

# $\eta$ 、 $\eta'$ 和 $\iota$ 的夸克和胶子内容、双光子衰变和 $J/\psi$ 辐射衰变产生\*

郁 宏

(中国科学院高能物理研究所, 北京)

## 摘要

本文引进  $q_i\bar{q}_i \rightleftharpoons q_j\bar{q}_j$  以及  $q_i\bar{q}_i \rightleftharpoons (gg)$  淹没项<sup>[1]</sup>, 并考虑了对淹没项的  $SU(3)$  破坏效应<sup>[2]</sup>, 讨论了  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  的混合, 得到了它们的夸克和胶子内容。与此同时, 引入 EPCAC (扩充的部分守恒赝矢流) 假设<sup>[3]</sup>, 考察了  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  的双光子衰变。本文还计算了衰变宽度比  $R_1 = \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta')/\Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta)$  以及  $R_2 = \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta')/\Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\iota)$ , 指出了实验结果对纯胶子球质量值的限制。

## 一、引言

强相互作用的规范理论——量子色动力学 (QCD) 包含了夸克和胶子这两类构成强子的基本组分。和量子电动力学 (QED) 相比, QCD 的一个明显特点是胶子带有色荷, 所以它们之间存在相互作用, 从而胶子可以组成束缚态——胶子球。

对于赝标胶子球, 迄今公认  $\iota$  ——  $\eta(1440)$  是最有可能的候选者。与  $\iota$  具有相同量子数的赝标介子基态是  $\eta$  和  $\eta'$ 。一般地说, 由于颜色相互作用, 胶子束缚态和夸克-反夸克对(夸克偶素)之间能够互相湮没, 而夸克偶素之间也能通过交换胶子而互相跃迁(见图 1)。所以, 我们必须考虑纯胶子球和具有相同量子数的夸克偶素之间的混合。对于  $0^{-+}$  粒子, 即要考虑  $\iota$  和  $\eta$ 、 $\eta'$  的混合。由于粲夸克偶素  $\eta_c$  的质量较大, 所以可以预期  $\eta_c$  与

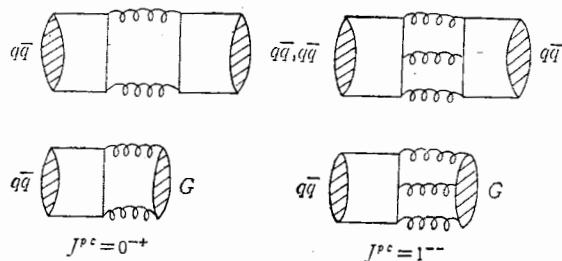


图 1 夸克偶素之间相互跃迁及夸克偶素和胶子球之间互相湮没

\* 本工作得到国家基金会基金支持。  
本文 1987 年 8 月 21 日收到。

$\eta$ 、 $\eta'$  以及  $\iota$  的混合是小的。为简单起见,本文先略去  $\eta$ 、 $\eta'$ 、 $\iota$  和  $\eta_c$  的混合(将另作讨论)。同时,本文也不考虑径向激发态的混入。

## 二、 $\eta$ 、 $\eta'$ 和 $\iota$ 的夸克和胶子内容

取以下态矢量为基

$$|N\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |u\bar{u} + d\bar{d}\rangle, |S\rangle = |\bar{s}s\rangle, |G\rangle = |g\bar{g}\rangle \quad (1)$$

物理态  $|i\rangle$  为它们的线性组合

$$|i\rangle = x_i |N\rangle + y_i |S\rangle + z_i |G\rangle \quad (i = \eta, \eta' \text{ 和 } \iota). \quad (2)$$

归一化条件为

$$x_i^2 + y_i^2 + z_i^2 = 1. \quad (3)$$

相应的质量平方矩阵为

$$\hat{M}^2 = \begin{pmatrix} m_N^2 + 2\alpha & \sqrt{2}\alpha Z & \sqrt{2}\beta \\ \sqrt{2}\alpha Z & m_S^2 + \alpha Z^2 & \beta Z \\ \sqrt{2}\beta & \beta Z & m_G^2 + \frac{\beta^2}{\alpha} \end{pmatrix}, \quad (4)$$

