

## 二粒子共振态的质量公式\*

許 伯 威  
(南 开 大 学)

近年来在实验上发现了不少共振态<sup>[1-4]</sup>。有人研究了二粒子共振态的质量,得到了一个经验公式<sup>[5]</sup>

$$M = \sqrt{v_0 + m_1^2} + \sqrt{v_1 + m_2^2}, \quad (1)$$

$$v_l = |\mathbf{p}|^2 = \frac{l(l+1)}{b^2}; \quad (2)$$

式中  $\mathbf{p}$  为二个粒子在质心坐标系中的动量;  $l$  为相对轨道角动量量子数;  $b$  的物理意义相当“瞄准距离”,对于确定的  $m_1$  和  $m_2$ ,  $b$  为一确定的常数。在原来的考虑中,对于不同的同位旋共振态没加以区分,这从动力学观点看来是较难以接受的,并且也不符合实验情况,因而使我们对某些共振态(如  $\pi$ -N 共振态等)不能很好地按式(1)来分类。另外也没考虑  $l=0$  的情况。当  $l=0$  时,我们可合理地认为球心碰撞,所以  $b$  不再为同一常数,应该有  $b=0$ , 因此所对应的  $v_0$  值是不确定的,它应该重新加以考虑。有人曾对  $\pi$ -K,  $K$ - $\bar{K}$  共振态从动力学观点作了计算<sup>[6]</sup>, 指出它们都存在  $l=0, 1$  的二个共振态, 且有  $v_0:v_1 \sim \frac{1}{4}:1$ ; 这一结果看来和实验也较符合。如果我们认为这一结论普遍成立,至少对介子-介子共振态它是正确的,这样我们就有

$$v_0:v_1:v_2:v_3:\dots = \frac{1}{4}:1:3:6:\dots, \quad (3)$$

所以如果知道二粒子某一确定  $l$  共振态的质量,就可预言其他  $l$  值共振态的质量。由式(1)计算得到的质量和实验的比较如表所示,看来两者基本上是符合的。至于由理论所预言的自旋、宇称等量子数与实验上已肯定的结果,除  $\pi$ - $\Sigma$  共振态  $Y_{13}^{**}$  外,也没矛盾。实验确定  $Y_{13}^{**}$  的自旋  $J = \frac{3}{2}$ , 但理论结果为  $\frac{5^+}{2}$  或  $\frac{7^+}{2}$ 。不过我们应该注意到,从  $Y_{13}^{**}$  的分支比  $\pi\Sigma:\pi\lambda:\pi\pi\lambda:\pi\pi\Sigma:\bar{K}N = 30:25:20:15:10$  看来,  $Y_{13}^{**}$  并不是很纯粹的  $\pi$ - $\Sigma$  共振,所以不应该完全归入  $\pi$ - $\Sigma$  共振态;这也许是和实验有矛盾的原因。关于  $\bar{K}$ -N 共振态,实验上发现 1765 meV ( $T \leq 1, J^P = \frac{5^-}{2}$ ) 和 1815 meV ( $T = 0, J^P = \frac{5^+}{2}$ ) 二个共振态,所以  $l$  分别为 2 和 3,但它们的质量关系并不满足式(1),所以有理由认为它们属于不同的同位旋态,即 1765 meV 的同位旋应该为  $T = 1$ 。

在所预言的共振态中,令人感兴趣的是 1640 meV 的  $\pi$ - $\Xi$  共振,它正是么正对称理论所要求的  $J^P = \frac{3^-}{2}$  的  $\pi$ - $\Xi$  共振态<sup>[7,8]</sup>。虽然在实验上还没有发现这种共振态,而发现的是 1770 meV 的  $\pi$ - $\Xi$  共振态  $\Xi^{**}$ , 它对应所计算的  $l = 3$ , 所以  $\Xi^{**}$  似乎不应该属于  $\frac{3^-}{2}$  系<sup>[8]</sup>。至于所预言的其他一些共振态,目前还没有迹象表明它们的存在,这也许是由于某

