

# 用推广的矩分析方法确定 $J/\psi \rightarrow X + f_0(980)$ 中玻色共振态 $X$ 的自旋 - 宇称<sup>\*</sup>

沈齐兴 郁 宏

(中国科学院高能物理研究所 北京 100039)

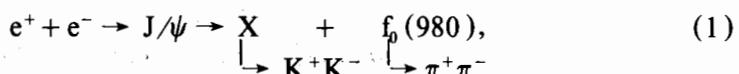
1995-01-03 收稿

## 摘要

用推广的矩分析方法讨论了过程  $J/\psi \rightarrow X + f_0(980)$ ,  $X \rightarrow K^+K^-$ ,  $f_0(980) \rightarrow \pi^+\pi^-$ . 利用得到的矩表达式, 可以确定玻色共振态  $X$  的自旋 - 宇称.

**关键词** 矩分析, 玻色共振态, 自旋 - 宇称.

BES 在对  $J/\psi$  的四叉衰变过程



的分析中, 发现伴随  $f_0(980)$  产生的共振态, 除  $\varphi$  介子外, 在 1573MeV 和 1850MeV 处可能还各有一共振峰<sup>[1]</sup>. 为了确定这些共振态的自旋 - 宇称, 文献[2]给出了过程(1)的角分布螺旋度形式, 利用相应于不同自旋共振态归一化投影角分布的差别, 可以确定这些共振态的自旋 - 宇称是  $1^{--}$  还是  $3^{--}$ , 并指出,  $X(1573)$  是一个可能的新共振态.

由于矩分析方法在处理低统计过程时的优越性, 本文用矩分析方法对过程(1)进行讨论, 得到的一些矩的关系式, 使我们很容易将  $1^{--}$  和  $3^{--}$  共振态区分开.

选取  $e^+e^-$  质心系, 并令  $e^+$  方向为  $z$  轴,  $X$  运动方向在  $x-z$  平面中: 在这样的实验室坐标系中, 过程(1)的角分布:

$$W(\theta_X, \theta_1, \varphi_1) \propto \sum_{\lambda_J, \lambda_X} A_{\lambda_X, 0} D_{\lambda_J, \lambda_X}^{J^*}(0, \theta_X, 0) D_{\lambda_J, \lambda_X}^1(0, \theta_X, 0) \\ D_{\lambda_X, 0}^{J^*}(\varphi_1, \theta_1, -\varphi_1) D_{\lambda_X, 0}^1(\varphi_1, \theta_1, -\varphi_1), \quad (2)$$

其中  $J$  是玻色共振态  $X$  的自旋;  $\lambda_J, \lambda_X$  分别是  $J/\psi$  和  $X$  粒子的螺旋度;  $A_{\lambda_X, 0}$  是过程  $J/\psi \rightarrow X + f_0(980)$  的螺旋度振幅;  $\theta_X$  是  $X$  和  $e^+$  的夹角,  $\theta_1$ ;  $\varphi_1$  是  $X$  静止系中  $K$  介子的极角和方位角, 相应的  $z_1$  轴为  $J/\psi$  静止系中  $X$  的动量方向.

\* 国家自然科学基金和中国科学院理论物理特别支持费资助.

定义矩:

$$M(j \ l \ m) = \int \sin\theta_x d\theta_x \sin\theta_1 d\theta_1 d\varphi_1 D_{0,m}^l(0, \theta_x, 0) D_{m,0}^l(\varphi_1, \theta_1, -\varphi_1) W(\theta_x, \theta_1, \varphi_1). \quad (3)$$