这里的  $m_N^2$ 、 $m_S^2$  和  $m_G^2$  是不考虑夸克-反夸克对和胶子相互作用时态  $|N\rangle$ 、 $|S\rangle$  和  $|G\rangle$  的质量的平方;  $\alpha$  为夸克偶素  $q_i\bar{q}_i$  和  $q_j\bar{q}_j$  之间相互跃迁的振幅,  $\beta$  为胶子球和夸克偶素之间相互湮没的振幅, 它们都和味道无关; 而  $Z$  因子的引入正是考虑了对上述跃迁振幅和湮没振幅的  $SU(3)$  破坏效应。与文献[2、4]不同的是这里出现的所有参数 ( $m_N$ 、 $m_S$ 、 $m_G$ 、 $\alpha$ 、 $\beta$  和  $Z$ ) 都有十分明确的物理意义, 便于作物理讨论。

不考虑夸克-反夸克对和胶子的相互作用, 但计及  $S$  夸克和  $u$ 、 $d$  夸克的质量差, 我们有

$$\begin{aligned} m_N^2 &= m_\pi^2, \\ m_S^2 &= 2m_k^2 - m_\pi^2. \end{aligned} \quad (5)$$

把纯胶子球质量  $m_G$  作为参数, 输入物理粒子质量  $m_\eta$ 、 $m_{\eta'}$  和  $m_\iota$ , 用标准的质量矩阵对角化的方法, 可以得到对应不同  $m_G$  值的  $\alpha$ 、 $\beta$  和  $Z$  因子(见表 1)。随着  $m_G$  的增加, 跃迁和湮没振幅变小, 而  $SU(3)$  破坏效应变大。

表 1 对应不同  $m_G$  值的  $\alpha$ 、 $\beta$  和  $Z$  因子

$m_G$ (GeV)	$\alpha$ (GeV $^2$ )	$\beta$ (GeV $^2$ )	$Z$
1.20	0.4076	0.3338	0.8224
1.25	0.3753	0.3041	0.8077
1.30	0.3466	0.2644	0.7954
1.35	0.3212	0.2133	0.7849
1.40	0.2984	0.1423	0.7759

解本征值方程

$$\hat{M}^2|i\rangle = m_i^2|i\rangle, \quad (6)$$

再用归一化条件(3), 可以得到对应不同  $m_G$  值的  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  中夸克及胶子内容(见表2)。

表2 对应不同  $m_G$  值的  $x_i$ 、 $y_i$  及  $z_i$  ( $i = \eta, \eta'$  和  $\iota$ )

$m_G(\text{GeV})$	$x_\eta$	$y_\eta$	$z_\eta$	$x_{\eta'}$	$y_{\eta'}$	$z_{\eta'}$	$x_\iota$	$y_\iota$	$z_\iota$
1.20	0.7095	-0.6973	-0.1016	0.5474	0.6362	-0.5437	0.4438	0.3302	0.8331
1.25	0.7165	-0.6916	-0.09169	0.5834	0.6661	-0.4647	0.3824	0.2794	0.8807
1.30	0.7225	-0.6868	-0.07907	0.6136	0.6898	-0.3842	0.3184	0.2291	0.9198
1.35	0.7279	-0.6827	-0.06330	0.6393	0.7091	-0.2975	0.2480	0.1761	0.9526
1.40	0.7327	-0.6793	-0.04197	0.6613	0.7251	-0.1919	0.1608	0.1128	0.9805

随着  $m_G$  的增加,  $\eta$  介子中非奇异夸克含量略微增多, 而奇异夸克含量略微减少, 胶子含量变得更少了;  $\eta'$  介子中, 夸克含量增多而胶子含量大幅度减少;  $\iota$  介子中, 夸克含量急剧减少, 而胶子含量大大增加。

如果用通常的混合角  $\theta$  和  $\phi$  表示, 物理的  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  波函数可以写为

$$\begin{aligned} |\eta\rangle &= \left( \sqrt{\frac{1}{3}} \cos \theta + \sqrt{\frac{2}{3}} \sin \theta \cos \phi \right) |N\rangle \\ &\quad + \left( \sqrt{\frac{1}{3}} \sin \theta \cos \phi - \sqrt{\frac{2}{3}} \cos \theta \right) |S\rangle + \sin \theta \sin \phi |G\rangle, \\ |\eta'\rangle &= \left( \sqrt{\frac{2}{3}} \cos \theta \cos \phi - \sqrt{\frac{1}{3}} \sin \theta \right) |N\rangle \\ &\quad + \left( \sqrt{\frac{1}{3}} \cos \theta \cos \phi + \sqrt{\frac{2}{3}} \sin \theta \right) |S\rangle + \cos \theta \sin \phi |G\rangle, \\ |\iota\rangle &= -\sqrt{\frac{2}{3}} \sin \phi |N\rangle - \sqrt{\frac{1}{3}} \sin \phi |S\rangle + \cos \phi |G\rangle. \end{aligned} \quad (7)$$

