量子场论 |

第一次课后作业参考答案

如发现参考答案有错误请不吝告知(微信zhiqihuang或邮箱huangzhq25@sysu.edu.cn)

课件下载 https://github.com/zqhuang/SYSU_QFTI

第1题:题目和思路

题目:若算得的截面为 $\sigma = 10^{-3}/m_W^2$, $m_W \approx 80 \, GeV \, EW^\pm$ 的粒子质量,试换算出以 cm^2 为单位的截面值。若算得的寿命的 $\tau = 100/m_W$,试问等于多少秒?

思路: 这道题要求把自然单位制表示的物理量用普通单位制表示出来。首先要理解 $\sigma=10^{-3}/m_W^2$ 这种自然单位制写法的含义:它表示在普通单位制里选取适当的p,q可以使 $\sigma=10^{-3}/m_W^2c^p\hbar^q$,在自然单位制下规定 $c=\hbar=1$ 所以可以不写 $c^p\hbar^q$ 。我们只要求出p和q就能知道 σ 在普通单位制下的表示。

第1题:第一种解法

设在普通单位制下 $\sigma=10^{-3}/m_W^2c^p\hbar^q$ 。我们用M, L, T分别表示普通单位制下的质量,长度,时间量纲。则无论是按"截面"的字面意思,还是按题目要求(普通单位制下用 cm^2 表示),都能确定左边是一个面积,量纲为 L^2 ;右边的量纲为 $M^{-2}(LT^{-1})^p(ML^2T^{-1})^q=M^{q-2}L^{p+2q}T^{-p-q}$ 。很显然要两边在普通单位制下量纲一致必须有p=-2,q=2。 所以

$$\sigma = 10^{-3} \hbar^2 / m_W^2 / c^2$$

注意题目给的 m_W 以能量单位 $\mathrm{GeV}=1.6022\times 10^{-10}J$ 表示,实际上是普通单位制里的 m_Wc^2 。所以我们把上式写成:

$$\sigma = 10^{-3} \hbar^2 c^2 / (m_W c^2)^2$$

$$= 10^{-3} \times \frac{(1.0546 \times 10^{-34} \text{J} \cdot \text{s})^2 (2.9979 \times 10^{10} \text{cm s}^{-1})^2}{(80 \times 1.6022 \times 10^{-10} \text{J})^2}$$

$$= 6.08 \times 10^{-35} \text{cm}^2$$

第1题:第一种解法(续)

同样,可以假设 $\tau = 100/m_W c^p \hbar^q$ 。左边的量纲为T,右边的量纲为 $M^{q-1}L^{p+2q}T^{-p-q}$ 。于是p = -2,q = 1。

$$\tau = 100\hbar/(m_W c^2)$$

= 100 × (1.0546 × 10⁻³⁴ J·s)/(80 × 1.6022 × 10⁻¹⁰ J)
= 8.23 × 10⁻²⁵ s

第1题:第二种解法

在自然单位制下可以任意地乘或除c和 \hbar 。所以我们总结出:

- ▶ 显然时间和长度可以用乘或除c来互相转化。
- ▶ 根据 $E = mc^2$,能量和质量可以通过乘或除 c^2 互相转化。
- ▶ 根据量子力学的能量测不准原理 $\Delta E \Delta t \gtrsim \hbar$,时间和能量可以用 \hbar 去除相互转化。
- ▶ 根据量子力学的动量测不准原理 $\Delta(mv)\Delta x \gtrsim \hbar$, v和c量纲相同,所以质量和长度可以用 \hbar/c 去除互相转化。

第1题:第二种解法(续)

我们先把GeV(能量)换算成时间:

$$1 {\rm GeV} = \frac{1.6022 \times 10^{-10} \textit{J}}{1.0546 \times 10^{-34} \rm{J \cdot s}} = \frac{1}{6.582 \times 10^{-25} \rm{s}}$$

然后把时间转化为长度。

$$6.582\times10^{-25}\mathrm{s} = (6.582\times10^{-25}\mathrm{s})(2.9979\times10^{10}\mathrm{cm/s}) = 1.973\times10^{-14}\mathrm{cm}$$

