0 G^{\mu\dagger} \gamma^0 S = \bar{S}' G^{\mu\dagger} S$$

Y $G^{\mu\dagger} = \gamma^0 G^\mu \gamma^0$. En nuestro caso tenemos que

$$\begin{aligned} G^{\mu\dagger} &= \gamma^0 (\gamma^\mu (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5))^\dagger \gamma^0 \\ &= \gamma^0 ((\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5) \gamma^{\mu\dagger}) \gamma^0 \end{aligned}$$

Como γ^5 conmuta con un par de gammas y $\gamma^{\mu\dagger} = \gamma^0 \gamma^\mu \gamma^0$

$$G^{\mu\dagger} = G^\mu \quad (4)$$

Entonces la amplitud de Feynman al cuadrado es

$$\begin{aligned} |\mathcal{M}|^2 &= D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} [\bar{v}_{s'} G^\mu u_s] [\bar{u}_r G^\nu v_{r'}] [\bar{u}_r G^\lambda v_{r'}]^\dagger [\bar{v}_{s'} G^\sigma u_s]^\dagger \\ |\mathcal{M}|^2 &= D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} [\bar{v}_{s'} G^\mu u_s] [\bar{u}_r G^\nu v_{r'}] [\bar{v}_{r'} G^\lambda u_r] [\bar{u}_s G^\sigma v_{s'}] \end{aligned} \quad (5)$$

Ahora tenemos que promediar sobre los estados iniciales y sumar sobre los estados finales entonces, expresando todo en componentes

$$\begin{aligned} \overline{|\mathcal{M}|^2} &= \frac{1}{4} \sum_s \sum_{s'} \sum_r \sum_{r'} |\mathcal{M}|^2 = \frac{1}{4} D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} G_{\alpha\beta}^\mu G_{\gamma\kappa}^\nu G_{\epsilon\rho}^\lambda G_{\delta\theta}^\sigma \sum_s \sum_{s'} \sum_r \sum_{r'} [\bar{v}_{s'}^\alpha u_s^\beta] [\bar{u}_r^\gamma v_{r'}^\kappa] [\bar{v}_{r'}^\epsilon u_r^\rho] [\bar{u}_s^\delta v_{s'}^\theta] \\ &\quad \frac{1}{4} D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} G_{\alpha\beta}^\mu G_{\gamma\kappa}^\nu G_{\epsilon\rho}^\lambda G_{\delta\theta}^\sigma \sum_s u_s^\beta \bar{u}_s^\delta \sum_{s'} v_{s'}^\theta \bar{v}_{s'}^\alpha \sum_r u_r^\rho \bar{u}_r^\gamma \sum_{r'} v_{r'}^\kappa \bar{v}_{r'}^\epsilon \end{aligned}$$

Vamos a despreciar la masa del electrón

$$\frac{1}{4} D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} G_{\alpha\beta}^\mu G_{\gamma\kappa}^\nu G_{\epsilon\rho}^\lambda G_{\delta\theta}^\sigma (p_1)^\beta (p_2)^\theta (p_3 + m_\mu)^\rho (p_4 - m_\mu)^\kappa$$

Tenemos dos secuencias de índices que están totalmente contraídos, la primera es $\beta\delta\delta\theta\theta\alpha\alpha\beta$ y la segunda es $\rho\gamma\gamma\kappa\kappa\epsilon\epsilon\rho$ y por tanto equivalen a trazas. Finalmente tenemos que

$$\overline{|\mathcal{M}|^2} = \frac{1}{4} D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} \text{Tr}[p_1^\sigma p_2^\mu G^\sigma] \text{Tr}[(p_3 + m_\mu)^\nu (p_4 - m_\mu)^\lambda G^\lambda] \quad (6)$$

Para la primera traza usemos el hecho de la matriz γ^5 conmuta con dos gammas entonces

$$p_1^\sigma p_2^\mu G^\sigma = p_1^\sigma \gamma^\sigma (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5) p_2^\mu \gamma^\mu (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5)$$

$$\begin{aligned}
&= \not{p}_1 \gamma^\sigma \not{p}_2 \gamma^\mu (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5)^2 = \not{p}_1 \gamma^\sigma \not{p}_2 \gamma^\mu (\hat{g}_V^2 + \hat{g}_A^2 - 2\hat{g}_A \hat{g}_V \gamma^5) \\
&= \not{p}_1 \gamma^\sigma \not{p}_2 \gamma^\mu (g_+ - g \gamma^5)
\end{aligned}$$