\* 1964年12月7日收到。

种动力学的机构所导致的, 但这并不因而就否定了式(1)的合理性, 因为它的合理性主要体现在这一事实: 即目前所发现的二粒子共振态基本上都合理地按它进行了分类。

另外, 高崇寿总结出了  $T = 0, 2$  的  $\pi\text{-}\pi$  共振态的质量公式<sup>[9]</sup>

$$M = 2m_\pi + \lambda(\lambda + 1)\epsilon.$$

很容易看到, 上式即为式(1)展开的一级近似, 所以  $\lambda$  的物理意义很可能相当于轨道角动量子数  $l$ , 因而并可确定这些共振态的自旋和宇称。由于  $T = 0, 2$ , 所以  $l$  只能取  $0, 2, 4, \dots$ , 而不能取奇数值。这样  $T = 0$  中的  $\phi_1$  和  $f$ ,  $T = 2$  中的  $\phi_2$  和  $\phi_4$  就不能归入式(1)。这些态可认为是相应的“同质异能态”, 例如实验上确定  $f$  为  $J^P = 2^+$ , 所以它与  $\phi_2$  可能为“同质异能态”。其他如  $\phi_1, \phi_2, \phi_4$  也可类似考虑。当然, 这样的看法最终要由实验来验证。

总之, 二粒子共振态质量经验公式包含了一定的合理因素, 但也提出了一些问题。例如为什么对  $l \approx 0$  的共振态所对应的  $b$  都为同一常数, 它究竟反映了什么样的物理机构? 又例如为什么迄今为止实验上并没发现公式所预言的共振态, 特别是为什么没发现  $l = 0$  的任何介子-重子共振态 (其中  $Y_{01}^*$  在实验上还不能肯定为  $l = 0$ , 而计算值却为  $l = 1$ )。

	$T$	$J_{\text{实验}}^P$	$J_{\text{计算}}^P$	$M_{\text{实验}}$	$M_{\text{计算}}$	$l$	
$N_{13}^*$ $N_{16}^*$ $N_1^*$ $N_{88}^*$ $N_{88}^{* [4]}$ $N_{87}^*$ $N_3^*$	$(\frac{1}{2})$		$\frac{1^+}{2}$ $\frac{3^+}{2}$		1270	1	$\pi N$
	$\frac{1}{2}$	$\frac{3^-}{2}$	$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$	$1515 \pm 3$	1515	2	
	$\frac{1}{2}$	$\frac{5^+}{2}$	$\frac{5^+}{2}$ $\frac{7^+}{2}$	$1685 \pm 5$	1790	3	
	$\frac{1}{2}$	$(\frac{9}{2})$	$\frac{7^-}{2}$ $\frac{9^-}{2}$	$2190 \pm 25$	2090	4	
	$\frac{3}{2}$	$\frac{3^+}{2}$	$\frac{1^+}{2}$ $\frac{3^+}{2}$	1237	1237	1	
	$\frac{3}{2}$		$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$	1400	1450	2	
	$\frac{3}{2}$	$(\frac{5}{2})$	$\frac{5^+}{2}$ $\frac{7^+}{2}$	1650	1685	3	
$Y_{13}^*$	1	$\frac{3^+}{2}$	$\frac{1^+}{2}$ $\frac{3^+}{2}$	1385	1385	1	$\pi \Lambda$
	(1)		$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$		1560	2	
$Y_{01}^*$ $Y_{08}^*$ $Y_{13}^{**}$	0	$\frac{1^{(-)}}{2}$	$\frac{1^+}{2}$ $\frac{3^+}{2}$	1405	1405	1	$\pi \Sigma$
	0	$\frac{3^-}{2}$	$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$	$1520 \pm 3$	1520	2	
	(0)		$\frac{5^+}{2}$ $\frac{7^+}{2}$		1650	3	
	(1)		$\frac{1^+}{2}$ $\frac{3^+}{2}$		1415	1	
	1		$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$	$1550 \pm 20$	1540	2	
1	$\frac{3}{2}$	$\frac{5^+}{2}$ $\frac{7^+}{2}$	$1660 \pm 10$	1680	3		