所以第一问答案为:

$$\sigma = \frac{10^{-3}}{80^2} \text{GeV}^{-2} = \frac{10^{-3}}{80^2} \times (1.973 \times 10^{-14} \text{cm})^2 = 6.08 \times 10^{-35} \text{cm}^2$$

第二问答案为:

$$\tau = 100/80 {\rm GeV^{-1}} = 1.25 \times (6.582 \times 10^{-25} {\rm s}) = 8.23 \times 10^{-25} {\rm s}$$



第2题: 题目和思路

题目:证明任意四维时空坐标系 (x^0, x^1, x^2, x^3) 的积分元 $\sqrt{-g}d^4x$ 是一个标量。其中g是度规矩阵 $g_{\mu\nu}$ 的行列式的简写, d^4x 是积分元 $dx^1dx^2dx^3dx^4$ 的简写。

思路: $g_{\mu\nu}$ 矩阵的变换规则按张量定义可以写出来。 d^4x 的变化在微积分课程里学过:多元函数积分进行变量替换时,积分元要乘Jacobian行列式的绝对值的倒数。

第2题解答

假设坐标变换为 $x \to \tilde{x}$,则Jacobian矩阵为 $J_{\nu}^{\mu} = \frac{\partial \tilde{x}^{\mu}}{\partial x^{\nu}}$, 其行列式 简写为det J。按多元函数积分的变量替换规则,

$$d^4x = |\det J|^{-1}d^4\tilde{x} \tag{1}$$

张量 $g_{\mu\nu}$ 的变换规则为 $g_{\mu\nu} = \frac{\partial \tilde{x}^{\alpha}}{\partial x^{\mu}} \frac{\partial \tilde{x}^{\beta}}{\partial x^{\nu}} \tilde{g}_{\alpha\beta}$ 把 $g_{\mu\nu}$ 矩阵简写为G,上式可写成矩阵乘法 $G = J^{T}\tilde{G}J$ 两边取行列式,并根据"积的行列式等于行列式的积",以及"矩阵转置不改变行列式",得到:

$$\det G = |\det J|^2 \det \tilde{G} \tag{2}$$

结合(1)和(2)即得所求证的结论 $\sqrt{-g}d^4x = \sqrt{-\tilde{g}}d^4\tilde{x}$ 。



第3题题目和思路

题目: 考虑一维空间x和一维时间t构成的时空里的标量 场 $\phi(x,t)$,若其作用量为

$$S = \int dx dt \, \frac{1}{2} \left[\left(\frac{\partial \phi}{\partial t} \right)^2 - \left(\frac{\partial \phi}{\partial x} \right)^2 - V(\phi) \right] \, ,$$

其中 $V(\phi)$ 为给定的势能函数。试用求作用量稳定点的方法推导 $\phi(x,t)$ 的运动方程并将结果与Euler-Lagrange方程做比较。

思路: 仿照课上的离散化方法取作用量的稳定点。

第3题解答

把时间和空间均进行离散化。固定格点的间隔dx和dt。该物理系统的所有自由度为 $\phi(x+idx,t+jdt)$ $(i,j=0,\pm 1,\pm 2...)$ 。 作用量可以写成离散求和:

$$\frac{S}{dx dt} = \frac{1}{2} \left(\frac{\phi(x, t + dt) - \phi(x, t)}{dt} \right)^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{\phi(x, t) - \phi(x, t - dt)}{dt} \right)^2$$

$$- \frac{1}{2} \left(\frac{\phi(x + dx, t) - \phi(x, t)}{dx} \right)^2 - \frac{1}{2} \left(\frac{\phi(x, t) - \phi(x - dx, t)}{dx} \right)^2$$

$$- V(\phi(x, t))$$

$$+ \dots$$

其中...代表所有跟 $\phi(x,t)$ 这个自由度无关的项。



第3题解答(续)

