¹³³Sm和¹⁴⁹Yb的β缓发质子衰变^{*}

徐树威1:1) 谢元祥1 李占奎1 许甫荣2 刘红亮2

1 (中国科学院近代物理研究所 兰州 730000) 2 (北京大学技术物理系 北京 100871)

摘要 利用⁴⁰Ca+⁹⁶Ru融合蒸发反应产生了近质子滴线核¹³³Sm,配合氦喷嘴带传输系统采用"质子-γ"符合方法观测了它们的β缓发质子衰变,其中包括半衰期、质子能谱、第二代子核低位态之间的γ跃迁,并估计出衰变到第二代子核不同低位态的分支比.通过统计理论拟合上述实验数据,指认了¹³³Sm的自旋宇称的可能范围.并用Woods-Saxon Strutinsky方法计算了限制组态的¹³³Sm的核势能面,通过对比发现¹³³Sm的自旋宇称可能有两种成分:5/2+和1/2⁻.这一结果与2001年发表的¹³³Sm(EC+β+)衰变的简单衰变纲图是相容的.此外用同一方法分析了2001年Eur.Phys.J.A12: 1—4中发表的有关¹⁴⁹Yb的β缓发质子衰变实验数据,由此指认了¹⁴⁹Yb的基态自旋宇称为1/2⁻.

关键词 β缓发质子衰变 核势能面 自旋 宇称

1977年前苏联Dubna实验室Bogdanov等人^[1]曾 发表过¹³³Sm的β缓发质子(βp)衰变的实验数据,其 半衰期为(3.2±0.4)s. 他们仅仅通过统计理论计算拟 合缓发质子能谱,建议¹³³Sm的自旋宇称应为5/2+. 1985年美国LBL实验室的Wilmarth等人^[2]利用在线 同位素分离器研究和发表过¹³³Sm的 βp 衰变的实验 结果,¹³³Sm的βp衰变的半衰期为(2.8±0.2)s. 他们观 测到了¹³³Sm βp衰变后所产生的能量为213keV的γ 射线,这条 γ 射线对应于第二代子核¹³²Nd的2⁺ \rightarrow 0⁺ 的跃迁. Wilmarth等人指出: 如果认为¹³³Sm的自旋 宇称为5/2+,那么根据统计模型计算布居到¹³²Nd的 4+的分支比为12%,但他们并没有观测到强度相当 的¹³²Nd的4⁺ \rightarrow 2⁺的跃迁,即398keV γ 射线.因此 Wilmarth等人对Bogdanov等人的建议提出了质疑. 1993年Breitenbach等人^[3]报道,观测到了属于¹³³Sm (EC+β⁺) 衰变的能量为369.6keV 和156.8keV 的γ射 线. 它们的半衰期为(3.7±0.7)s. 2001年我们^[4]建议了 ¹³³Sm(EC+β⁺)衰变的简单衰变纲图. 根据Galindo-Uribarri等人^[5]报道的¹³³Pm的能级纲图,我们建议 的衰变纲图中的214.5keV+x,84.5keV+x和0.0+x的 能级应修改为分别对应于7/2+,5/2+和3/2+.我们注 意到,这些衰变γ射线分成了无相互联系的两组. 一 组包括有一条84.5keVγ射线,它对应于子核¹³³Pm的 5/2⁺至3/2⁺的γ跃迁,可以认为这条γ射线是来自母 核¹³³Sm的5/2⁺的衰变,其半衰期为(2.8±0.5)s;另一 组包括369.6和156.8keV的γ射线,其半衰期测定为 (3.4±0.5)s;这两组γ射线的半衰期也有些不同.

本工作旨在对¹³³Sm的βp衰变实验进行进一步的研究.希望能够找到它的βp衰变和(EC+β⁺)衰变 之间的关联,以便澄清前期文献中的相关结论.另外 我们还对2001年本组^[6]发表的有关¹⁴⁹Yb的βp衰变 实验数据进行了统计模型分析.