表3 对应不同  $m_G$  值的混合角  $\theta$  和  $\phi$

$m_G(\text{GeV})$	$\theta (\text{°})$	$\phi (\text{°})$
1.20	10.6	-33.6
1.25	11.2	-28.3
1.30	11.6	-23.1
1.35	12.1	-18.1
1.40	12.4	-11.3

对应不同的  $m_G$  值, 可以算出相应的混合角  $\theta$  和  $\phi$ (见表3)。可以清楚地看到, 随着  $m_G$  的增加, 混合角  $\phi$  很快变小, 以致  $\eta$  和  $\eta'$  中胶子含量大幅度减少, 而  $\iota$  中胶子含量急剧增加; 而  $\theta$  角的变化不大, 只略有增加。

文献[5、6]指出, 要和目前的实验值符合, 在  $\eta-\eta'$  混合方案中, 混合角必须增大一倍。而文献[3]认为, 只要考虑扩充的部分守恒赝矢流(EPCAC)假设, 不必引入  $\eta-\eta'$  的

混合就可以得到与实验符合的  $\eta$  介子的双光子衰变结果。但是文献 [5, 6] 引用的实验结果是  $\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma) = (0.56 \pm 0.04) \text{ keV}$ , 这是直接测双光子所得到的值。文献 [3] 用的实验值为  $\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma) = (0.324 \pm 0.046) \text{ keV}$ , 这是应用 Primakoff 效应得到的结果。而现在普遍采用的平均值为  $\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma) = (0.408 \pm 0.059) \text{ keV}^{[7]}$ 。

大家知道, 质标介子的双光子衰变部分宽度和它们的夸克含量关系甚密, 而对于  $\eta$ ,  $\eta'$  及  $\iota$  仍用 PCAC 假设显然是不妥的; 质标介子的  $J/\psi$  辐射衰变产生率则主要由其胶子含量所决定<sup>[8]</sup>。对于本文讨论的  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  混合方案, 采用 EPCAC 假设, 情况将会怎样? 下面将分别讨论它们的双光子衰变过程和  $J/\psi$  的辐射衰变产生。

### 三、 $\eta$ 、 $\eta'$ 和 $\iota$ 的双光子衰变

对于  $\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma$  过程, 我们知道<sup>[3]</sup>

$$\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma) = \frac{m_\pi^3}{64\pi} E_\pi^2 F_\pi^2(0), \quad (8)$$

其中  $E_\pi = F_\pi(m_\pi^2)/F_\pi(0)$  表示从  $m_\pi = 0$  外推到  $m_\pi$  所引起的修正。在强 PCAC 假设下,  $E_\pi \approx 1$ 。 $F_\pi(q^2)$  是衰变振幅, 由低能定理<sup>[9]</sup>有  $F_\pi(0) = -\frac{\alpha}{\pi} \cdot \frac{1}{f_\pi}$ , 其中  $f_\pi \simeq 93 \text{ MeV}$

是  $\pi$  介子衰变常数。EPCAC 假设给出  $E_\pi = 1/(1 - \Delta_\pi)$ ,  $\Delta_\pi = \Delta_{\pi N} = 0.06 \pm 0.02^{[3]}$ , 它反映了对 Goldberger-Treiman 关系的修正, 是手征对称性破缺的测度。 $\Delta_\pi$  很小, 反映了对  $\pi^0$  介子, 强 PCAC 近似是好的。

对于  $\eta \rightarrow \gamma\gamma$  过程, 同样的考虑给出

$$\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma) = \frac{m_\eta^3}{64\pi} E_\eta^2 F_\eta^2(0), \quad (9)$$

