

* 共振态和窄宽度近似 (Narrow width Approximation)

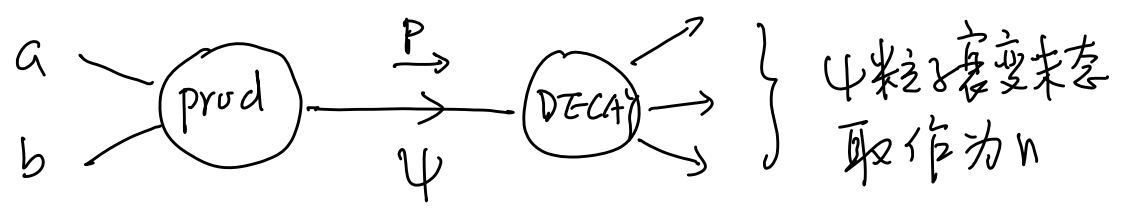
我们曾经给出共振态产生和衰变的公式

$$\sigma(A+B \rightarrow R \rightarrow C+D+\dots) = \frac{4\pi s}{k^2} \left[\frac{(2S_R+1) C_R}{(2S_A+1)(2S_B+1) C_A C_B} \right] \frac{\Gamma(R \rightarrow AB) \Gamma(R \rightarrow C+D+\dots)}{(s-m_R^2)^2 + m_R^2 \Gamma_R^2}$$

前面我们通过非相对论性公式类比从而得到上述公式。

现在我们给出详细推导。

以费米子共振态单独产生过程为例



散射振幅为

$$M = M_{\text{prod}}(\dots) \frac{i(\not{p} + m)}{p^2 - m^2 + im\Gamma} M_{\text{Decay}}(\dots)$$

$$= \sum_s M_{\text{prod}}(\dots \psi_s) \frac{1}{p^2 - m^2 + im\Gamma} M_{\text{Decay}}(\bar{\psi}_s \dots)$$

散射振幅模方为

$$|M|^2 = \sum_{ss'} M_p^+(\dots \psi_s) M_p(\dots \psi_{s'}) \frac{1}{(p^2 - m^2)^2 + m^2 \Gamma^2}$$

$$M_D^+(\bar{\psi}_s \dots) M_D(\bar{\psi}_{s'} \dots)$$

$$= |M_{\text{Decay}}(\bar{\psi} \dots)|^2 \frac{1}{(p^2 - m^2)^2 + m^2 \Gamma^2} |M_{\text{prod}}(\dots \psi)|^2$$

可证明相空间具有如下的分解形式

$$d\Phi_n = d\Phi_1 \frac{1}{2\pi} dP^2 d\bar{\Phi}_n$$

利用

$$\int dp^2 \frac{1}{(p^2 - m^2)^2 + m^2 \Gamma^2} \xrightarrow{\Gamma \rightarrow 0} \frac{\pi}{m \Gamma} \delta(p^2 - m^2)$$

可得

$$\sigma(ab \rightarrow \psi \rightarrow c \dots) = \int |M|^2 d\Phi_n$$

$$= \int |M_{\text{prod}}(\dots \psi)|^2 d\Phi_1 dP^2 \delta(p^2 - m^2)$$

$$\times \int \frac{\pi}{(2\pi) m \Gamma} |M_{\text{decay}}|^2 d\bar{\Phi}_n$$

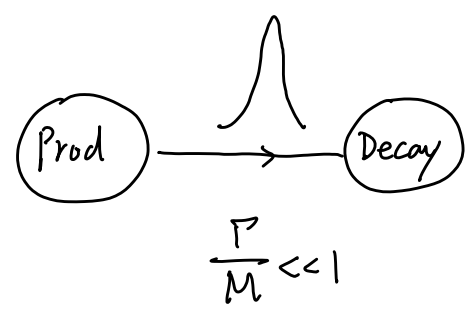
$$= \sigma_{\text{prod}}(ab \rightarrow \psi) \times \frac{1}{\Gamma} \frac{1}{2m} \int |M_{\text{decay}}|^2 d\bar{\Phi}_n$$

$$= \sigma_{\text{prod}}(ab \rightarrow \psi) \times \frac{\Gamma(\psi \rightarrow c+d \dots)}{\Gamma}$$

$$= \sigma_{\text{prod}}(ab \rightarrow \psi) \times \text{Br}(\psi \rightarrow c+d \dots)$$

注意：将此过程因式化成产生和衰变两个过程的前提假设是 $\Gamma \ll M$ (窄宽度近似)

窄宽度近似的物理图像



$$Q_{\text{prod}} = M \implies \tau_{\text{prod}} = \frac{1}{M}$$

$$\tau_{\text{decay}} = \frac{1}{\Gamma}$$

所以,

$$\frac{\tau_{\text{prod}}}{\tau_{\text{decay}}} = \frac{\frac{1}{M}}{\frac{1}{\Gamma}} = \frac{\Gamma}{M} \ll 1$$

窄宽度近似 ($\Gamma/M \ll 1$) 就意味着

所研究的共振态粒子在很短时间内产生, 再经过很长时间衰变,
 \implies 产生和衰变过程之间关联可以忽略

$$\sigma(ab \rightarrow \psi \rightarrow cd \dots) \approx \sigma(ab \rightarrow \psi) \times \text{Br}(\psi \rightarrow cd \dots)$$

注意:

我们在 100 GeV 附近发现的粒子 $W^\pm / Z^0 / H / t$ 都满足窄宽度近似。但除 H^0 之外, 其他三个粒子都具有自旋, 因此其产生和衰变过程存在自旋关联, 无法简单地因子化。

如果我们仅关心总截面 (或 inclusive rate, 对所有可能末态都求和), 那么我们仍然可以利用 NWA 来计算

$$\sigma(ab \rightarrow X \rightarrow cd) = \sigma(ab \rightarrow X) \otimes \text{Br}(X \rightarrow cd)$$

$$(X = W^\pm / Z^0 / t)$$