本实验是在中国科学院兰州重离子加速器国家实验室进行的.实验装置请见文献[7]的图1.由SFC加速器引出的⁴⁰Ca¹²⁺重离子束先穿过1.89mg/cm²厚的Havar窗,进入充满一个大气压氦气的靶室,穿过氦气层和铝降能片,最后轰击富集的金属同位素靶⁹⁶Ru. 靶子的富集度好于85%,其厚度约为1.4mg/cm².束流强度约为40pnA.¹³³Sm是通过融合蒸发2pn反应道产生的.反应产物在靶室中慢化并附着在添加剂的大分子团上,经过氦喷嘴驱动喷射到放置于收集室的传送带上.然后快速带传输系统把附着在传送带上的放

^{2006 - 01 - 24} 收稿

^{*}国家自然科学基金(10375078, 10475002)资助

 $^{1) \}hbox{ E-mail: } xsw@impcas.ac.cn$

射性周期性地送到屏蔽好的低本底区,进行 p-γ(X)-t 符合测量以便观测反应产物的β缓发质子衰变^[7—9]. 传送带移动时间为0.16s. 毛细管的长度6m. 所用添 加剂是 PbCl₂,其工作温度大约为430°C. 两块全耗尽 的570mm²×350µm 的金硅面垒半导体探测器用来测 量质子,它们被分别放置在传送带的两侧. 每一块金 硅面垒探测器背后又放有一台 HpGe(GMX)型探测器 测量γ(X)射线. 测得的质子和γ(X)射线的能谱和时 间谱分别用符合方式或单谱方式获取. 图1显示的是用2.5—6.0MeV的质子开门的属于 反应产物的衰变 $\gamma(X)$ 谱.除511keV γ 射线和X射线 外,在图1中所有的强 γ 射线所属的 β p先驱核都被 标记出来了.其中最强的213keV是由于¹³³Sm的 β p 衰变所产生的,它对应于孙子核¹³²Nd的2⁺ → 0⁺跃 迁^[10].此外属于¹³³Sm的 β p衰变的还有398,611和 824keV等3条 γ 射线.它们分别对应于第二代子核 ¹³²Nd的4⁺ → 2⁺, 2⁺₂ → 2⁺ 和2⁺₂ → 0⁺的跃迁^[10].



图 1 用 2.5—6.0MeV 的质子开门的反应产物的衰变γ(X) 谱

图2给出了213keV γ射线开门的缓发质子能谱. 其中右上角是缓发质子开门的213keV γ射线的时间 衰变曲线,由此得到的衰变半衰期为(3.2±0.7)s.



图 2 用213keV特征γ射线开门的缓发质子能谱以 及与缓发质子符合的213keVγ射线的时间衰变 曲线

利用改进的统计模型^[11, 12]计算了¹³³Sm经过β 缓发质子衰变后,布居到第二代子核¹³²Nd的不同低 位态的相对分支比,其结果列在表1之中.我们实验估 计的布居到213,611和824keV的相对分支比分别为: 50±4,3.0±0.5和5±1.与表1对比,可以期待¹³³Sm初 始态的自旋宇称或者为3/2,或者是1/2与5/2两种成 分的混合.

表 1	对于13	³ Sm的β纟	爰发质	子衰变	计算得	到的	衰
变有	ī居到第	二代子核	¹³² Nd	不同低	位态的	相对	分

初始态的	基态	$213 \mathrm{keV}$	$611 \mathrm{keV}$	$824 \mathrm{keV}$
自旋和宇称	(0^+)	(2^+)	(4^{+})	(2^+_2)
$1/2^{-}$	56.6	39.6	0.5	3.3
$1/2^{+}$	51.3	43.5	1.1	4.0
$3/2^{-}$	37.7	54.0	3.7	4.7
$3/2^+$	38.3	54.1	2.4	5.2
$5/2^{-}$	22.5	60.9	11.1	5.5
$5/2^{+}$	15.8	64.2	13.7	6.3