外推因子  $E_\eta = 1/(1 - \Delta_\eta)$ , 相应的低能定理为  $F_\eta(0) = -\alpha/(\sqrt{3} \pi f_\eta)$ 。其中  $f_\eta$  和  $\Delta_\eta$  均为未知量。考虑到  $\eta$  介子和 K 介子质量相近, 可近似地取  $f_\eta \simeq f_K = 116 \text{ MeV}$  (而不是如文献 [3] 取  $f_\eta = f_\pi$ ),  $\Delta_\eta \simeq \Delta_K = 0.30 \pm 0.15^{[3]}$ 。于是可以求出  $\eta$  和  $\pi^0$  的双光子衰变宽度比  $\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma)/\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma) = 23.0 \pm 12.2$ 。而目前直接测双光子的实验值为  $74.2 \pm 8.2^{[7]}$ , 理论值比实验值小二倍多。即使取平均实验值  $54.0 \pm 10.0$ , 理论值也要比实验值小差不多一倍。因此, 还是有必要引进混合。由  $SU(3)$  计算, 可以得到

4 对应于不同  $m_G$  值的  $\eta$  和  $\pi^0$  的双光子衰变宽度比值。下标 (Mix) 表示仅考虑混合, 下标 (Mix + EPCAC) 表示同时考虑混合和 EPCAC

$m_G (\text{GeV})$	$\left[ \frac{\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)} \right]_{\text{(Mix)}}$	$\left[ \frac{\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)} \right]_{\text{(Mix+EPCAC)}}$
1.20	49.0	$57.3 \pm 27.1$
1.25	50.7	$59.3 \pm 28.0$
1.30	52.1	$61.0 \pm 28.8$
1.35	53.4	$62.5 \pm 29.5$
1.40	54.6	$63.8 \pm 30.1$

$$\frac{\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)} = \left(\frac{m_\eta}{m_\pi}\right)^3 \frac{1}{9} (5x_\eta + \sqrt{2}y_\eta)^2; \quad (10)$$

这里没有考虑 EPCAC 效应。如果考虑 EPCAC，则(10)式应修改为

$$\frac{\Gamma(\eta \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)} = \left(\frac{m_\eta}{m_\pi}\right)^3 \frac{1}{9} (5x_\eta + \sqrt{2}y_\eta)^2 \frac{E_\eta^2 f_\eta^2}{E_\pi^2 f_\pi^2}. \quad (11)$$

由(10)和(11)式，以及考虑  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  混合而得到的  $\eta$  中的夸克含量(见表 2)，对不同的  $m_G$  值，本文计算了两种情况下的  $\eta$  和  $\pi^0$  介子双光子衰变宽度比(见表 4)。显然，在考虑了  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  的混合之后，理论结果和平均实验值相比是符合的，不必如[5,6]指出的要改动混合角。即使与[5,6]所采用的实验值相比，本文的结果也有所改善。如果把 EPCAC 导致的修正考虑进来，则在误差范围内，理论结果和两种实验值都可以符合。在同时考虑的两种效应中，混合效应是主要的。以上是本文的第一个结论。

对于  $\eta' \rightarrow \gamma\gamma$  和  $\iota \rightarrow \gamma\gamma$  衰变过程，如果粗略地作同样的 EPCAC 假设，取  $\Delta_{\eta'} \approx \Delta_\iota \approx \Delta_\eta (\approx \Delta_K)$ ， $f_{\eta'} \approx f_\iota \approx f_\eta (\approx f_K)$ 。计算结果见表 5。

实验值为<sup>[7]</sup>

$$\frac{\Gamma(\eta' \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)} = 596 \pm 73, \quad \frac{\Gamma(\iota \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)} < 282. \quad (12)$$

表 5 对应于不同  $m_G$  值的  $\eta'$ 、 $\iota$  和  $\pi^0$  介子双光子衰变宽度比值。下标意义同表 4

$m_G$ (GeV)	$\left[\frac{\Gamma(\eta' \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)}\right]_{\text{(Mix)}}$	$\left[\frac{\Gamma(\eta' \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)}\right]_{\text{(Mix+EPCAC)}}$	$\left[\frac{\Gamma(\iota \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)}\right]_{\text{(Mix)}}$	$\left[\frac{\Gamma(\iota \rightarrow \gamma\gamma)}{\Gamma(\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma)}\right]_{\text{(Mix+EPCAC)}}$
1.20	525	608 $\pm$ 287	973	1128 $\pm$ 532
1.25	591	685 $\pm$ 323	718	832 $\pm$ 393
1.30	648	752 $\pm$ 355	495	574 $\pm$ 271
1.35	699	810 $\pm$ 382	299	347 $\pm$ 164
1.40	744	862 $\pm$ 407	125	145 $\pm$ 68

