

Production Probability of $\psi(3100)$

伊藤 大介 (埼玉大・理工)

前論文で $\psi(3100)$ の相互作用を Weak Interaction の Order と推定したが、若しそうなら $p+p \rightarrow e^+ + e^- + X$ の断面積は逆 β 過程の程度 ($\lesssim 10^{-44} \text{ cm}^2$) となるであろう。ところが実験では 10^{-34} cm^2 の程度と推定されている。ここではこの矛盾について考える。前回と同じ S-行列の要素

$$\begin{aligned} \langle f, qq' | S-1 | p_1 p_2 \rangle &= -g^2 \int d^4 x d^4 y \langle qq' | \mathbf{J}_\lambda(x) | 0 \rangle \int \frac{\Delta'(k) e^{-ik \cdot (x-y)}}{(2\pi)^4 i} d^4 k \langle f | \mathbf{J}_\lambda(y) | p_1 p_2 \rangle \\ &= \frac{ig^2}{(2\pi)^2} \langle qq' | \mathbf{J}_\lambda(0) | 0 \rangle \langle f | \mathbf{J}_\lambda(0) | p_1 p_2 \rangle \Delta'(q+q') \delta^4(P_f + q + q' - P_i) \end{aligned} \quad (1)$$

から断面積を求めれば

$$\begin{aligned} \sigma &= \frac{g^4}{(2\pi)^2 v} \int d^3 q d^3 q' dJ_f \delta^4(P_f + q + q' - P_i) |\Delta'(P_i - P_f)|^2 \langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) | qq' \rangle \\ &\quad \times \langle qq' | \mathbf{J}_\mu(0) | 0 \rangle \langle p_1 p_2 | \mathbf{J}_\lambda(0) | f \rangle \langle f | \mathbf{J}_\mu(0) | p_1 p_2 \rangle \\ &= \frac{g^4}{(2\pi)^2 v} \int d^4 k \frac{\langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P} - k) \Pi_e \mathbf{J}_\mu(0) | 0 \rangle \langle p_1 p_2 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P} + k - P_i) \mathbf{J}_\mu(0) | p_1 p_2 \rangle}{(E_\kappa^2 - k_0^2)^2 + (M\Gamma)^2} \end{aligned} \quad (2)$$

となる。但し $\Pi_e \equiv |qq' \rangle \langle qq'|$ は e^+e^- -Pair State への射影演算子である。幅 Γ が小さいので k_0 の積分を近似的に実行し、

$$\int_{-\infty}^{+\infty} d k_0 \frac{F(k_0)}{(E_\kappa^2 - k_0^2)^2 + (M\Gamma)^2} \approx \frac{\pi}{2E_\kappa M\Gamma} F(E_\kappa) \quad (3)$$

とし、 $\langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P} - k') \Pi_e \mathbf{J}_\mu(0) | 0 \rangle = (\delta_{\lambda\mu} - \frac{k'_\lambda k'_\mu}{k'^2}) \frac{1}{3} \langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P} - k') \Pi_e \mathbf{J}_\lambda(0) | 0 \rangle$

を用いれば、

$$\begin{aligned} \sigma &\approx \frac{\pi g^4}{(2\pi)^2 v M\Gamma} \frac{1}{3} \int \frac{d^3 k}{2E_\kappa} \langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P} - k') \Pi_e \mathbf{J}_\lambda(0) | 0 \rangle \\ &\quad \times \langle p_1 p_2 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P} + k' - P_i) \mathbf{J}_\lambda(0) | p_1 p_2 \rangle \end{aligned} \quad (4)$$

となる。但し $k' \equiv (\mathbf{k}, E_\kappa)$ である。

次のこの被積分関数を ψ の崩壊幅や Production Cross Section で表わすことを考えよう。 ψ の崩壊幅は

$$\langle q q' | S-1 | k', \alpha \rangle = -2\pi i \delta^4(q+q'-k') g \langle q q' | \mathbf{J}_\lambda(0) \varepsilon_{\kappa\lambda}^\alpha | 0 \rangle / (2\pi)^{3/2} \sqrt{2E_\kappa}, \quad (5)$$