Con $g_+ = \hat{g}_V^2 + \hat{g}_A^2$ y $g = 2\hat{g}_A \hat{g}_V$. En la segunda traza los términos con 2 G y un γ se anulan ya que involucran productos de 3 γ o de 3 γ y un γ^5 . Por otro lado $G^\mu G^\nu = \gamma^\mu (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5) \gamma^\nu (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5) = \gamma^\mu \gamma^\nu (\hat{g}_V + \hat{g}_A \gamma^5) (\hat{g}_V - \hat{g}_A \gamma^5) = \gamma^\mu \gamma^\nu g_-$ donde $g_- = \hat{g}_V^2 - \hat{g}_A^2$. De esta forma tenemos

$$\overline{|\mathcal{M}|^2} = \frac{1}{4} D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma} \text{Tr}[\not{p}_1 \gamma^\sigma \not{p}_2 \gamma^\mu (g_+ - g \gamma^5)] \text{Tr}[\not{p}_3 \gamma^\nu \not{p}_4 \gamma^\lambda (g_+ - g \gamma^5) - m_\mu^2 \gamma^\nu \gamma^\lambda g_-] \quad (7)$$

Recordemos que $\text{Tr}[\gamma^\mu \gamma^\nu] = 4g^{\mu\nu}$, que $\text{Tr}[\gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\lambda \gamma^\sigma \gamma^5] = -4i\epsilon^{\mu\nu\lambda\sigma}$ y que $\text{Tr}[\gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\lambda \gamma^\sigma] = 4(g^{\mu\nu} g^{\lambda\sigma} + g^{\mu\sigma} g^{\nu\lambda} - g^{\mu\lambda} g^{\nu\sigma})$. De esta manera

$$\begin{aligned}
\text{Tr}[\not{p}_1 \gamma^\sigma \not{p}_2 \gamma^\mu (g_+ - g \gamma^5)] &= 4p_\alpha^1 p_\beta^2 (g_+ (g^{\alpha\sigma} g^{\beta\mu} + g^{\alpha\mu} g^{\sigma\beta} - g^{\alpha\beta} g^{\sigma\mu}) + i g \epsilon^{\alpha\sigma\beta\mu}) \\
&= 4(g_+ (p_1^\sigma p_2^\mu + p_1^\mu p_2^\sigma - p_1 \cdot p_2 g^{\sigma\mu}) + i g p_\alpha^1 p_\beta^2 \epsilon^{\alpha\sigma\beta\mu}) \quad (8)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\text{Tr}[\not{p}_3 \gamma^\nu \not{p}_4 \gamma^\lambda (g_+ - g \gamma^5) - m_\mu^2 \gamma^\nu \gamma^\lambda g_-] &= 4p_\alpha^3 p_\beta^4 (g_+ (g^{\alpha\nu} g^{\beta\lambda} + g^{\alpha\lambda} g^{\nu\beta} - g^{\alpha\beta} g^{\nu\lambda}) + i g \epsilon^{\alpha\nu\beta\lambda}) - 4m_\mu^2 g_- g^{\nu\lambda} \\
&= 4(g_+ (p_3^\nu p_4^\lambda + p_3^\lambda p_4^\nu - p_3 \cdot p_4 g^{\nu\lambda}) + i g p_\alpha^3 p_\beta^4 \epsilon^{\alpha\nu\beta\lambda}) - 4m_\mu^2 g_- g^{\nu\lambda} \quad (9)
\end{aligned}$$

Usando (7), (8) y (9) y definido $T_{\mu\nu\lambda\sigma} = D_{\mu\nu} D_{\lambda\sigma}$ pero sin los denominadores de D podemos escribir

$$\overline{|\mathcal{M}|^2} = \frac{1}{4(k^2 - M^2)^2} T_{\mu\nu\lambda\sigma} (S_1 + A_1)^{\sigma\mu} (S_2 + A_2)^{\nu\lambda}$$