 $B_{\rm p} = 1.53 {\rm MeV}.$

我们利用Woods-Saxon Strutinsky方法^[13]计算 了¹³³Sm的组态限制的核势能面(见图3). 计算表明 为了使¹³³Sm的位能极小,核具有扁椭球形变,它的 最后一个中子处于3/2[402]轨道是不可能的. 相反, 在¹³³Sm的势能面中看到在 $\beta_2=0.327$ 和 $\gamma = -0.025^{\circ}$ 处存在一个极小,它对应的组态是 $\nu 1/2^{-}$ [541]. 对 于组态 $\nu 5/2^{+}$ [402]的势能面也看到在 $\beta_2=0.291$ 和 γ = 0.000°处存在一个极小.在能量上5/2+态的极 小仅比1/2⁻态的极小高120keV.所以我们认为¹³³Sm 的 βp 衰变的初始态有1/2⁻和5/2+的两种成分.其 中1/2⁻态约占3/4,而5/2+态约占1/4.图2也显示初 始态为1/2⁻或5/2+,由统计模型计算得到的缓发质 子能谱都可以与实验能谱相符.再看2001年我们^[4]建 议的¹³³Sm(EC+β+)衰变简单衰变纲图,一组包括有 84.5keV γ射线是来自母核¹³³Sm的5/2+的衰变,其 半衰期为2.8s;另一组包括的369.6和156.8keV的γ射 线可能解释为来自1/2⁻的衰变,其半衰期测定为3.4s. 观测到的βp衰变导致的213keV γ射线衰变包含有上 述两种成分,所以半衰期在两者之间,为3.2s.图4就 是我们重新建议的¹³³Sm的简单衰变纲图.



图 3 计算得到的¹³³Sm的核势能面 (a)和(b)分别对应自旋字称为1/2⁻和5/2⁺.



图 4 建议的¹³³Sm(EC+β⁺)衰变的简单衰变纲图

2001年本组^[6]曾发表了有关¹⁴⁹Yb的βp衰变实 验数据,本工作对这些数据进行了统计模型分析,用 统计模型计算了¹⁴⁹Yb经过β缓发质子衰变后,布居 到第二代子核¹⁴⁸Er的不同低位态的相对分支比.其 结果列在表2之中.另一方面,我们实验估计的布居到 第二代子核¹⁴⁸Er的2⁺态(647keV)能级分支比是4⁺ 态(1524keV)能级^[14]分支比的50倍以上.与表2对比, ¹⁴⁹Yb初始态的自旋为1/2或3/2是比较合理的.

表 2 对于¹⁴⁹Yb的β缓发质子衰变计算得到的衰 变布居到第二代子核¹⁴⁸Er的不同低位态的相对 分支比

初始态的自旋和宇称	基态(0+)	$647 \mathrm{keV}(2^+)$	$1524 \text{keV}(4^+)$
$1/2^{-}$	83.0	16.8	0.2
$1/2^{+}$	77.7	22.1	0.2
$3/2^{-}$	70.0	29.3	0.7
$3/2^{+}$	70.7	28.8	0.5
$5/2^{-}$	55.3	42.2	2.4
$5/2^{+}$	49.8	47.2	3.0

 $B_{\rm p} = -0.32 {\rm MeV}.$

我们利用Woods-Saxon Strutinsky方法计算了 ¹⁴⁹Yb的组态限制的核势能面,其结果是¹⁴³Dy的基态 自旋和宇称为 $1/2^-$,对应的组态是 $v1/2^-$ [521],其四 极形变 $\beta_2=0.166, \gamma=60^{\circ}$ (如图5所示).



