

Módulo de Teoría

23-02-2023

Anamaría Font V.

Universidad Central de Venezuela

LA-CoNGA-physics

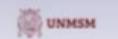
mattermost.redclara.net@afont



Latin American alliance for
Capacity building in Advanced physics
LA-CoNGA physics



Cofinanciado por el
programa Erasmus+
de la Unión Europea



Recap

$$* \phi(t, \vec{x}) = e^{iHt} \phi(\vec{x}) e^{-iHt} = U^\dagger(t, 0) \phi_I(t, \vec{x}) U(t, 0), \quad H = H_0 + H_I$$

$$\phi_I(t, \vec{x}) = e^{iH_0 t} \phi(\vec{x}) e^{-iH_0 t} = \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{1}{\sqrt{2E_{\vec{p}}}} \left(a_{\vec{p}} e^{-ip \cdot x} + a_{\vec{p}}^\dagger e^{ip \cdot x} \right)$$

$$* U(t, t') = e^{iH_0 t} e^{-iH(t-t')} e^{-iH_0 t'} = T \left\{ \exp \left[-i \int_{t'}^t dt'' H_I(t'') \right] \right\}$$

$$* \text{funciones de correlación: } G^{(n)}(x_1, \dots, x_n) = \langle \Omega | T\{\phi(x_1)\phi(x_2) \cdots \phi(x_n)\} | \Omega \rangle$$

$|\Omega\rangle$: estado de mínima energía de $H = H_0 + H_I$

$$G^{(n)}(x_1, \dots, x_n) = \lim_{t' \rightarrow \infty(1-i\epsilon)} \frac{\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1)\phi_I(x_2) \cdots \phi_I(x_n) \exp \left[-i \int_{-t'}^{t'} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}{\langle 0 | T \left\{ \exp \left[-i \int_{-t'}^{t'} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}$$

Expansión perturbativa de funciones de correlación

En el numerador de $\langle \Omega | T\{\phi(x_1)\phi(x_2) \cdots \phi(x_n)\} | \Omega \rangle$ aparece

$$\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1)\phi_I(x_2) \cdots \phi_I(x_n) \exp \left[-i \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle$$

En $\lambda \phi^4$, $H_I(t) = \int d^3 z \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(t, \vec{z}) \Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) = \int d^4 z \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(z)$

$$\exp \left[-i \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) \right] = 1 - i \underbrace{\int d^4 z \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(z)}_{\text{orden } \lambda} + \frac{(-i)^2}{2} \underbrace{\int d^4 z \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(z) \int d^4 w \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(w)}_{\text{orden } \lambda^2} + \cdots$$

Es necesario calcular

$$\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1)\phi_I(x_2) \cdots \phi_I(x_n) \phi_I^4(z) \phi_I^4(w) \cdots \right\} | 0 \rangle$$

Se hace aplicando teorema de Wick \rightarrow diagramas y reglas de Feynman

Propagador de Feynman

$$D_F(x - y) = \langle 0 | T\{\phi_I(x)\phi_I(y)\} | 0 \rangle$$

$$D_F(x - y) = \int \frac{d^4 p}{(2\pi)^4} \frac{i}{p^2 - m^2 + i\epsilon} e^{-ip \cdot (x-y)}$$

Ejemplo, $n = 2$ a orden λ

$$\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1) \phi_I(x_2) \left(\frac{-i\lambda}{4!} \right) \int d^4 z \phi_I^4(z) \right\} | 0 \rangle =$$




$$= \left(\frac{-i\lambda}{2} \right) \int d^4 z D_F(x_1 - z) D_F(z - z) D_F(x_2 - z)$$



$$= \left(\frac{-i\lambda}{8} \right) \int d^4 z D_F(x_1 - x_2) D_F(z - z) D_F(z - z)$$

notar que el integrando no depende de $z \Rightarrow \int d^4 z \rightarrow \infty$

$\int d^4 z \rightarrow \infty$ corresponde a $\delta^4(0)$ en espacio de momentos



$$\sim (2\pi)^4 \delta^4(p_1 + p_2 - p_1 - p_2) = (2\pi)^4 \delta^4(0) = \int d^4 z$$

ocurre siempre que en el diagrama hay una *burbuja de vacío*
 (subdiagrama desconectado de todos los puntos externos)

Funciones de correlación y diagramas conexos

$$\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1) \phi_I(x_2) \exp \left[\frac{-i\lambda}{4!} \int d^4 z \phi_I^4(z) \right] \right\} | 0 \rangle =$$

$$\text{---} + \left[\text{---} \circlearrowleft + \text{---} \right] + \left[\text{---} \circlearrowleft \circlearrowleft + \text{---} \circlearrowleft \circlearrowright + \text{---} \circlearrowright \circlearrowleft + \cdots \right] + \cdots$$

orden λ^0

orden λ

orden λ^2

Incluye diagramas desconexos (con diagramas desconectados de x_1 y x_2), e.g.

$$\text{---} \circlearrowleft , \quad \text{---} \circlearrowleft \circlearrowleft , \quad \text{etc}$$