Donde los S son las partes simétricas y los A las antisimétricas. Ahora $T_{\mu\nu\lambda\sigma}$ es simétrico bajo $\mu \leftrightarrow \nu$, bajo $\lambda \leftrightarrow \sigma$, bajo $\mu \leftrightarrow \lambda$ $\nu \leftrightarrow \sigma$ de modo que

$$T_{\mu\nu\lambda\sigma} S^{\mu\sigma} = T_{\sigma\nu\lambda\mu} S^{\mu\sigma} = T_{\lambda\mu\sigma\nu} S^{\mu\sigma} = T_{\mu\lambda\nu\sigma} S^{\mu\sigma}$$

Y por tanto la contracción de T con un término simétrico es simétrico en el par de índices libres y entonces los términos cruzados de A con A se anulan al ser una contracción de un término simétrico con un antisimétrico. Nos queda entonces

$$\overline{|\mathcal{M}|^2} = \frac{1}{4(k^2 - M^2)^2} T_{\mu\nu\lambda\sigma} (S_1^{\sigma\mu} S_2^{\nu\lambda} + A_1^{\sigma\mu} A_2^{\nu\lambda}) \quad (10)$$

El primer término es

$$g_{\mu\nu}g_{\sigma\lambda}S_1^{\sigma\mu}S_2^{\nu\lambda} = S_1^{\mu\nu}S_{\mu\nu}^2$$

$$= 16g_+(p_\mu^1p_\nu^2 + p_\nu^1p_\mu^2 - p_1 \cdot p_2 g_{\mu\nu})(g_+(p_3^\nu p_4^\mu + p_3^\mu p_4^\nu - p_3 \cdot p_4 g^{\mu\nu}) - m_\mu^2 g_- g^{\mu\nu})$$

$$= 16g_+^2(2p_3 \cdot p_2 p_1 \cdot p_4 + 2p_4 \cdot p_2 p_1 \cdot p_3 - 4p_1 \cdot p_2 p_3 \cdot p_4 + 4p_1 \cdot p_2 p_3 \cdot p_4) - 16g_+ g_- m_\mu^2 (-2p_1 \cdot p_2)$$

$$T_1 = 32g_+[g_+(p_3 \cdot p_2 p_1 \cdot p_4 + p_4 \cdot p_2 p_1 \cdot p_3) + g_- m_\mu^2 p_1 \cdot p_2] \quad (11)$$

El segundo término es

$$\theta^2 \frac{k_\mu k_\nu k_\lambda k_\sigma}{M^4} S_1^{\sigma\mu} S_2^{\nu\lambda}$$

Miremos solamente el término S_1

$$k^\mu k^\nu (p_\mu^1 p_\nu^2 + p_\nu^1 p_\mu^2 - p_1 \cdot p_2 g_{\mu\nu})$$

Al pasarnos al sistema de centro de masa y despreciando la masa del electrón tenemos que $k = p_1 + p_2$ entonces $k \cdot p_1 = (p_1 + p_2) \cdot p_1 = m_e^2 + p_1 \cdot p_2 = p_1 \cdot p_2 = k \cdot p_2$ y $k^2 = 2p_1 \cdot p_2$ lo cual hace que el término anterior se anule y entonces

$$T_2 = 0 \quad (12)$$

El tercer término

$$-\frac{\theta}{M^2} (g_{\mu\nu} k_\lambda k_\sigma + g_{\lambda\sigma} k_\mu k_\nu) S_1^{\mu\sigma} S_2^{\nu\lambda} = -2 \frac{\theta}{M^2} g_{\mu\nu} k_\lambda k_\sigma S_1^{\mu\sigma} S_2^{\nu\lambda}$$

$$= -32 \frac{\theta g_+}{M^2} g_{\mu\nu} k_\lambda k_\sigma (p_1^\mu p_2^\sigma + p_1^\sigma p_2^\mu - p_1 \cdot p_2 g^{\mu\sigma})(g_+(p_3^\nu p_4^\lambda + p_3^\lambda p_4^\nu - p_3 \cdot p_4 g^{\lambda\nu}) - m_\mu^2 g_- g^{\lambda\nu})$$

$$= -32 \frac{\theta g_+}{M^2} (p_\nu^1 k \cdot p_2 + k \cdot p_1 p_\nu^2 - p_1 \cdot p_2 k_\nu)(g_+(p_3^\nu k \cdot p_4 + k \cdot p_3 p_4^\nu - p_3 \cdot p_4 k^\nu) - m_\mu^2 g_- k^\nu)$$

