

Ejercicios Teoría Cuántica de Campos. Capítulo 83

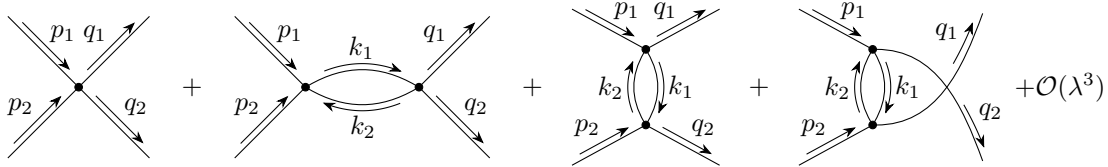
Autor del curso: Javier García

Problemas resueltos por: Roger Balsach

24 de agosto de 2022

1. Calcular $\mathcal{M}_{2 \rightarrow 2}$ a orden $\mathcal{O}(\lambda^3)$.

Seguindo las reglas de Feynman, la número 5 dice que se deben calcular todos los diagramas conectados y amputados, a orden $\mathcal{O}(\lambda^3)$ esos son 4:



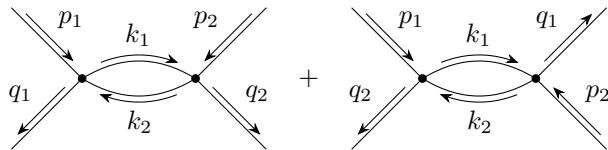
Los dos primeros diagramas los hizo Javier, sus respectivos valores son;

$$\mathcal{M}_1 = -\lambda$$

y

$$\mathcal{M}_2 = \frac{i\lambda^2}{2} \int \frac{i}{k^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{(p_1 + p_2 - k)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4k}{(2\pi)^4} = -\frac{i\lambda^2}{2} I(p_1 + p_2)$$

Para hacer los diagramas 3 y 4, basta con observar lo siguiente: El valor de un diagrama depende solamente de la forma en que los vértices y los propagadores estén conectados, la forma en que se dibuja el diagrama es completamente irrelevante. Con eso en mente se pueden dibujar los diagramas 3 y 4 de la siguiente forma:



En efecto, un vistazo rápido muestra que estos dos diagramas tienen los mismos vértices y los mismos propagadores (conectados exactamente igual) que los antiguos diagramas 3 y 4. Pero ahora estos dos diagramas son idénticos al diagrama número 2 que Javier ya ha resuelto, la única diferencia entre los diagramas 2 y 3 es que lo que en uno es p_2 , en el otro es q_1 y que apuntan en sentidos opuestos, es decir que la única diferencia es el cambio $p_2 \leftrightarrow -q_1$:

$$\mathcal{M}_3 = \frac{i\lambda^2}{2} \int \frac{i}{k^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{(p_1 - q_1 - k)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4k}{(2\pi)^4} = -\frac{i\lambda^2}{2} I(p_1 - q_1)$$

Y la única diferencia entre el diagrama 2 y 4 es el intercambio $p_2 \leftrightarrow -q_2$

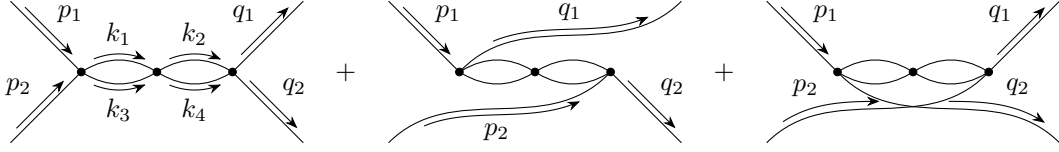
$$\mathcal{M}_4 = \frac{i\lambda^2}{2} \int \frac{i}{k^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{(p_1 - q_2 - k)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4k}{(2\pi)^4} = -\frac{i\lambda^2}{2} I(p_1 - q_2)$$

