

# Mo(d, x)<sup>95m</sup>Tc, Mo(d, x)<sup>96g</sup>Tc 和 Mo(d, x)<sup>97m</sup>Tc 反应的激发函数

吴 胜 龙先灌 彭秀峰 何福庆 刘慢天

(四川大学原子核科学技术研究所, 成都 610064)

## 摘要

用活化法和迭靶技术, 测量了入射氘核能量从 3.2 到 13.3 MeV 范围内, Mo(d, x)<sup>95m</sup>Tc, Mo(d, x)<sup>96g</sup>Tc 和 Mo(d, x)<sup>97m</sup>Tc 反应的激发函数, 并与复合核统计模型理论计算作了比较。

## 一、引言

钼在一定能量的轻带电粒子轰击下发生核反应后, 可以生成半衰期适中的放射性核素, 用它作为指示剂可以反映某些过程的一些有意义的动力学特征。因此, 这些核反应的激发函数的研究, 具有十分重要的意义。到目前为止, 氘核在钼上引起核反应的截面数据很少, 只有 Randa 和 Svoboda<sup>[1]</sup> 给出了入射氘核能量从 0.8 到 12.7 MeV 范围内 (d, n) 和 (d, 2n) 反应的截面数据, 但是他们给出的数据的形式有些不明确, 并且未给出截面值的测量误差, 因而给使用带来了不便。为此, 我们用活化法和迭靶降能技术, 使用高纯锗探测器和  $\gamma$  能谱自动获取与分析系统, 对氘核轰击钼靶所产生的放射性产物, 不经过化学分离而直接进行  $\gamma$  能谱测量, 从而确定了入射氘核能量从 3.2 到 13.3 MeV 范围内, Mo(d, x)<sup>95m</sup>Tc, Mo(d, x)<sup>96g</sup>Tc 和 Mo(d, x)<sup>97m</sup>Tc 反应的激发函数, 并与复合核统计理论计算值作了比较, 理论与实验结果符合较好。

## 二、实验

### 1. 制靶

实验所用的钼靶是用纯度为 99.95% 的金属钼片通过碾压制得的, 由中国原子能科学研究院提供。每块钼片的厚度约为  $10 \text{ mg/cm}^2$ 。靶厚用精度为百万分之一克天平由称重法测得, 靶厚的均匀性好于 95%, 每块钼靶都分别夹在两片高纯铝箔制作的捕集箔中间, 以防止由于核反冲引起的核反应产物的丢失。第一片铝箔厚为  $1.25 \text{ mg/cm}^2$ , 其余的均为  $4.96 \text{ mg/cm}^2$ 。整个靶迭由 11 组靶片构成。

## 2. 辐照

辐照是在我所 1.2m 迥旋加速器上的 11° 管道专用靶室中进行的。实验装置的详细描述见文献 [2]，从加速器引出的能量为 13.4 MeV 氚核，打在法拉第筒内的迭靶上，用 ORTEC439 型数字束流积分仪测量入射粒子电量。在法拉第筒前加有电压为 -300V 的电极，来抑制二次电子发射。辐照时，每 200s 记录一次束流电量，总辐照时间为 12200s，平均束流强度为  $0.25 \mu\text{A}$ ，积分电量约为  $3000 \mu\text{C}$ 。辐照时，靶选用液氮冷却。

## 3. $\gamma$ 能谱测量

核反应产物的  $\gamma$  能谱用 ORTEC GEM-30195 型高纯锗探测器测量。探测器的能量分辨率 (FWHM) 对  $^{60}\text{Co}$  的 1.33MeV  $\gamma$  射线为 1.95keV。 $\gamma$  能谱的数据获取和分析由 ORTEC 800 型 ADC，Apple II<sup>+</sup> 和 IBM PC/XT 微机系统进行，可以直接给出  $\gamma$  能谱每个峰的净面积及其误差。整个测量系统用中国计量科学院提供的  $^{152}\text{Eu}$ 、 $^{57}\text{Co}$  和  $^{54}\text{Mn}$  等标准放射源作过能量刻度和探测效率刻度。探测效率的误差为 3% 左右。

## 4. 数据处理及结果

天然元素钼有七种同位素，其丰度分别为  $^{92}\text{Mo}(14.84\%)$ ， $^{94}\text{Mo}(9.25\%)$ ， $^{95}\text{Mo}(15.92\%)$ ， $^{96}\text{Mo}(16.68\%)$ ， $^{97}\text{Mo}(9.55\%)$ ， $^{98}\text{Mo}(24.13\%)$  和  $^{100}\text{Mo}(9.63\%)$ 。

与本文有关的核反应产物的衰变数据和核反应  $Q$  值列于表 1 中<sup>[3]</sup>。

表 1 核反应产物的衰变数据和核反应  $Q$  值

核反应产物	半衰期	$\gamma$ 射线能量 (keV)	绝对强度(%)	核反应	$Q$ 值 (MeV)
$^{95m}\text{Tc}$	61.0D	582.1	31.5	$^{94}\text{Mo}(\text{d},\text{n})^{95m}\text{Tc}$	2.7
		835.1	28.0	$^{95}\text{Mo}(\text{d},2\text{n})^{95m}\text{Tc}$	-4.7
		786.2	9.10		
$^{96g}\text{Tc}$	4.28D	849.9	97.8	$^{95}\text{Mo}(\text{d},\text{n})^{96g}\text{Tc}$	3.2
		812.5	82.2	$^{96}\text{Mo}(\text{d},2\text{n})^{96g}\text{Tc}$	-5.9
		1126.8	15.2	$^{97}\text{Mo}(\text{d},3\text{n})^{96g}\text{Tc}$	-12.8
$^{97m}\text{Tc}$	89.0D	96.5	0.32	$^{96}\text{Mo}(\text{d},\text{n})^{97m}\text{Tc}$	3.4
				$^{97}\text{Mo}(\text{d},2\text{n})^{97m}\text{Tc}$	-3.6
				$^{98}\text{Mo}(\text{d},3\text{n})^{97m}\text{Tc}$	-12.2

