量子场论 |

第七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

如果不改变时空的度规,是否可能从真空中产生出一对正负粒子?为什么?

解答: 不可能。因为真空态是能量最低态。产生任何粒子都违反能量守恒。

第2题

阐述什么是自由场。为什么自由场量子化之前先要对场进行傅立叶变换?

解答:自由场是可以把拉氏量写成由每个自由度单独的拉氏量之和,也就是拉氏量可以对角化的场。(答只含场的二次项也正确。) 对场进行傅立叶变换是为了把拉氏量对角化。

4 D > 4 A > 4 B > 4 B > B 9 Q C

第3题 题目和思路

题目: 在课上我们把自由实标量场量子化为

$$\hat{\phi}(x) = \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int \sqrt{\frac{d^3\mathbf{k}}{2\omega}} \left(\hat{a}_{\mathbf{k}} e^{-ik_{\mu}x^{\mu}} + \hat{a}_{\mathbf{k}}^{\dagger} e^{ik_{\mu}x^{\mu}} \right)$$

考虑两个实标量场 ϕ 和 ψ , 拉氏密度为

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial^{\mu} \phi \partial_{\mu} \phi + \frac{1}{2} \partial^{\mu} \psi \partial_{\mu} \psi - \frac{1}{2} \textit{m}^{2} (\phi^{2} + \psi^{2} + \phi \psi)$$

把 ϕ 和 ψ 都量子化 (写成独立的产生湮灭算符的线性迭加)。

思路: 先做简单的矩阵对角化即可把拉氏量写成独立实标量场之和, 对独立的实标量场则可套用课上结论。



第3题解答

$$\hat{\diamondsuit}\chi=rac{\phi+\psi}{\sqrt{2}}$$
, $\sigma=rac{\phi-\psi}{\sqrt{2}}$ الا

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial^{\mu} \chi \partial_{\mu} \chi + \frac{1}{2} \partial^{\mu} \sigma \partial_{\mu} \sigma - \frac{\textit{M}_{\chi}^{2}}{2} \chi^{2} - \frac{\textit{M}_{\sigma}^{2}}{2} \sigma^{2}$$

其中
$$M_\chi = \sqrt{\frac{3}{2}} m$$
, $M_\sigma = \sqrt{\frac{1}{2}} m$ 。 于是

$$\chi = \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int \sqrt{\frac{d^3\mathbf{k}}{2\omega_\chi}} \left(\hat{\mathbf{a}}_{\mathbf{k},\chi} e^{-ik_\mu \mathbf{x}^\mu} + \hat{\mathbf{a}}_{\mathbf{k},\chi}^\dagger e^{ik_\mu \mathbf{x}^\mu} \right)$$

$$\sigma = rac{1}{(2\pi)^{3/2}}\int\sqrt{rac{d^3\mathbf{k}}{2\omega_\sigma}}\left(\hat{a}_{\mathbf{k},\sigma}e^{-ik_\mu x^\mu} + \hat{a}_{\mathbf{k},\sigma}^\dagger e^{ik_\mu x^\mu}
ight)$$

其中
$$\omega_{\chi} \equiv \sqrt{M_{\chi}^2 + \mathbf{k}^2}$$
, $\omega_{\sigma}^2 = \sqrt{M_{\sigma}^2 + \mathbf{k}^2}$ 。

再解出 $\phi = \frac{x+\sigma}{\sqrt{2}}, \ \psi = \frac{x-\sigma}{\sqrt{2}}$ 即把 ϕ , ψ 都表示成了独立的谐振子产生湮灭

算符的线性组合。



第4题 题目和思路

题目:设p为电子的四维动量,k为光子的四维动量,m为电子质量,求下列矩阵的迹

- ► K
- $\triangleright p\gamma^5$
- $\blacktriangleright \not p \not k \frac{1}{\not p + \not k m}$
- $\blacktriangleright (p + m)\gamma^{\mu} \frac{1}{p + k m} k \gamma_{\mu} k$

思路: 利用 $p^2 = p^2 = m^2$, $k^2 = k^2 = 0$ 以及课上学习的一些 γ 矩阵求迹技巧即可解答。



第4题解答

利用
$$p^2=p^2=m^2$$
, $k^2=k^2=0$, 奇数个Feynman符号乘积的迹为零, ${\rm Tr}\left(pk\right)=4pk$, $\gamma^\mu A\!\!\!/ \gamma_\mu=-2A\!\!\!/$, $\gamma^\mu A\!\!\!/ \beta_{\gamma\mu}=4AB$ 以及 $\frac{1}{p+k-m}=\frac{p+k+m}{(p+k)^2-m^2}=\frac{p+k+m}{2pk}$,可以得到

- ightharpoonup Tr $(\cancel{k}) = 0$
- ightharpoons $\operatorname{Tr}\left(p\gamma^{5}\right)=p_{\mu}\operatorname{Tr}\left(\gamma^{\mu}\gamma^{5}\right)=0$ (零迹定理,剔除 γ^{5})
- $\qquad \qquad \operatorname{Tr}\left(\not p\not k\frac{1}{\not p+\not k-m}\right) = \frac{1}{2pk}\operatorname{Tr}\left(\not p\not k(\not p+\not k+m)\right) = \frac{m}{2pk}\operatorname{Tr}\left(\not p\not k\right) = 2m$
- $\qquad \qquad \operatorname{Tr}\left(\cancel{k}(\not\!p+\cancel{k}+m)^3\frac{1}{\not\!p+\cancel{k}-m}(\not\!p-\cancel{k}+m)^2\cancel{k}\right) = \operatorname{Tr}\left(\cancel{k}^2(\not\!p+\cancel{k}+m)^3\frac{1}{\not\!p+\cancel{k}-m}(\not\!p-\cancel{k}+m)^2\right) = 0$
- $\begin{array}{ll} & \operatorname{Tr}\left((\not\!p+m)\gamma^{\mu}\frac{1}{\not\!p+\not\!k-m}\not\!k\gamma_{\mu}\not\!k\right) = \frac{1}{2\rho k}\operatorname{Tr}\left((\not\!p+m)\gamma^{\mu}(\not\!p+\not\!k+m)\not\!k\gamma_{\mu}\not\!k\right) = \\ & \frac{1}{2\rho k}\operatorname{Tr}\left((\not\!p+m)(4\rho k 2m\not\!k)\not\!k\right) = 2\operatorname{Tr}\left((\not\!p+m)\not\!k\right) = 2\operatorname{Tr}\left(\not\!p\not\!k\right) = 8\rho k \end{array}$

第5题

电子和 μ 子可以分别看成独立的两个Dirac场 $\psi_e,\ \psi_\mu$ 的粒子。和电磁场一起的拉氏密度为

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4} \mathsf{F}^{\mu\nu} \mathsf{F}_{\mu\nu} + \bar{\psi}_e (i\not\!\!D - m_e) \psi_e + \bar{\psi}_\mu (i\not\!\!D - m_\mu) \psi_\mu$$

其中

$$D_{\mu}=\partial_{\mu}+i\mathbf{q}A_{\mu}$$

画出散射过程

$$e^+e^-
ightarrow \mu^+\mu^-$$

的非零的最低阶近似Feynman图。

解答: 见课本143页图7-5