对于  $\eta' \rightarrow \gamma\gamma$  过程，只要  $m_G \lesssim 1.30$  GeV，仅考虑混合机制已经能够符合实验，若同时作 EPCAC 假设，则在误差范围之内，计算结果和实验值不矛盾。至于  $\iota \rightarrow \gamma\gamma$  过程，由于胶子不带电，所以纯胶子球不能衰变为双光子，必须考虑  $\iota$  和  $\eta$ 、 $\eta'$  的混合，而且只有当  $m_G > 1.30$  GeV 时，计算结果才不至于和实验上限矛盾。由于实验值只有上限，所以我们期待着更进一步的实验检验。

#### 四、 $\eta$ 、 $\eta'$ 和 $\iota$ 的 $J/\psi$ 辐射衰变产生

由微扰 QCD 的考虑， $J/\psi$  的辐射衰变过程为

$$J/\psi \rightarrow \gamma + (gg),$$

其中  $(gg)$  可以是胶子球，也可以继续产生由一对正反夸克组成的  $SU(3)$  单态介子  $(q\bar{q})$ ，如图 2 所示。我们在[8]中已经指出， $J/\psi \rightarrow \gamma\eta$ 、 $\gamma\eta'$  和  $\gamma\iota$  过程几率的主要贡献来自  $\eta$ 、 $\eta'$  和  $\iota$  中的胶子球分量，并且给出了如下衰变宽度公式

$$\Gamma(m_i) = \frac{2^{11}}{81} \pi^2 \alpha \cdot \alpha_s^2 \psi_J^2(0) f_G^2(0) \frac{(m_J^2 - m_i^2)^3}{m_J^2 m_c^8 (m_J^2 - 2m_i^2 + 4m_c^2)^2}$$

$$\cdot \left\{ 2m_J^2 - 3m_i^2 \left( 1 + \frac{2m_c}{m_J} \right) - \frac{16m_c^3}{m_J} \right\}. \quad (13)$$

由(2)式可以得到

$$\begin{aligned} \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta) &= z_\eta^2 \Gamma(m_\eta), \\ \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta') &= z_{\eta'}^2 \Gamma(m_{\eta'}), \\ \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\nu) &= z_\nu^2 \Gamma(m_\nu). \end{aligned} \quad (14)$$

仍取  $m_c = 1.30 \text{ GeV}$ , 则对不同的  $m_G$  值可以得到以下结果(见表 6)。而实验结果为<sup>[7,10]</sup>

$$\begin{aligned} R_1^{ex} &= 4.9 \pm 0.6, \\ 0.093 < R_2^{ex} &\lesssim 0.86. \end{aligned} \quad (15)$$

表 6 对应不同  $m_G$  值的  $J/\psi \rightarrow \gamma\eta, \eta'$  和  $\nu$  的辐射衰变宽度比

$m_G(\text{GeV})$	1.20	1.25	1.30	1.35	1.40
$R_1 = \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta') / \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta)$	5.5	5.0	4.6	4.3	4.0
$R_2 = \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta') / \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\nu)$	0.27	0.18	0.11	0.062	0.025

要使  $R_1$  与实验符合,  $m_G$  必须  $\lesssim 1.35 \text{ GeV}$ 。而当  $m_G > 1.30 \text{ GeV}$  时,  $R_2$  值太小, 与实验矛盾。即实验结果对  $m_G$  的取值相当敏感, 特别是比值  $R_2$ 。这是本文要强调的第二点结论。

纵观上节和本节的全部结果, 取  $m_G = 1.30 \text{ GeV}$  为最宜, 这是和 MIT 口袋模型<sup>[11]</sup>的估计一致的。