La amplitud de scattering total será por lo tanto;

$$\mathcal{M}_{2 \rightarrow 2} = -\lambda - \frac{i\lambda^2}{2} [I(p_1 + p_2) + I(p_1 - q_1) + I(p_1 - q_2)] + \mathcal{O}(\lambda^3)$$

2. Bonus: Calcular $\mathcal{M}_{2 \rightarrow 2}$ a orden $\mathcal{O}(\lambda^4)$

Para calcular los diagramas de orden 3, se pueden agrupar los diagramas en dos grupos, el primer grupo contiene los siguientes diagramas:



Siguiendo las reglas de Feynman para el primer diagrama, por cada propagador interno se debe multiplicar por el propagador de Feynman e integrar;

$$\int \frac{i}{k_1^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{k_2^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{k_3^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{k_4^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_3}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_4}{(2\pi)^4}$$

Luego, por cada vértice, se multiplica por $(-i\lambda)(2\pi)^4 \delta$;

$$(-i\lambda)^3 \int \frac{i}{k_1^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{k_2^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{k_3^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{i}{k_4^2 - m^2 + i\epsilon} (2\pi)^{12} \delta^{(4)}(p_1 + p_2 - k_1 - k_3) \times \\ \delta^{(4)}(k_1 + k_3 - k_2 - k_4) \delta^{(4)}(k_2 + k_4 - q_1 - q_2) \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_3}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_4}{(2\pi)^4} \quad (1)$$

Finalmente, se divide por el factor de simetría (en este caso, 4). Haciendo las integrales respecto de k_3 y k_4 y simplificando un poco;

$$\frac{i\lambda^3}{4} (2\pi)^4 \delta^{(4)}(p_1 + p_2 - q_1 - q_2) \int \frac{1}{k_1^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{1}{(p_1 + p_2 - k_1)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \times \\ \int \frac{1}{k_2^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{1}{(p_1 + p_2 - k_2)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \quad (2)$$

Por lo que la amplitud asociada a este diagrama es

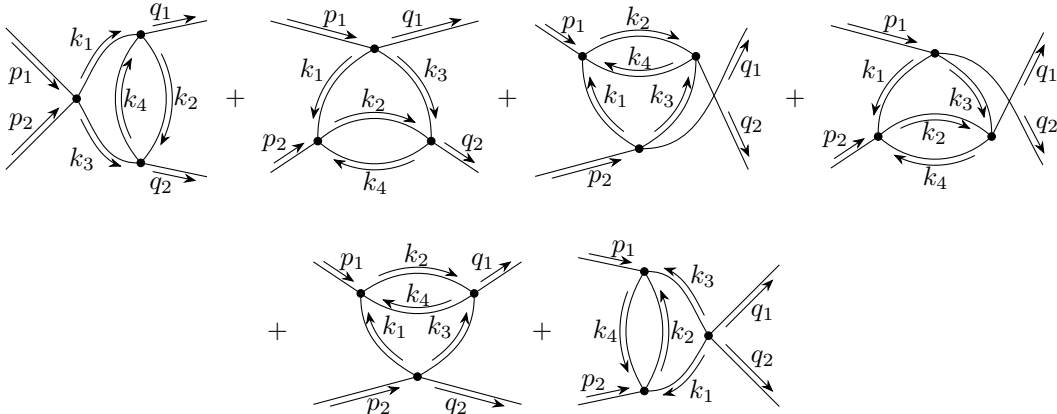
$$\mathcal{M}_{11} = \frac{\lambda^3}{4} \left(\int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{1}{(p_1 + p_2 - k)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \right)^2 = \frac{\lambda^3}{4} I^2(p_1 + p_2)$$

Usando el mismo razonamiento que en el apartado anterior;

$$\mathcal{M}_{12} = \frac{\lambda^3}{4} \left(\int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{1}{(p_1 - q_1 - k)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \right)^2 = \frac{\lambda^3}{4} I^2(p_1 - q_1)$$

$$\mathcal{M}_{13} = \frac{\lambda^3}{4} \left(\int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{1}{(p_1 - q_2 - k)^2 - m^2 + i\epsilon} \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \right)^2 = \frac{\lambda^3}{4} I^2(p_1 - q_2)$$