から

$$\Gamma_e(k') = \frac{g^2}{3(2\pi)^2 2E_\kappa} \langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P}-k') \Pi_e \mathbf{J}_\lambda(0) | 0 \rangle \quad (6)$$

となり、従って

$$3g^{-2}(2\pi)^2 2E_\kappa \Gamma_e(k') = 3g^{-2}(2\pi)^2 2M\Gamma_e = \langle 0 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P}-k') \Pi_e \mathbf{J}_\lambda(0) | 0 \rangle \quad (7)$$

これを(4)に代入して

$$\sigma = \frac{\pi g^2}{v} \frac{\Gamma_e}{\Gamma} \int \frac{d^3 k}{E_\kappa} \langle p_1 p_2 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P}+k'-P_i) \mathbf{J}_\lambda(0) | p_1 p_2 \rangle \quad (8)$$

が得られる。また $p_1 + p_2 \rightarrow \psi + \text{anything}$ の断面積は

$$\langle f, k' \alpha | S-1 | p_1 p_2 \rangle = -2\pi i \delta^4(P_f+k'-P_i) g \langle f | \mathbf{J}_\lambda(0) \varepsilon_{\kappa\lambda}^\alpha | p_1 p_2 \rangle / (2\pi)^{3/2} \sqrt{2E_\kappa} \quad (9)$$

から

$$\sigma_{\text{prod}} = \frac{\pi g^2}{v} \int \frac{d^3 k}{E_\kappa} \langle p_1 p_2 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P}+k'-P_i) \mathbf{J}_\lambda(0) | p_1 p_2 \rangle \quad (10)$$

従って

$$E_\kappa \frac{\partial \sigma_{\text{prod}}}{\partial^3 k} = \frac{\pi g^2}{v} \langle p_1 p_2 | \mathbf{J}_\lambda(0) \delta^4(\bar{P}+k'-P_i) \mathbf{J}_\lambda(0) | p_1 p_2 \rangle \quad (11)$$

が得られる。これを(8)に代入すれば

$$\sigma = \frac{\Gamma_e}{\Gamma} \int \frac{d^3 k}{E_\kappa} \left(E_\kappa \frac{d \sigma_{\text{prod}}}{d^3 k} \right) = \frac{\Gamma_e}{\Gamma} \sigma_{\text{prod}} \quad (12)$$

となる。

さて(10)で $g^2/4\pi$ を Strong interaction の Coupling Const $g^2(\text{strong})/4\pi \sim 1$ でおきかえたものは Strong Interaction による $p_1 + p_2 \rightarrow (\text{Vector Hadron}) + \text{anything}$ の Production Cross Section $\sigma_{\text{prod}}(\text{strong})$ である。前回の推定 $g^2/4\pi \sim 10^{-5}$ を用いれば

$$\sigma_{\text{prod}} \approx \frac{g^2/4\pi}{g^2(\text{strong})/4\pi} \sigma_{\text{prod}}(\text{strong}) \approx 10^{-5} \sigma_{\text{prod}}(\text{strong}) \quad (13)$$

で、 $\sigma_{\text{prod}}(\text{strong})$ は $\text{mb} = 10^{-27} \text{cm}^2$ の order, 前回の推定では $\Gamma_e/\Gamma \approx 10^{-1} \sim 10^{-2}$ であったから(12)から

$$\sigma \approx (10^{-1} \sim 10^{-2}) \times 10^{-5} \times 10^{-27} \text{cm}^2 \approx (10^{-33} \sim 10^{-34}) \text{cm}^2 \quad (14)$$

となり, 実験が示す程度の値が得られる。予想に反してこのような大きな値が得られるのは Production は $g^2/4\pi$ の order で起るが崩壊は高次近似の効果により Γ_e/Γ で記述され, 小さな Coupling Const $g^2/4\pi$ はこの比では約分されてしまうことによる。

いろいろ教えて頂いた森健寿氏に感謝致します。

(Dec. 12, 1974)