在文献[2]中已指出, 对于过程(1), 玻色共振态X的自旋-宇称只能是  $J^{PC} = (2n+1)^{--}$ . 利用(2)和(3)式, 对  $1^{--}$  的X, 可得如下六个矩:

$$\begin{aligned} M(000) &= 2|A_{0,0}|^2 + 4|A_{1,0}|^2 \\ M(020) &= \frac{4}{5}(|A_{0,0}|^2 - |A_{1,0}|^2) \\ M(200) &= \frac{2}{5}(-|A_{0,0}|^2 + |A_{1,0}|^2) \\ M(220) &= -\frac{2}{25}(2|A_{0,0}|^2 + |A_{1,0}|^2) \\ M(221) &= -\frac{6}{25}\operatorname{Re}(A_{0,0} A_{1,0}^*) \\ M(222) &= -\frac{6}{25}|A_{1,0}|^2. \end{aligned} \quad (4)$$

对于  $3^{--}$  的X, 有如下十个非零矩:

$$\begin{aligned} M(000) &= 2|A_{0,0}|^2 + 4|A_{1,0}|^2 \\ M(020) &= \frac{4}{15}(2|A_{0,0}|^2 + 3|A_{1,0}|^2) \\ M(200) &= \frac{2}{5}(-|A_{0,0}|^2 + |A_{1,0}|^2) \\ M(220) &= \frac{2}{75}(-4|A_{0,0}|^2 + 3|A_{1,0}|^2) \\ M(221) &= -\frac{2}{25}\sqrt{\frac{2}{3}}\operatorname{Re}(A_{0,0} A_{1,0}^*) \\ M(222) &= -\frac{4}{25}|A_{1,0}|^2 \\ M(040) &= \frac{4}{33}(3|A_{0,0}|^2 + |A_{1,0}|^2) \\ M(240) &= \frac{2}{165}(-6|A_{0,0}|^2 + |A_{1,0}|^2) \\ M(241) &= -\frac{2\sqrt{5}}{55}\operatorname{Re}(A_{0,0} A_{1,0}^*) \\ M(242) &= -\frac{4\sqrt{15}}{165}|A_{1,0}|^2. \end{aligned} \quad (5)$$

从(4)、(5)两式看到, 对于  $1^{--}$  的X, 所有  $l=4$  的矩都为零. 而对于  $3^{--}$  态, 存在非零的  $l=4$  的矩. 因此, 实验上可以通过测量  $l=4$  的矩, 来确定共振态X的自旋-宇称是  $1^{--}$  还是  $3^{--}$ . 另外, 由(4)、(5)两式还可以得到  $l<4$  的矩之间的如下关系式:

$$\frac{5M(020) + 25M(220)}{M(222)} = \begin{cases} 25 & \text{对 } 1^{--} \text{ 态} \\ -\frac{75}{2} & \text{对 } 3^{--} \text{ 态} \end{cases}. \quad (6)$$

通过对(6)式左边那些矩的测量, 也可以确定玻色共振态  $X$  的自旋-宇称.

定义螺旋度振幅比

$$\xi = \frac{A_{0,0}}{A_{1,0}}. \quad (7)$$

对  $1^{--}$  态和  $3^{--}$  态都有

$$\xi^2 = \frac{10M(220) - M(020)}{10M(222)}, \quad (8)$$

从而可以通过测量矩而直接得到螺旋度振幅比  $\xi$  的值.

### 参 考 文 献

- [1] 祝玉灿, 高能物理研究所内部报告.
- [2] 郁宏、沈齐兴, 高能物理与核物理, 18(1994) 1143.

## Determining the Spin-Parity of the Boson Resonance $X$ in the Process $J/\psi \rightarrow X + f_0(980)$ by Using the Generalized Moment Analysis Method

Shen Qixing Yu Hong

(Institute of High Energy Physics, The Chinese Academy of Sciences Beijing 100039)

Received 3 January 1995

### Abstract

The processes  $J/\psi \rightarrow X + f_0(980)$ ,  $X \rightarrow K^+ + K^-$ ,  $f_0(980) \rightarrow \pi^+ + \pi^-$  are discussed using the generalized moment analysis method. It is suggested that in terms of the obtained moment expressions the spin-parity of the boson resonance  $X$  can be determined by further measurements.

**Key words** moment analysis, boson resonance, spin-parity.