El segundo grupo de diagramas lo forman los restantes



De nuevo, las reglas de Feynman para el primer diagrama dan, por cada propagador interno,

$$\int \frac{i}{k_1^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{i}{k_2^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{i}{k_3^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{i}{k_4^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_3}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_4}{(2\pi)^4}$$

por cada vértice,

$$(-i\lambda)^3 \int \frac{i}{k_1^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{i}{k_2^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{i}{k_3^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{i}{k_4^2 - m^2 + i\varepsilon} (2\pi)^{12} \delta^{(4)}(p_1 + p_2 - k_1 - k_3) \times \\ \delta^{(4)}(k_1 + k_4 - q_1 - k_2) \delta^{(4)}(k_2 + k_3 - q_2 - k_4) \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_3}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_4}{(2\pi)^4} \quad (3)$$

Y al dividir por el factor de simetría (en este caso, 2), y hacer las integrales respecto de k_3 y k_4 ;

$$\frac{i\lambda^3}{2} (2\pi)^4 \delta^{(4)}(p_1 + p_2 - q_1 - q_2) \int \frac{1}{k_1^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{k_2^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_1 + p_2 - k_1)^2 - m^2 + i\varepsilon} \times \\ \frac{1}{(q_1 + q_2 - k_1)^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \quad (4)$$

Finalmente, la amplitud de scattering será

$$\mathcal{M}_{21} = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k_1^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{k_2^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_1 + p_2 - k_1)^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(q_1 + q_2 - k_1)^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{d^4 k_1}{(2\pi)^4} \frac{d^4 k_2}{(2\pi)^4} \\ = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_1 + p_2 - k)^2 - m^2 + i\varepsilon} I(k - q_1) \frac{d^4 k}{(2\pi)^4}$$

Los otros 5 diagramas son idénticos con los siguientes cambios: El segundo es idéntico al primero con el intercambio $p_2 \leftrightarrow -q_1$. El tercero con $p_1 \leftrightarrow -q_1$, el cuarto $p_2 \rightarrow -q_2 \rightarrow -q_1 \rightarrow p_2$, el quinto $p_1 \rightarrow -q_2 \rightarrow -q_1 \rightarrow p_1$ y el sexto $p_1 \leftrightarrow -q_2, p_2 \leftrightarrow -q_1$. Por lo que las amplitudes que faltan son

$$\mathcal{M}_{22} = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_1 - q_1 - k)^2 - m^2 + i\varepsilon} I(k + p_2) \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \\ \mathcal{M}_{23} = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_2 - q_1 - k)^2 - m^2 + i\varepsilon} I(k + p_1) \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \\ \mathcal{M}_{24} = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_1 - q_2 - k)^2 - m^2 + i\varepsilon} I(k + p_2) \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \\ \mathcal{M}_{25} = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(p_2 - q_2 - k)^2 - m^2 + i\varepsilon} I(k + p_1) \frac{d^4 k}{(2\pi)^4} \\ \mathcal{M}_{26} = \frac{\lambda^3}{2} \int \frac{1}{k^2 - m^2 + i\varepsilon} \frac{1}{(q_2 + q_1 + k)^2 - m^2 + i\varepsilon} I(k + p_2) \frac{d^4 k}{(2\pi)^4}$$

La amplitud total será, por lo tanto,

$$\mathcal{M}_{2 \rightarrow 2} = -\lambda - \frac{i\lambda^2}{2} [I(p_1 + p_2) + I(p_1 - q_1) + I(p_1 - q_2)] + \mathcal{M}_{11} + \mathcal{M}_{12} + \mathcal{M}_{13} \\ + \mathcal{M}_{21} + \mathcal{M}_{22} + \mathcal{M}_{23} + \mathcal{M}_{24} + \mathcal{M}_{25} + \mathcal{M}_{26} + \mathcal{O}(\lambda^4)$$