

Auxiliar 11

Simetrías continuas

Profesor: Gonzalo Palma

Auxiliar: Javier Huenupí

P1.-

Considere la corriente de Noether para una teoría de múltiples campos, dada por

$$j^\mu(x) = \frac{\partial \mathcal{L}(x)}{\partial(\partial_\mu \varphi_a(x))} \delta \varphi_a(x).$$

Asumiendo que $\delta \varphi_a$ no considera derivadas temporales, muestre que se cumple

$$[\varphi_a, Q] = i \delta \varphi_a,$$

donde Q es la carga de Noether, dada por

$$Q = \int d^3x j^0(x).$$

P2.-

Considere el grupo especial ortogonal $SO(N)$ definido por las matrices $N \times N$ que cumplen

$$R^T = R^{-1}, \quad \det(R) = +1.$$

Podemos considerar transformaciones infinitesimales de este grupo como

$$R_{ij} = \delta_{ij} + \theta_{ij} + \mathcal{O}(\theta^2).$$

Usando esto, demuestre que θ_{ij} es antisimétrico, $\theta_{ij} = -\theta_{ji}$.

Además, las matrices θ_{ij} pueden ser descompuestas en términos de los *generadores* de $SO(N)$, como

$$\theta_{jk} = -i\theta^a (T^a)_{jk},$$

donde los generadores T^a son $\frac{1}{2}N(N-1)$ matrices $N \times N$ linealmente independientes, hermíticas y antisimétricas. Use esta descomposición y la transformación $R'^{-1}R^{-1}R'R$, donde R y R' son elementos infinitesimales de $SO(N)$, para mostrar que

$$[T^a, T^b] = i f^{abc} T^c,$$

con f^{abc} factores numéricos conocidos como los *coeficientes de estructura* del grupo, y que especifican el *álgebra de Lie*.

Auxiliar 11

P1

Considerando una teoría arbitraria de múltiples campos, pero sin interacciones de derivadas temporales,

$$\begin{aligned}\mathcal{L} &= -\frac{1}{2}(\partial\varphi_a)^2 - V(\{\varphi_a\}) \\ &= \frac{1}{2}(\partial_0\varphi_a)^2 - \frac{1}{2}(\partial_i\varphi_a)^2 - V(\{\varphi_a\})\end{aligned}$$

entonces el momentum conjugado es

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_0\varphi_a)} = \partial_0\varphi_a = \pi_a(x) \Rightarrow j^0(x) = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_0\varphi_a)} \delta\varphi_a = \pi_a(x) \delta\varphi_a(x)$$

Calculamos su conmutación con $\varphi_a(x)$ (sabendo que $[\varphi_a(x), \delta\varphi_b(y)] \stackrel{!}{=} 0$)

$$[\varphi_a(x), j^0(y)] = [\varphi_a(x), \pi_b(y)] \delta\varphi_b(y) = i\delta^{ab}(\vec{x}-\vec{y}) \delta\varphi_b(y)$$

e integrando con $\int d^3y$

$$\Rightarrow [\varphi_a(x), Q] = \left[\varphi_a(x), \int d^3y j^0(y) \right] = \int d^3y [\varphi_a(x), j^0(y)] = i \int d^3y \delta^{ab}(\vec{x}-\vec{y}) \delta\varphi_b(y) = i\delta\varphi_a(x)$$

$$\therefore [\varphi_a(x), Q] = i\delta\varphi_a(x)$$

P2

Estamos interesados en los elementos del grupo especial ortogonal $SO(N)$, que consiste en matrices $N \times N$ que cumplen

$$\triangleright R^T R = 1, \text{ ortogonal} \quad \triangleright \det(R) = +1, \text{ especial}$$

Cualquier producto de estos elementos constituye otro elemento del grupo. Entonces, en particular, podemos obtener cualquier elemento del grupo a través del producto de varias transformaciones infinitesimales, del estilo

$$R = 1 + \theta \Leftrightarrow R_{ij} = \delta_{ij} + \theta_{ij} \quad (1)$$

con θ_{ij} matrices cuyos elementos (los "ángulos de rotación") son pequeños.

Notamos que para que (1) pertenezca a $SO(N)$, tiene que cumplir ortogonalidad

$$\begin{aligned} R^T R &= (1 + \theta)^T (1 + \theta) = [(1 + \theta)^T]_{ij} [1 + \theta]_{jk} \\ &= (\delta_{ji} + \theta_{ji})(\delta_{jk} + \theta_{jk}) \\ &= \delta_{ji} \delta_{jk} + \delta_{ji} \theta_{jk} + \delta_{jk} \theta_{ji} + O(\theta^2) \\ &= \delta_{ik} + \theta_{ik} + \theta_{ki} \\ &\stackrel{!}{=} \delta_{ik} \Rightarrow \theta_{ik} = -\theta_{ki} \end{aligned}$$

Ahora, utilizaremos R^{-1} a segundo orden, que está dado, en principio, por algo como $R^{-1} = 1 - \theta + A + O(\theta^2)$. Imponemos que sea la inversa

$$\begin{aligned} R^{-1} R &= (1 - \theta + A)(1 + \theta) = 1 - \theta + \theta + A - \theta\theta \stackrel{!}{=} 1 \\ &\Rightarrow A = \theta\theta \Rightarrow R^{-1} = 1 - \theta + \theta\theta \end{aligned}$$

Consideremos la siguiente transformación sucesiva hasta segundo orden

$$\begin{aligned} R'^{-1} R'' R' R &= (1 - \theta' + \theta'\theta')(1 - \theta + \theta\theta)(1 + \theta')(1 + \theta) \\ &= 1 - \cancel{\theta'} + \cancel{\theta'\theta'} - \cancel{\theta} + \cancel{\theta\theta} + \cancel{\theta'} + \cancel{\theta} + \cancel{\theta'\theta} - \cancel{\theta'\theta'} - \cancel{\theta'\theta} - \cancel{\theta\theta'} - \cancel{\theta\theta} + \theta'\theta + O(\theta^3) \\ &= 1 - \theta\theta' + \theta'\theta \\ &= 1 + [\theta', \theta] \end{aligned}$$

y si lo escribimos en función de generadores $\theta = \theta^a T^a$

$$\Rightarrow R'^{-1} R^{-1} R' R = 1 + [\theta'^a T^a, \theta^b T^b]$$

$$= 1 + \theta'^a \theta^b [T^a, T^b]$$

Ahora, esta transformación sucesiva da otro elemento de $\mathcal{SO}(N)$ que se puede escribir de la misma forma

$$R'^{-1} R^{-1} R' R = R'' = 1 + \theta'' = 1 + \theta''^c T^c$$

$$\Rightarrow 1 + \theta''^c T^c = 1 + \theta'^a \theta^b [T^a, T^b]$$

$$\therefore [T^a, T^b] = \frac{\theta''^c}{\theta'^a \theta^b} T^c \equiv f^{abc} T^c$$