图 6 用 647keV 特征 γ 射线开门的缓发质子能谱与 统计模型拟合曲线

此外我们假定¹⁴⁹Yb的初始态为1/2⁻,用统计模型计算得到的缓发质子能谱与实验结果也符合得好

参考文献(References)

- Bogdanov D D, Demyanov A V, Karnaukhov V A et al. Nucl. Phys., 1977, A276: 229-236
- 2 Wilmarth P A, Nitschke J M, Lemmertz P K et al. Z. Phys., 1985, A321: 179—180
- 3 Breitenbach J, Braga R, Wood J L et al. Inst. of Physics Conf. Series, 1993, 132: 575—578
- 4 XU Shu-Wei, XIE Yuan-Xiang, WANG Xu-Dong et al. Eur. Phys. J., 2001, A11: 277—278; Eur. Phys. J., 2001, A12: 375 (Erratum)
- 5 Galindo-Uribarri A, Ward D, Andrews H R et al. Phys. Rev., 1996, C54: 1057—1069
- 6 XU Shu-Wei, LI Zhan-Kui, XIE Yuan-Xiang et al. Eur. Phys. J., 2001, A12: 1—4

(见图6). 所以我们最终建议¹⁴⁹Yb的基态自旋宇称为 1/2⁻.

- 7 XU Shu-Wei, LI Zhan-Kui, XIE Yuan-Xiang et al. Phys. Rev., 2005, C71: 054318
- 8 XU Shu-Wei, XIE Yuan-Xiang, LI Zhan-Kui et al. Phys. Rev., 1999, C60: 061302(R)
- 9 XU Shu-Wei, XIE Yuan-Xiang, LI Zhan-Kui et al. Z. Phys., 1996, A356: 227—229
- 10 Khazov Yu, Rodinov A A , Sakharov S et al. Nucl. Data Sheets, 2005, 104: 497—790
- Hornshoj P, Wilsky K, Hansen P G et al. Nucl. Phys., 1972, A187: 609-623
- 12 Hardy J C. Phys. Lett., 1982, B109: 242-246
- 13 Nazarewicz W, Dudek J, Bengtsson R et al. Nucl. Phys., 1985, A435: 397—447
- 14 Bhat M R. Nucl. Data Sheets, 2000, 89: 972-974

β -Delayed Proton Decays of ¹³³Sm and ¹⁴⁹Yb^{*}

XU Shu-Wei^{1;1)} XIE Yuan-Xiang¹ LI Zhan-Kui¹ XU Fu-Rong² LIU Hong-Liang²

I (Institute of Modern Physics, Chinese Academy of Sciences, Lanzhou 730000, China)
2 (Department of Technical Physics, Peking University, Beijing 100871, China)

Abstract ¹³³Sm was produced via fusion evaporation in the reaction ⁴⁰Ca+⁹⁶Ru. Its β -delayed proton decay was studied by means of "p- γ " coincidence in combination with a He-jet tape transport system, including half-lives, proton energy spectra, γ -transitions following the proton emissions, and the branching ratios to the low-lying states in the grand-daughter nuclei. The possible spins and parities of ¹³³Sm were extracted by fitting the experimental data with a statistical model calculation. The configuration-constrained nuclear potential energy surfaces of ¹³³Sm were calculated by using the Woods-Saxon Strutinsky method. Comparing the experimental and calculated results, the spins and parities of ¹³³Sm were assigned to be $5/2^+$ and $1/2^-$, which is reconciled with our published simple (EC+ β^+) decay scheme of ¹³³Sm in 2001. In addition, our experimental data on the beta-delayed proton decay of ¹⁴⁹Yb reported in Eur. Phys. J., 2001, A12: 1—4 was also analyzed by using the same method. The spin and parity of ¹⁴⁹Yb was assigned to be $1/2^-$.

Key words β -delayed proton decay, nuclear potential energy surface, spin, parity

Received 24 January 2006

^{*} Supported by National Natural Science Foundation of China (10375078, 10475002)

¹⁾ E-mail: xsw@impcas.ac.cn