Hay burbujas de vacío proporcionales a $(2\pi)^4 \delta^4(0) = \int d^4 z$

Estas burbujas también aparecen en el denominador de

$$\langle \Omega | T\{\phi(x_1)\phi(x_2)\} | \Omega \rangle = \lim_{t' \rightarrow \infty(1-i\epsilon)} \frac{\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1) \phi_I(x_2) \exp \left[-i \int_{-t'}^{t'} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}{\langle 0 | T \left\{ \exp \left[-i \int_{-t'}^{t'} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}$$

$$\text{En } \lambda\phi^4, \quad H_I(t) = \int d^3z \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(t, \vec{z}) \quad \Rightarrow \quad \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) = \int d^4z \frac{\lambda}{4!} \phi_I^4(z)$$

$$\langle 0 | T \left\{ \exp \left[-i \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle$$

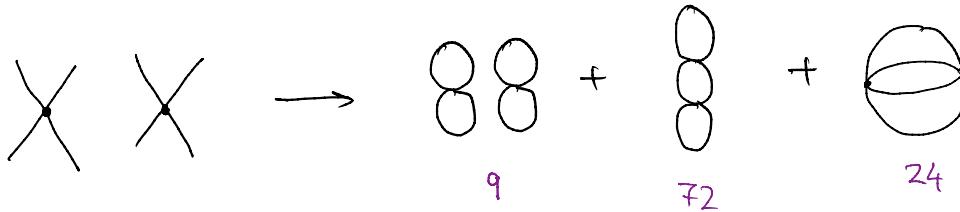
$$= \langle 0 | \left[1 - \frac{i\lambda}{4!} \int d^4z \phi_I^4(z) + \frac{1}{2} \left(\frac{-i\lambda}{4!} \right)^2 \int d^4z \int d^4w T \{ \phi_I^4(z) \phi_I^4(w) \} + \dots \right] | 0 \rangle$$

se calcula orden por orden usando el teorema de Wick

λ : un vértice



λ^2 : dos vértices



En

$$\frac{\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1) \phi_I(x_2) \exp \left[-i \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}{\langle 0 | T \left\{ \exp \left[-i \int_{-\infty}^{\infty} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}$$

se cancelan las burbujas

“demostración”:

$$\frac{(\overrightarrow{\bullet} + \overrightarrow{\circ} + \overrightarrow{\bullet} \circ \overrightarrow{\bullet} + \cdots)}{(1 + \circ + \cdots)} \quad \frac{1}{1+r} = 1 - r + \cdots, \quad \text{si } r \ll 1$$

$$= (\overrightarrow{\bullet} + \overrightarrow{\circ} + \overrightarrow{\bullet} \circ \overrightarrow{\bullet} + \cdots)(1 - \circ + \cdots)$$

$$= \overrightarrow{\bullet} + \overrightarrow{\circ} + \overrightarrow{\bullet} \circ \overrightarrow{\bullet} - \overrightarrow{\circ} \circ \overrightarrow{\bullet} + \cdots$$

Se demuestra:

$$\begin{aligned}\langle 0 | T \left\{ \exp \left[\frac{-i\lambda}{4!} \int d^4 z \phi^4(z) \right] \right\} | 0 \rangle &= (1 + \text{---} + \text{---} + \text{---} + \dots) \\ &= \exp (\text{---} + \text{---} + \text{---} + \dots)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1) \phi_I(x_2) \exp \left[\frac{-i\lambda}{4!} \int d^4 z \phi^4(z) \right] \right\} | 0 \rangle \\ = (\text{---} + \text{---} + \text{---} + \text{---} + \dots) \underbrace{(1 + \text{---} + \text{---} + \text{---} + \text{---} + \dots)}_{\exp (\text{---} + \text{---} + \text{---} + \dots)}\end{aligned}$$

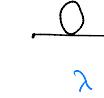
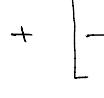
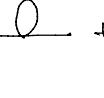
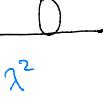
→ $\exp[\text{burbujas}]$ se cancela en el cociente

En resumen:

- * funciones de correlación: $\langle \Omega | T\{\phi(x_1)\phi(x_2) \cdots \phi(x_n)\} | \Omega \rangle = G^{(n)}(x_1, \dots, x_n)$

$$G^{(n)}(x_1, \dots, x_n) = \lim_{t' \rightarrow \infty(1-i\epsilon)} \frac{\langle 0 | T \left\{ \phi_I(x_1)\phi_I(x_2) \cdots \phi_I(x_n) \exp \left[-i \int_{-t'}^{t'} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}{\langle 0 | T \left\{ \exp \left[-i \int_{-t'}^{t'} dt H_I(t) \right] \right\} | 0 \rangle}$$

- * $\langle \Omega | T\{\phi(x_1)\phi(x_2) \cdots \phi(x_n)\} | \Omega \rangle$ = suma de todos los diagramas conectados con n puntos

* E.g. $\langle \Omega | T\{\phi(x_1)\phi(x_2)\} | \Omega \rangle =$  +  + $\left[$  +  +  $\right] + \cdots$

tarea 3



<http://laconga.redclara.net>



contacto@laconga.redclara.net



lacongaphysics



Latin American alliance for
Capacity buildiNG in Advanced physics

LA-CoNGA physics



Cofinanciado por el
programa Erasmus+
de la Unión Europea

El apoyo de la Comisión Europea para la producción de esta publicación no constituye una aprobación del contenido, el cual refleja únicamente las opiniones de los autores, y la Comisión no se hace responsable del uso que pueda hacerse de la información contenida en la misma.