$$= -32 \frac{\theta g_+^2}{M^2} (p_1 \cdot p_3 k \cdot p_2 k \cdot p_4 + p_1 \cdot p_4 k \cdot p_2 k \cdot p_3 + p_2 \cdot p_3 k \cdot p_1 k \cdot p_4 + p_2 \cdot p_4 k \cdot p_3 k \cdot p_1 - 2p_4 \cdot p_3 k \cdot p_1 k \cdot p_2 - 2p_1 \cdot p_2 k \cdot p_3 k \cdot p_4$$

$$+ k^2 p_2 \cdot p_1 p_3 \cdot p_4) + 32 \frac{\theta g_+}{M^2} m_\mu^2 g_- (2k \cdot p_2 k \cdot p_1 - k^2 p_1 \cdot p_2)$$

El término que va con g_- se anula de la misma forma que en el segundo término T_2 al pasarnos al sistema de centro de masa. Ahí también tenemos que $\vec{p}_2 = -\vec{p}_1$ y $\vec{p}_4 = -\vec{p}_3$ y además $E = E'$ por tanto $p_1 \cdot p_3 = E^2 - \vec{p}_1 \cdot \vec{p}_3 =$

$E^2 - \vec{p}_2 \cdot \vec{p}_4 = p_2 \cdot p_4$ y similarmente se encuentra que $p_1 \cdot p_4 = p_2 \cdot p_3$ y recordando que $k \cdot p_1 = k \cdot p_2$ y $k \cdot p_3 = k \cdot p_4$ tenemos que

$$T_3 = -32 \frac{\theta g_+^2}{M^2} (2p_1 \cdot p_3 k \cdot p_2 k \cdot p_4 + 2p_1 \cdot p_4 k \cdot p_2 k \cdot p_3 - 2p_4 \cdot p_3 k \cdot p_1 k \cdot p_2 - 2p_1 \cdot p_2 k \cdot p_3 k \cdot p_4 + k^2 p_2 \cdot p_1 p_3 \cdot p_4) \quad (13)$$

Ahora, el término con 4 k es completamente simétrico y por tanto se anula al contraerlo con las dos partes antisimétricas así que el siguiente término es

$$\left(g_{\mu\nu} g_{\lambda\sigma} - \theta g_{\mu\nu} \frac{k_\lambda k_\sigma}{M^2} - \theta g_{\lambda\sigma} \frac{k_\mu k_\nu}{M^2} \right) A_1^{\mu\sigma} A_2^{\nu\lambda} = A_{\mu\nu}^1 A_2^{\mu\nu} - \theta \frac{k^\lambda k_\sigma}{M^2} A_1^{\mu\sigma} A_{\mu\lambda}^2 - \theta \frac{k^\mu k_\nu}{M^2} A_{\mu\lambda}^1 A_2^{\nu\lambda}$$

$$T_4 = A_{\mu\nu}^1 A_2^{\mu\nu} - 2\theta \frac{k^\lambda k_\sigma}{M^2} A_1^{\mu\sigma} A_{\mu\lambda}^2 \quad (14)$$

El primer término es

$$A_{\mu\nu}^1 A_2^{\mu\nu} = (4ig p_1^\alpha p_2^\beta \epsilon_{\alpha\nu\beta\mu}) (4ig p_\rho^3 p_\kappa^4 \epsilon^{\rho\nu\kappa\mu}) = -16g^2 p_1^\alpha p_2^\beta p_\rho^3 p_\kappa^4 \epsilon^{\rho\kappa\nu\mu} \epsilon_{\alpha\beta\nu\mu}$$

$$T_{41} = -16g^2 p_1^\alpha p_2^\beta p_\rho^3 p_\kappa^4 (-2(g_\alpha^\rho g_\beta^\kappa - g_\beta^\rho g_\alpha^\kappa)) = 32g^2 (p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot p_4 - p_1 \cdot p_4 p_2 \cdot p_3) = 32g^2 [(p_1 \cdot p_3)^2 - (p_1 \cdot p_4)^2] \quad (15)$$

