# ${}^{40}$ Ca $\pm 1$ 核的 l-禁戒 M1 跃迁和有效 g 因子

李祝霞 (中国科学院原子能研究所)

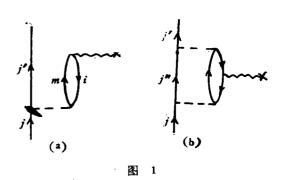
用 <sup>40</sup>Ca 区域的有效 8 因子计算了 <sup>40</sup>Ca ± 1 核的 1-禁戒 M 1 跃迁强度。 结果 解释了 39K, 11K 的异常大的 1-禁戒 M1 跃迁强度, 对 39K, 11K 和 39Ca, 11Ca 的跃 迁强度的差别作了定性的解释.

M1 跃迁算符:

$$\mu(M1) = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} (g_i \mathbf{s} + g_l \mathbf{l}), \qquad (1)$$

对于  $\Delta l = 0$  的跃迁是禁戒的,但是实验上可观测到  $\Delta l = 0$  的 M1 跃迁强度, 这就是 l = 0禁戒 M1 跃迁。 I-禁戒 M1 跃迁强度来自于核实极化效应和介子交换流的效应II。 核 实极化效应可用下列两图来表示:(a)

图给出了一级微扰的贡献,(b)图给 出了二级微扰的贡献。 4°Ca 是一个  $l + \frac{1}{2} \pi l - \frac{1}{2}$  都填满的核, 一级微 扰即过程(a)应该是严格禁戒的,所以预 期<sup>40</sup>Ca ± 1 核的 1-禁戒 M1 跃迁应比其 他远离满壳的核弱得多, 但最近的实验 表明 3°K, 11K 的跃迁强度与其邻近的核 相比是同一量级或更大一些[2,3],下列



图[2]给出了在 sd 壳核的 1-禁戒 M1 跃迁的系统学,对于 sd 中子壳 <sup>41</sup>Ca 的 1-禁戒M1 跃迁 正好处于极小。与此相反,质子壳在满壳附近 $^{37}$ K, $^{41}$ K的 $^{1-}$ 禁戒 $^{1}$ M1跃迁很强。 甚至比 其邻近核的更强、看来不能把 \*Ca 看成一个很好的双满壳。

4ºCa 的异常强的 M1 跃迁同样不能用 4ºCa 双满壳的壳模型计算来解释,在把 4ºCa 作 为一个开壳核的壳模型计算时理论和实验得到了较好的符合[5],对于sd 壳的磁多极矩的 计算说明,对于 sd 壳上半壳引入有效 g 因子是很必要的[4]. 所以研究 10Ca ± 1 核的 1-禁戒 M1跃迁对于进一步了解 4°Ca 附近核的结构和有效 B 因子是很有意义的。

在考虑了核实极化及介子交换流的效应后,M1跃迁算符成为[1]:

$$\mu(M1) = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \left( g_s^{\text{eff}} s + g_l^{\text{eff}} l + g_p [\sigma Y_2]^1 \right), \tag{2}$$

 $g_{s}^{\text{eff}}$ ,  $g_{s}^{\text{eff}}$ ,  $g_{s}$  是考虑了一级,二级及高级项的总的贡献之后得到的有效  $g_{s}$  因子,它们可以从实验数据唯象地确定。

利用  ${}^{41}\text{Ca}(f_{7/2})$ ,  ${}^{43}\text{Sc}\left(\frac{19^-}{2}\right)$ ,  ${}^{41}\text{Sc}(f_{7/2})$ ,  ${}^{42}\text{Ca}(6^+)$  的实验数据可以近似地定出:  $g_{\nu}^{\nu,\text{eff}} = -2.59$ ,  $g_{\nu}^{\nu,\text{eff}} = -0.117$ ,  $g_{\nu}^{\pi,\text{eff}} = 4.26$ ,  $g_{\nu}^{\pi,\text{eff}} = 1.117$ ,  $g_{\nu}^{\nu} = 0.385$ ,  $g_{\nu}^{\pi} = -0.385$ , 由于计算条件的限制,我们仍取  ${}^{40}\text{Ca}$  作为满壳, ${}^{39}\text{Ca}\left(\frac{1}{2}^+\right)$ ,  ${}^{39}\text{Ca}\left(\frac{3}{2}^+\right)$ ,  ${}^{39}\text{K}\left(\frac{1}{2}^+\right)$ ,  ${}^{39}\text{K}\left(\frac{3}{2}^+\right)$ ,  ${}^{41}\text{Ca}\left(\frac{1}{2}^+\right)$ ,  ${}^{41}\text{Ca}\left(\frac{3}{2}^+\right)$ ,  ${}^{41}\text{Ca}\left(\frac{3}{2}^+\right)$ ,  ${}^{41}\text{K}\left(\frac{3}{2}^+\right)$  的波函数分别为