## 五、小结

本文考虑夸克-反夸克对和胶子的相互作用, 引进了两种湮没振幅  $\alpha$  和  $\beta$ , 并且把湮没项的  $SU(3)$  破缺通过  $Z$  因子反映出来, 以纯胶子球态质量  $m_G$  (可以由口袋模型, 格点规范理论等进行计算)作为参数, 讨论了  $\eta, \eta'$  和  $\nu$  的混合机制, 得到了  $\eta, \eta'$  和  $\nu$  中的夸克和胶子内容, 并与通常的混合角  $\theta$  和  $\phi$  相联系, 通过对  $\pi^0, \eta, \eta'$  和  $\nu$  介子的双光子衰变过程的研究, 同时考察了混合机制和 EPCAC 假设, 指出仅考虑 EPCAC 假设是不够的, 必须考虑混合效应。而且指出了同时考虑两种因素, 不必改动混合角就可以得到与实验相符合的结果。本文还给出了  $J/\psi$  辐射衰变产生  $\eta, \eta'$  和  $\nu$  的宽度比  $R_1$  和  $R_2$ 。发现实验结果对  $m_G$  的取值有强的限制。当取  $m_G = 1.30 \text{ GeV}$  时, 可以同时使  $R_1$  和  $R_2$  与实验符合, 并且也适合  $\eta, \eta'$  和  $\nu$  双光子衰变的要求, 而这也是和 MIT 口袋模型对纯胶子球质量的估计一致的。

## 参 考 文 献

- [1] T. N. Pham, *Phys. Lett.*, 87B(1979), 267.
- [2] J. L. Rosner, *Phys. Rev.*, D27(1983), 1101; H. Suura and M. Kuroda, *Prog. Theor. Phys.*, 54(1975), 1513.
- [3] C. A. Dominguez, *Phys. Rev.*, D15(1977), 1350.
- [4] Sh. S. Eremyan and A. E. Nazaryan, EFN-802(29)-85.

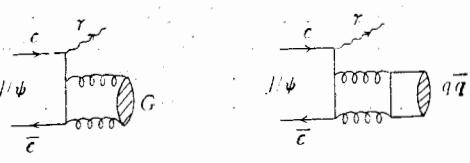


图 2 过程  $J/\psi \rightarrow \gamma + \text{胶子球}$  及  $J/\psi \rightarrow \gamma + (q\bar{q})$  介子的费曼图, 图中螺旋线表示胶子

- [5] F. J. Gilman and R. Kauffman, SLAC-PUB-4301.
- [6] J. F. Donoghue, B. R. Holstein and Y.-C. R. Lin, *Phys. Rev. Lett.*, 55(1985), 2766.
- [7] Particle Data Group, *Phys. Lett.*, 170B(1986), 1.
- [8] 郁宏、李炳安、沈齐兴和张美曼, 高能物理与核物理, 8(1984), 285.
- [9] J. S. Bell and R. Jackiw, *Nuovo Cimento*, 60A(1969), 47; S. L. Adler, *Phys. Rev.*, 177(1969), 2426.
- [10] M. Chanowitz, 在北京“粒子物理讲习班”上的讲演。
- [11] K. F. Donoghue, K. Johnson and B. A. Li, *Phys. Lett.*, 99B(1981), 416.

## QUARK AND GLUON CONTENT OF $\eta$ , $\eta'$ AND $\iota$ (1440), THEIR DECAYS IN TWO PHOTONS AND PRODUCTIONS IN $J/\psi$ RADIATIVE DECAY

YU HONG

*(Institute of High Energy Physics, Academia Sinica, Beijing)*

### ABSTRACT

In this paper we introduce the annihilation terms describing transitions  $q_i\bar{q}_i \rightleftharpoons q_j\bar{q}_j$  and  $q_i\bar{q}_i \rightleftharpoons (gg)$  and consider the  $SU(3)$  breaking effect for these terms. We discuss the mixing mechanism of  $\eta$ ,  $\eta'$  and  $\iota$  and obtain the quark and gluon content of  $\eta$ ,  $\eta'$  and  $\iota$ . At the same time we introduce EPCAC (Extended Partially Conserved Axial-vector Current) hypothesis and examine  $\eta$ ,  $\eta'$  and  $\iota$  decays in two photons. We calculate yet the ratio  $R_1 = \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta')/\Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta)$  and  $R_2 = \Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\eta')/\Gamma(J/\psi \rightarrow \gamma\iota)$  and point out the experimental restriction for the pure glueball mass.