(續表)

	$T$	$J_{实验}^p$	$J_{计算}^p$	$M_{实验}$	$M_{计算}$	$l$	
$\Xi^*$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3^+}{2}$	$\frac{1^+}{2}$ $\frac{3^+}{2}$	1533±3	1533	1	$\pi\Xi$
	$(\frac{1}{2})$		$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$		1640	2	
$\Xi^{**}$	$\frac{1}{2}$		$\frac{5^+}{2}$ $\frac{7^+}{2}$	1770±25	1765	3	
$Y_{05}^*$	0	$\frac{5^+}{2}$	$\frac{5^+}{2}$ $\frac{7^+}{2}$	1815	1815	3	$\bar{K}N$
	$\leq 1$	$\frac{5^-}{2}$	$\frac{3^-}{2}$ $\frac{5^-}{2}$	1765	1765	2	
$\omega_{ABC}$	0	$0^+$	$0^+$	310±6	305	0	$\pi\pi$
$\phi_2$	0		$2^+$	520±20	520	2	
$\phi_3$	0		$4^+$	885±10	850	4	
$\phi_1$	0			395±10			
$f$	0	$2^+$		1253±20			
$\rho$	1	$1^-$	$1^-$	755	755	1	
$\psi_1$	2		$0^+$	330	315	0	
$\psi_3$	2		$2^+$	605±25	605	2	
$\psi_5$	2		$4^+$	990	1020	4	
$\psi_2$	2			420			
$\psi_4$	2			760			
$\tau$	$\frac{1}{2}$	$(0^+)$	$0^+$	730	730	0	$\pi K$
$K^*$	$\frac{1}{2}$	$1^-$	$1^-$	885	885	1	
$\phi$	0	$0^+$	$0^+$	1000	1000	0	$K\bar{K}$
$\phi$	0	$1^-$	$1^-$	1020	1020	1	

类似这样的问题,从经验公式本身是得不到说明的,似乎应该从动力学观点去进一步研究,但经验公式也许给我们在这方面的研究提供了一点线索。

感谢教研室同志的帮助和支持。

## 参 考 文 献

- [1] Roos, M., *Rev. Mod. Phys.*, **35** (1963), 314.
- [2] Roos, M., *Phys. Letters*, **8** (1964), 1.
- [3] Gregory, B. P., Intern. Conf. on High Energy Phys. at CERN Proc., 779 (1962).
- [4] Jones, J. J., Kalbach, R. M., *Nuovo Cimento*, **31** (1964), 10.
- [5] Sarma, K. V. L., *Nuovo Cimento*, **30** (1963), 28.
- [6] 许伯威、孔凡梅、宫学惠, *物理学报*, **20** (1964), 1129.  
许伯威, *物理学报*, **21** (1965), 221.
- [7] Glashow, S. L., Rosenfeld, A. H., *Phys. Rev. Letters*, **10** (1963), 192.
- [8] 高崇寿,北京科学讨论会报告。
- [9] 高崇寿, *物理学报*, **20** (1964), 680.

**附记** 在阅读校样期间,见到最近发表的  $\pi-N$  共振态: 2645 ( $T = 1/2$ ), 2520 ( $T = 3/2$ ) 和 2825 ( $T = 3/2$ ) [日本物理学会志, **20** (1965), No. 1, 30]; 理论计算值分别为 2726 ( $T = 1/2$ ,  $l = 6$ ), 2495 ( $T = 3/2$ ,  $l = 6$ ), 2787 ( $T = 3/2$ ,  $l = 7$ ).