$$\phi\left({}^{39}\text{Ca}\left(\frac{1}{2}^{+}\right)\right) = |s_{1/2}^{-1}\rangle, \tag{3}$$

$$\phi\left({}^{39}\text{Ca}\left(\frac{3}{2}^{+}\right)\right) = |d_{3/2}^{-1}\rangle,\tag{4}$$

$$\phi\left({}^{39}\mathrm{K}\left(\frac{1}{2}^{+}\right)\right) = |s_{1/2}^{-1}\rangle,\tag{5}$$

$$\phi\left({}^{39}\mathrm{K}\left(\frac{3}{2}^{+}\right)\right) = |d_{3/2}^{-1}\rangle,\tag{6}$$

$$\psi\left({}^{41}K\left(\frac{1}{2}^{+}\right)\right) = b_{0} \left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{0} s_{1/2}^{-1}(\pi), \frac{1}{2} \right\rangle 
+ b_{1} \left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{2} d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{1}{2} \right\rangle, \tag{7}$$

$$\phi\left({}^{41}K\left(\frac{3}{2}^{+}\right)\right) = a_0 \left| (f_{7/2}^2(\nu))^0 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \right\rangle \\
+ a_1 \left| (f_{7/2}^2(\nu))^2 s_{1/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \right\rangle$$

$$+ a_2 \left| (f_{7/2}^2(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \right\rangle,$$
 (8)

$$\psi\left({}^{41}\operatorname{Ca}\left(\frac{1}{2}^{+}\right)\right) = c_{0} \left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{0}s_{1/2}^{-1}(\nu), \frac{1}{2} \right\rangle \\
+ c_{1} \left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{2}d_{3/2}^{-1}(\nu), \frac{1}{2} \right\rangle, \tag{9}$$

$$\phi\left({}^{41}\text{Ca}\left(\frac{3}{2}^{+}\right)\right) = d_{0}\left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{0}d_{3/2}^{-1}(\nu), \frac{3}{2} \right\rangle 
+ d_{1}\left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{2}s_{1/2}^{-1}(\nu), \frac{3}{2} \right\rangle 
+ d_{2}\left| (f_{7/2}^{2}(\nu))^{2}d_{3/2}^{-1}(\nu), \frac{3}{2} \right\rangle.$$
(10)

利用 Kuo-Brown 的有效二体相互作用并考虑核的变形<sup>[6]</sup>, $1f_{7/2}-1d_{3/2}$  的粒子-空穴能量间隙取为 5.4MeV. 可以算得  $a_0=-0.8466$ , $a_1=0.1819$ , $a_2=0.4999$ , $b_0=0.3734$ ,

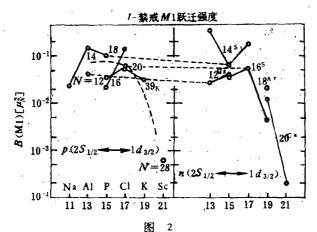


图 2  $b_1 = 0.9297, c_0 = 0.0612, c_1 = 0.9981, d_0 = -0.9632, d_1 = -0.0523, d_2 = 0.2637.$ 可以看出 $\langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{1}{2} ||\mu|| (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\nu), \frac{1}{2} ||\mu|| (f_{1/2}^2(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\nu), \frac{1}{2} ||\mu|| (f_{1/2}^2(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{1}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2} \rangle \mathcal{D} \langle (f_{1/2}(\nu))^2 d_{3/2}^{-1}(\pi), \frac{3}{2}$ 

$$\left\langle {}^{41}\text{K} \left( \frac{1}{2} \right) \middle| \mu \middle| \right| {}^{41}\text{K} \left( \frac{3}{2} \right) \right\rangle = \frac{3}{\sqrt{4\pi}} \left\{ b_0 a_0 \sqrt{\frac{3}{2\pi}} g_p^{\pi} + b_1 a_1 \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} g_p^{\pi} + b_1 a_2 \left[ \sqrt{\frac{2}{5}} \left( -\sqrt{\frac{3}{5}} g_z^{\pi,\text{eff}} \frac{16}{\sqrt{15}} g_l^{\pi,\text{eff}} - \sqrt{\frac{6}{5\pi}} g_p^{\pi} \right) - \sqrt{\frac{1}{21}} \left( \frac{6}{\sqrt{14}} g_z^{\mu,\text{eff}} + \frac{18\sqrt{2}}{\sqrt{7}} g_z^{\mu,\text{eff}} + \frac{2}{\sqrt{7\pi}} g_p^{\nu} \right) \right] \right\}$$