El segundo es

$$32\theta g^2 \frac{k^\lambda k_\sigma}{M^2} p_1^\alpha p_2^\beta p_\rho^3 p_\kappa^4 \epsilon^{\rho\sigma\kappa\mu} \epsilon_{\alpha\lambda\beta\mu} =$$

$$-32\theta g^2 \frac{k^\lambda k_\sigma}{M^2} p_1^\alpha p_2^\beta p_\rho^3 p_\kappa^4 (g_\alpha^\rho g_\lambda^\sigma g_\beta^\kappa + g_\beta^\rho g_\alpha^\sigma g_\lambda^\kappa + g_\lambda^\rho g_\beta^\sigma g_\alpha^\kappa - g_\lambda^\rho g_\alpha^\sigma g_\beta^\kappa - g_\beta^\rho g_\lambda^\sigma g_\alpha^\kappa - g_\alpha^\rho g_\beta^\sigma g_\lambda^\kappa)$$

$$= -\frac{32\theta g^2}{M^2} (k^2 p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot p_4 + p_2 \cdot p_3 p_1 \cdot k k \cdot p_4 + k \cdot p_3 k \cdot p_2 p_1 \cdot p_4 - p_3 \cdot k p_1 \cdot k p_2 \cdot p_4 - k^2 p_2 \cdot p_3 p_1 \cdot p_4 - p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot k p_4 \cdot k)$$

$$T_{42} = -\frac{32\theta g^2}{M^2} (k^2 (p_1 \cdot p_3)^2 + p_2 \cdot p_3 p_1 \cdot k k \cdot p_4 + k \cdot p_3 k \cdot p_2 p_1 \cdot p_4 - p_3 \cdot k p_1 \cdot k p_2 \cdot p_4 - k^2 (p_2 \cdot p_3)^2 - p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot k p_4 \cdot k) \quad (16)$$

En el sistema de centro de masa y despreciando la masa del electrón tenemos que $p_1 \cdot p_2 = E^2 + \vec{P}^2 = 2E^2$ y que $p_1 \cdot p_3 = E^2 + EP \cos(\phi)$ donde P es la magnitud del momento final $\sqrt{E^2 - m_\mu^2}$. También tenemos que $p_1 \cdot p_4 = E^2 - EP \cos(\phi)$ y $k^2 = 2(p_1 \cdot p_4) = 4E^2$. Entonces la ecuación (11) queda así

$$T_1 = 32g_+ [g_+ ((E^2 - EP \cos(\phi))^2 + (E^2 + EP \cos(\phi))^2) + 2g_- m_\mu^2 E^2]$$

$$= 32g_+[g_+((E^2 - EP\cos(\phi))^2 + (E^2 + EP\cos(\phi))^2) + 2g_-m_\mu^2E^2]$$

$$T_1 = 64E^2g_+[g_+((E^2 + (E^2 - m_\mu^2)\cos^2(\phi)) + g_-m_\mu^2)] \quad (17)$$

Recordemos que $k \cdot p_2 = p_1 \cdot p_2 + m_e^2 = p_1 \cdot p_2 = k \cdot p_1$ y también que $p_4 \cdot p_3 = E^2 + P^2 = 2E^2 - m_\mu^2$ y entonces $k \cdot p_4 = p_3 \cdot p_4 + m_\mu^2 = 2E^2 = k \cdot p_3$.
Ademas . La ecuación (13) queda así

$$T_3 = -32\frac{\theta g_+^2}{M^2}(8E^4(E^2 + EP\cos(\phi)) + 8E^4(E^2 - EP\cos(\phi)) - 8E^4(2E^2 - m_\mu^2) - 16E^6 + 8E^4(2E^2 - m_\mu^2))$$

$$-256\frac{\theta g_+^2}{M^2}E^4(2E^2 - 2E^2 + m_\mu^2 - 2E^2 + 2E^2 - m_\mu^2)$$

$$T_3 = 0 \quad (18)$$

$$T_{41} = 32g^2[(E^2 + EP\cos(\phi))^2 - (E^2 - EP\cos(\phi))^2]$$

$$T_{41} = 128g^2E^3\sqrt{E^2 - m_\mu^2\cos(\phi)} \quad (19)$$

Y finalmente

$$T_{42} = -\frac{32\theta g^2}{M^2}(4E^2(E^2 + EP\cos(\phi))^2 + (E^2 - EP\cos(\phi))4E^4 + 4E^4(E^2 - EP\cos(\phi)) - 4E^4(E^2 + EP\cos(\phi))$$

