

Упражнения к лекции 1. Интегралы движения как генераторы симметрии

По аналогии с классической механикой, обобщенный импульс в теории поля можно записать, как

$$\pi_i(\vec{x}, t) = \frac{\delta \int d^3\vec{y} \mathcal{L}(\phi_k(\vec{y}, t), \partial_\mu \phi_k(\vec{y}, t))}{\delta \dot{\phi}_i(\vec{x}, t)}, \quad (0.1)$$

где мы используем, что

$$\frac{\delta \dot{\phi}_k(\vec{x}, t)}{\delta \dot{\phi}_i(\vec{y}, t)} = \delta_{ik} \delta(\vec{x} - \vec{y}). \quad (0.2)$$

Далее, по опять же по аналогии с классической механикой, мы вводим скобку Пуассона

$$\{F(\phi_k(\vec{x}, t), \pi_k(\vec{x}, t)), G(\phi_k(\vec{y}, t), \pi_k(\vec{y}, t))\} = \int d^3z \sum_i \left(\frac{\delta F}{\delta \phi_i(\vec{z}, t)} \frac{\delta G}{\delta \pi_i(\vec{z}, t)} - \frac{\delta F}{\delta \pi_i(\vec{z}, t)} \frac{\delta G}{\delta \phi_i(\vec{z}, t)} \right) \quad (0.3)$$

и подразумеваем, что

$$\frac{\delta \phi_k(\vec{x}, t)}{\delta \phi_i(\vec{y}, t)} = \delta_{ik} \delta(\vec{x} - \vec{y}), \quad \frac{\delta \pi_k(\vec{x}, t)}{\delta \pi_i(\vec{y}, t)} = \delta_{ik} \delta(\vec{x} - \vec{y}), \quad \frac{\delta \phi_k(\vec{x}, t)}{\delta \pi_i(\vec{y}, t)} = \frac{\delta \pi_k(\vec{x}, t)}{\delta \phi_i(\vec{y}, t)} = 0. \quad (0.4)$$

Легко проверить, что

$$\{\phi_i(\vec{x}, t), \phi_j(\vec{y}, t)\} = \{\pi_i(\vec{x}, t), \pi_j(\vec{y}, t)\} = 0, \quad \{\phi_i(\vec{x}, t), \pi_j(\vec{y}, t)\} = \delta_{ij} \delta(\vec{x} - \vec{y}). \quad (0.5)$$

Общее утверждение заключается в том, что интегралы движения (заряды)

$$Q = \int d^3\vec{x} J^0(\vec{x}, t), \quad \frac{dQ}{dt} = 0, \quad \partial_\mu J^\mu = 0 \quad (0.6)$$

генерируют симметрию (из которой они по теореме Нетер были вычислены), а именно

$$\{\phi_i(\vec{x}, t), Q\} = \delta \phi_i(\vec{x}, t), \quad (0.7)$$

где инфинитезимальное преобразование симметрии есть $\phi'_i(x) = \phi_i(x) + \epsilon \delta \phi_i(x)$.

○ **Упражнение 1.** Проверьте (0.7) для комплексного скалярного поля ($U(1)$ симметрия).

Решение 1. Как мы уже знаем $U(1)$ сохраняющийся ток

$$j^\mu = i(\phi \partial^\mu \phi^* - \phi^* \partial^\mu \phi) \quad (0.8)$$

соответствует симметрии $\phi'(x) = e^{i\alpha} \phi(x)$, что при инфинитезимальном α запишется как

$$\delta \phi = i\phi, \quad \delta \phi^* = -i\phi^* \quad (0.9)$$

С другой стороны сохраняющийся заряд равен

$$Q = i \int d^3\vec{x} (\pi \phi - \phi^* \pi^*). \quad (0.10)$$

Тогда находим,

$$\begin{aligned} \{\phi(\vec{x}, t), Q\} &= \int d^3z \left(\frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \frac{\delta Q}{\delta\pi(\vec{z}, t)} - \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\pi(\vec{z}, t)} \frac{\delta Q}{\delta\phi(\vec{z}, t)} + \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\phi^*(\vec{z}, t)} \frac{\delta Q}{\delta\pi^*(\vec{z}, t)} - \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\pi^*(\vec{z}, t)} \frac{\delta Q}{\delta\phi^*(\vec{z}, t)} \right) = \\ &= \int d^3z \left(\frac{\delta Q}{\delta\pi(\vec{z}, t)} \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \right) = \int d^3z \left(\frac{\delta Q}{\delta\pi(\vec{z}, t)} \delta(\vec{x} - \vec{z}) \right) = \frac{\delta Q}{\delta\pi(\vec{x}, t)} = \\ &= \frac{\delta(i \int d^3\vec{y} (\pi(\vec{y}, t)\phi(\vec{y}, t) - \phi^*(\vec{y}, t)\pi^*(\vec{y}, t)))}{\delta\pi(\vec{x}, t)} = i\phi(\vec{x}, t). \end{aligned} \quad (0.11)$$