第一,二项和第三项总的结果是相加的,第三项中 g,项和 g。,g,项的总结果是相加的, ${}^{4}$ Ca  $\left(\frac{1}{2}^{+} \rightarrow \frac{3}{2}^{+}\right)$  有类似的表达式,但是 g,项的贡献和其他项的贡献总的结果是相减的。 最后的计算结果列表如下:

1-禁戒 M1 跃迁

	理论计算 (μ)	<b>实验</b> (μ <sub>N</sub> )	
	0.018	0.032	
$^{41}_{19}K_{21}\left(\frac{1}{2}^+ \longrightarrow \frac{3}{2}^+\right)$	0.13	0.13	
$_{20}^{39}$ Ca <sub>19</sub> $\left(\frac{1}{2}^+ \longrightarrow \frac{3}{2}^+\right)$	0.018	0.012	1
${}_{20}^{41}\text{Ca}_{21}\left(\frac{1}{2}^{+}\longrightarrow\frac{3}{2}^{+}\right)$	0.026	2.0×10-4	

计算结果表明,在引入有效 g 因子之后,"K 的跃迁强度与实验相符,计算的"Ca 的跃迁强度虽比"K 的小一个量级,但比实验值大得多,39Ca 和 39K 的 l-禁戒 M1 跃迁强度则大致符合实验。由于在计算 g<sup>cff</sup>,g<sub>p</sub>时仅有四个实验数据,且都是静态磁矩,所以不能精确地确定 g<sub>p</sub>值。所以 39K 和 39Ca 的跃迁强度只能得到相同的值。本文虽然只用了简单的计算但能初步得到符合实验的结果,说明在这个区域引人有效 g 因子是很重要的,要进一步改进结果,看来进一步改进波函数即把 "Ca 作为开壳核计算这些核的波函数是很必要的。正象本文所示 39K,"K 的跃迁强度的加强正是由于禁戒跃迁和非禁戒跃迁的相干,估计在考虑了 "Ca 的开壳结构后将能更好地解释 39K,"K 和 39Ca,"Ca 的 l-禁戒 M1 跃迁强度之间这样大的差别。 对于 sd 壳核的有效 g 因子和一些镜象核的 l-禁戒 M1 跃迁 的系统学工作尚在进一步研究中。

### 参 考 文 献

- [1] A. Arima, Hyuga Mesons in Nuclei, Vol. 2 p. 683.
- [2] W. Andrejtscheff, L. Zamick, N. Zmarupov, K. M. Muninov and T. M. Muninov, N. P., A351 (1981), No. 1 p. 54.
- [3] Th. Grundey, A. Richer, G. Schrieder, E. Spamer and W. Stock, N. P., A357(1981), No. 2.
- [4] B. A. Brown, W. Chung, B. H. Wildenthal, P. R., C22(1980), p. 774.
- [5] W. Gross, D. Meuer, A. Richer, E. Spamerand O. Titze, P. L., B84(1979), 296.
- [6] T. T. S. Kuo, G. E. Brown, N. P., A114(1968), 241.

## THE *l*-FORBIDDEN M1 TRANSITIONS AND EFFECTIVE g-FACTORS IN \*Ca±1 NUCLEI

LI ZHU-XIA ZHANG XI-ZHEN
(Institute of Atomic Energy, Academia Sinica)

### ABSTRACT

The B(M1) value of the *l*-forbidden M1 transition of  $^{40}$ Ca  $\pm 1$  nuclei were calculated with the effective g-factors in  $^{40}$ Ca region. The results give a explanation of strong *l*-forbidden M1 transitions of  $^{30}$ K,  $^{41}$ K. A qualitative explanation for the reason of large difference of B(M1) value of *l*-forbidden M1 transition between  $^{30}$ K,  $^{41}$ K and  $^{30}$ Ca,  $^{41}$ Ca is given also.