作用量对 $\phi(x,t)$ 求偏导并令其为零,得到

$$0 = \frac{1}{dt} \left[-\frac{\phi(x, t + dt) - \phi(x, t)}{dt} + \frac{\phi(x, t) - \phi(x, t - dt)}{dt} \right]$$

$$-\frac{1}{dx} \left[-\frac{\phi(x + dx, t) - \phi(x, t)}{dx} + \frac{\phi(x, t) - \phi(x - dx, t)}{dx} \right]$$

$$-V'(\phi(x, t))$$

$$= \frac{1}{dt} \left[-\partial_t \phi(x, t + dt/2) + \partial_t \phi(x, t - dt/2) \right]$$

$$-\frac{1}{dx} \left[-\partial_x \phi(x + dx/2, t) + \partial_x \phi(x - dx/2, t) \right]$$

$$-V'(\phi(x, t))$$

$$= (-\partial_t^2 + \partial_x^2) \phi - V'(\phi)$$

最终得到运动方程: $(\partial_t^2 - \partial_x^2)\phi + V'(\phi) = 0$.

第4题题目和思路

题目:谐振子

$$S = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{m}{2} \left[\left(\frac{d\phi}{dt} \right)^2 - \omega^2 \phi^2 \right] dt$$

把时间维特殊化以后就只有一个自由度 ϕ 。写出 ϕ 对应的正则动量 π ,系统的Hamilton量,以及Hamilton方程。试把 π 从两个Hamilton方程中消去,得到的结果和Euler-Lagrange方程一致吗?

思路: 世上再也没有比套公式更令人愉快的事了。

第4题解答

$$\pi = \frac{\partial L}{\partial (\dot{\phi})} = m\dot{\phi}$$

$$H = \dot{\phi}\pi - L = \frac{\pi^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2\phi^2$$

Hamilton方程:

$$\dot{\pi} = -\frac{\partial H}{\partial \phi} = -m\omega^2 \phi$$
$$\dot{\phi} = \frac{\partial H}{\partial \pi} = \frac{\pi}{m}$$

消去π后得到,

$$\ddot{\phi} + \omega^2 \phi = 0$$

和Euler-Lagrange方程相同。



第5题题目和思路

作用量

$$S=\int d^4x \; {\cal L}(\phi,\partial_\mu\phi)\,.$$

在坐标平移下显然具有不变性。由此用Noether定理推导场 ϕ 的能量动量守恒方程。

思路: 能量动量守恒是由时间平移和空间平移对称性导致的。所以我们考虑四种无穷小变换 $x^{\mu} \to x^{\mu} + \epsilon^{r} \delta^{\mu}_{r} \ (r=0,1,2,3)$ 。

第5题解答

考虑无穷小变换(即坐标系不动,时空以及时空里的场一起相对于坐标系平移) $x^{\mu} \to x^{\mu} + \epsilon^{r} \delta_{r}^{\mu}$ (这里不对r求和,分别考虑固定r=0,1,2,3时的守恒流)。

移动后在坐标 x^{μ} 处的 ϕ 实际上是移动前在 $x^{\mu} - \epsilon' \delta_{r}^{\mu}$ 处的 ϕ 。所以 ϕ 的变化为:

$$\delta\phi = -\epsilon^r \delta^\mu_r \partial_\mu \phi$$

即

$$\frac{\delta\phi}{\delta\epsilon^r} = \delta^{\mu}_r \partial_{\mu} \phi = \partial_r \phi$$

同理

$$\delta \mathcal{L} = -\epsilon^{r} \delta^{\mu}_{r} \partial_{\mu} \mathcal{L}$$

对固定的r而言 δ^{μ} 是不依赖于坐标 x^{μ} 的常数,所以上式可写成

$$\delta \mathcal{L} = \epsilon^r \partial_\mu (-\delta_r^\mu \mathcal{L})$$



第5题解答(续)

根据Noether定理,有

$$j_r^{\mu} = -\delta_r^{\mu} \mathcal{L} + \partial_r \phi \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial (\partial_{\mu} \phi)}$$

为守恒流。

写成更对称的"能量动量张量"形式:

$$T^{\mu
u} = rac{\partial \mathcal{L}}{\partial (\partial_{\mu}\phi)}\partial^{
u}\phi - \mathcal{L}g^{\mu
u}$$

满足

$$\partial_{\mu}T^{\mu\nu}=0$$

积分 $\int T^{00}d^3\mathbf{x}$, $\int T^{0i}d^3\mathbf{x}$ (i=1,2,3)分别对应总能量和三个方向的动量。它们都是守恒的。