$$-4E^2(E^2 - EP\cos(\phi))^2 - 4E^4(E^2 + EP\cos(\phi)))$$

$$= -\frac{128\theta g^2}{M^2}E^2((E^2 + EP\cos(\phi))^2 + 2E^2(E^2 - EP\cos(\phi)) - 2E^2(E^2 + EP\cos(\phi)) - (E^2 - EP\cos(\phi))^2)$$

$$= -\frac{128\theta g^2}{M^2}E^2(4E^3P\cos(\phi) - 4E^3P\cos(\phi))$$

$$T_{42} = 0 \quad (20)$$

Entonces

$$|\overline{\mathcal{M}}|^2 = \frac{16E^2}{(k^2 - M^2)^2}(g_+^2E^2 + g_+^2\cos^2(\phi)(E^2 - m_\mu^2) + g_+g_-m_\mu^2 + 2g^2E\sqrt{E^2 - m_\mu^2}\cos(\phi)) \quad (21)$$

Ahora $v_{rel} = |\vec{p}_1| (1/E_1 + 1/E_2) = 2 * E/E = 2$ y $E_1 = E_2 = E_{CM}/2 = E$ y $\sqrt{s} = 2E$ entonces

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{|\vec{p}_3|}{64\pi^2 E_1 E_2 \sqrt{s} v_{rel}} |\mathcal{M}|^2 = \frac{\sqrt{E^2 - m_\mu^2}}{64 * 4\pi^2 E^3} |\mathcal{M}|^2 = \frac{1}{64\pi^2 s} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} |\mathcal{M}|^2 \quad (22)$$

$$\sigma = \frac{1}{64\pi^2} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} \frac{s}{(s - M^2)^2} \int_{\Omega} \sin(\theta) d\theta d\phi \left(g_+^2 + g_+^2 \cos^2(\theta) \left(1 - \frac{4m_\mu^2}{s} \right) + 4g_+ g_- \frac{m_\mu^2}{s} + 2g^2 \left(1 - \frac{4m_\mu^2}{s} \right)^{1/2} \cos(\theta) \right)$$

La integral de las constantes es 4π , del $\cos^2(\theta)$ es $4\pi/3$ y la de $\cos(\theta)$ es cero entonces

$$= \frac{1}{64\pi^2} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} \frac{4\pi s}{(s - M^2)^2} \left(g_+^2 + \frac{g_+^2}{3} \left(1 - \frac{4m_\mu^2}{s} \right) + 4g_+ g_- \frac{m_\mu^2}{E^2} \right) \quad (23)$$

$$= \frac{1}{16\pi} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} \frac{s}{(s - M^2)^2} \left(\frac{4g_+^2}{3} + 4 \frac{m_\mu^2}{3s} (3g_+ g_- - g_+^2) \right) \quad (24)$$

$$\sigma = \frac{1}{3 * 4\pi} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} \frac{s}{(s - M^2)^2} \left(g_+^2 + \frac{m_\mu^2}{s} (3g_+ g_- - g_+^2) \right) \quad (25)$$

Para el caso del fotón (QED) $\hat{g}_A = 0$ entonces $g_+ = g_- = \hat{g}_V^2 = g_e^2 = e^2$

$$\begin{aligned} \sigma(e^- e^+ \rightarrow \gamma \rightarrow \mu^- \mu^+) &= \frac{1}{3\pi} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} \frac{e^4}{s} \left(1 + \frac{2m_\mu^2}{s} \right) \\ &= \frac{4\pi\alpha^2}{3s} \sqrt{1 - \frac{4m_\mu^2}{s}} \left(1 + \frac{2m_\mu^2}{s} \right) \end{aligned} \quad (26)$$

Y para el bosón Z y despreciando la masa del muón ya que es muy pequeña comparada con la escala de energía del Z

$$\sigma(e^- e^+ \rightarrow \gamma \rightarrow \mu^- \mu^+) = \frac{1}{3 * 4\pi} \frac{s}{(s - M_Z^2)^2} g_+^2 \quad (27)$$

Donde $g_+ = \hat{g}_V^2 + \hat{g}_A^2$, $g_- = \hat{g}_V^2 - \hat{g}_A^2$, $\hat{g}_V = g_z g_V/2$ y $\hat{g}_A = g_z g_A/2$

$$\sigma(e^- e^+ \rightarrow Z \rightarrow \mu^- \mu^+) = \frac{1}{192\pi} \frac{g_z^4 s}{(s - M_Z^2)^2} (g_V^2 + g_A^2)^2 \quad (28)$$