Аналогично найдем, что $\{\phi^*(\vec{x}, t), Q\} = -i\phi^*(\vec{x}, t)$. \circ

\circ **Упражнение 2.** Проверьте, на примере скалярного поля, что Гамильтониан генерирует сдвиги по времени: $\{\phi(\vec{x}, t), H\} = \dot{\phi}(\vec{x}, t)$

Решение 2. Для Гамильтониана имеем

$$H = \int d^3\vec{x} \left(\frac{1}{2}\pi^2 + \frac{1}{2}(\nabla\phi)^2 + \frac{1}{2}m^2\phi^2 \right), \quad (0.12)$$

тогда

$$\{\phi(\vec{x}, t), H\} = \int d^3z \left(\frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \frac{\delta H}{\delta\pi(\vec{z}, t)} - \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\pi(\vec{z}, t)} \frac{\delta H}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \right) = \frac{\delta H}{\delta\pi(\vec{x}, t)} = \pi(\vec{x}, t) = \dot{\phi}(\vec{x}, t). \quad (0.13)$$

Откуда мы получили, что Гамильтониан генерирует сдвиги по времени. Это не удивительно, так как Гамильтониан это по сути заряд

$$H = \int d^3\vec{x} T^{00}(\vec{x}, t), \quad (0.14)$$

получающийся из компоненты тензора энергии импульса $T^{\mu 0}$. \circ

\circ **Упражнение 3.** Проверьте, на примере скалярного поля, что импульс генерирует пространственные сдвиги: $\{\phi(\vec{x}, t), \vec{P}\} = -\nabla\phi(\vec{x}, t)$

Решение 3. Для импульса имеем

$$P^i = \int d^3x T^{0i} = - \int d^3\vec{x} \pi(\vec{x}, t) \partial_i \phi(\vec{x}, t), \quad (0.15)$$

тогда

$$\{\phi(\vec{x}, t), \vec{P}\} = \int d^3z \left(\frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \frac{\delta \vec{P}}{\delta\pi(\vec{z}, t)} - \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\pi(\vec{z}, t)} \frac{\delta \vec{P}}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \right) = \frac{\delta \vec{P}}{\delta\pi(\vec{x}, t)} = -\nabla\phi(\vec{x}, t). \quad (0.16)$$

\circ

\circ **Упражнение 4.** Проверьте, на примере скалярного поля, что момент импульса генерирует пространственные повороты: $\{\phi(\vec{x}, t), L_k\} = -\epsilon_{ijk} x^i \partial_j \phi(\vec{x}, t)$

Решение 4. Для момента импульса имеем (см. Листок 1)

$$L_k = \frac{1}{2}\epsilon_{ijk} \int d^3\vec{x} (x^i T^{0j} - x^j T^{0i}) = \frac{1}{2}\epsilon_{ijk} \int d^3\vec{x} \pi(\vec{x}, t) (x^i \partial^j \phi(\vec{x}, t) - x^j \partial^i \phi(\vec{x}, t)) \quad (0.17)$$

тогда

$$\begin{aligned} \{\phi(\vec{x}, t), L_k\} &= \int d^3z \left(\frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \frac{\delta L_k}{\delta\pi(\vec{z}, t)} - \frac{\delta\phi(\vec{x}, t)}{\delta\pi(\vec{z}, t)} \frac{\delta L_k}{\delta\phi(\vec{z}, t)} \right) = \frac{\delta L_k}{\delta\pi(\vec{x}, t)} = \frac{1}{2}\epsilon_{ijk} (x^i \partial^j - x^j \partial^i) \phi(\vec{x}, t) = \\ &= \epsilon_{ijk} x^i \partial^j \phi(\vec{x}, t). \end{aligned} \quad (0.18)$$

\circ