在计算反应截面时，我们分别选取 835.1, 812.5 和 96.5 keV  $\gamma$  射线作为核反应产物  $^{95m}\text{Tc}$ ， $^{96g}\text{Tc}$  和  $^{97m}\text{Tc}$  的标识  $\gamma$  射线。用活化法确定核反应截面的计算公式为

$$\sigma = \frac{MA(t)}{N_0 \chi \beta \epsilon p} \left[ \sum_i \frac{Q_i}{1.6 \times 10^{-19}} e^{-\lambda(t-t_i)} \right]^{-1} \quad (1)$$

其中  $M$  为原子量； $\epsilon$  为探测器对待测标识  $\gamma$  射线全能峰的探测效率； $p$  为核反应产物  $\gamma$  衰变放出标识  $\gamma$  射线的绝对强度； $\lambda$  为衰变常数； $N_0$  为阿佛加德罗常数； $\chi$  为单位面积的靶重； $A(t)$  为单位时间记录到的全能峰的净计数； $\beta$  为靶物质的纯度； $Q_i$  为辐照时间间隔  $t_i$  内束流积分量； $t - t_i$  为第  $i$  段轰击停止到  $\gamma$  能谱测量开始的时间间隔。

氘核入射到各个靶片上的能量  $E_d$  由能损数据<sup>[4]</sup>计算得到。

由 (1) 式计算的截面数据见表 2。表中还给出了截面测量的误差，其来源包括：靶

的质量厚度不均匀性误差(小于5%),效率刻度误差(2%—4%),标识峰计数的统计误差和束流积分量的误差.总误差为6—8%.

表2 核反应截面实验值(以毫巴为单位)

$E_d$ (MeV)	Mo(d,x) <sup>95m</sup> Tc	Mo(d,x) <sup>96g</sup> Tc	Mo(d,x) <sup>97m</sup> Tc
13.3	35.7±2.0	154±9	20.4±1.4
12.5	33.1±1.8	135±8	18.3±1.3
11.6	36.0±2.0	135±8	21.1±1.5
10.7	34.3±1.9	120±7	18.5±1.7
9.7	36.5±2.0	115±7	19.1±1.3
8.7	28.7±1.6	78.6±4.8	19.4±1.7
7.6	21.8±1.2	50.2±3.1	17.9±1.2
6.3	13.8±0.8	29.1±1.8	16.3±1.3
4.9	4.82±0.30	14.3±0.9	7.56±0.76
3.2	0.45±0.07	2.0±0.2	0.50±0.06

实验测量的结果见图1.为了比较,我们还画出了Řanda 和 Svoboda 的结果.从图1中可以看出,对于 Mo(d,x)<sup>96g</sup>Tc 和 Mo(d,x)<sup>97m</sup>Tc 反应,两家的结果符合较好.对于 Mo(d,x)<sup>95m</sup>Tc 反应,Řanda 的结果低于我们的测量值.一个可能的原因是Řanda 所用的<sup>95m</sup>Tc 的标识 $\gamma$ 射线的绝对强度较大,而我们采用的值是较新的实验测量值.

### 三、理论计算

对于 Mo(d,x)<sup>96g</sup>Tc 反应,在我们实验测量的能区,有贡献的反应是<sup>95</sup>Mo(d,n)<sup>96g</sup>Tc 和<sup>96</sup>Mo(d,2n)<sup>96g</sup>Tc. 我们用复合核统计模型计算了<sup>96</sup>Mo(d,2n)<sup>96g</sup>Tc 反应的激发函数.

根据复合核统计模型,(d,2n) 反应截面为

$$\sigma(d,2n) = \sigma_c(d) \frac{\Gamma_{2n}(E_c)}{\sum \Gamma_T(E_c)}. \quad (2)$$

其中  $\sigma_c(d)$  为复合核形成截面;  $E_c$  为复合核激发能;  $\frac{\Gamma_{2n}}{\sum \Gamma_T}$  为复合核经由 2n 衰变的

几率.假定复合核蒸发中子是逐个的蒸发事件,则(2)式可写成

$$\sigma(d,2n) = \sigma_c(d) \left[ \frac{\Gamma_n}{\Gamma_n + \Sigma \Gamma_i} \right] \cdot B_n. \quad (3)$$

其中  $\Gamma_n$  为中子宽度;  $\Sigma \Gamma_i$  为带电粒子总宽度,对于重核  $\Sigma \Gamma_i \ll \Gamma_n$ ,因而

$$\sigma(d,2n) = \sigma_c(d) \cdot B_n. \quad (4)$$

根据文献[5],  $B_n$  的解析形式为:

$$B_n = 1 + \exp [2(a_n Q'_n)^{1/2}] \left\{ 2(Q_n Q'_n)^{1/2} - 3a_n Q'_n + \left( \frac{3}{2} - a_n \beta - a_n R_n \right) \right. \\ \times \left. [2(a_n Q'_n)^{1/2} - 1] \right\} / \exp [2(a_n R_n)^{1/2}] \left\{ 2a_n R_n - \left( \frac{3}{2} - a_n \beta \right) \right.$$

$$\times [2(a_n R_n)^{1/2} - 1] \Big\}, \quad (5)$$

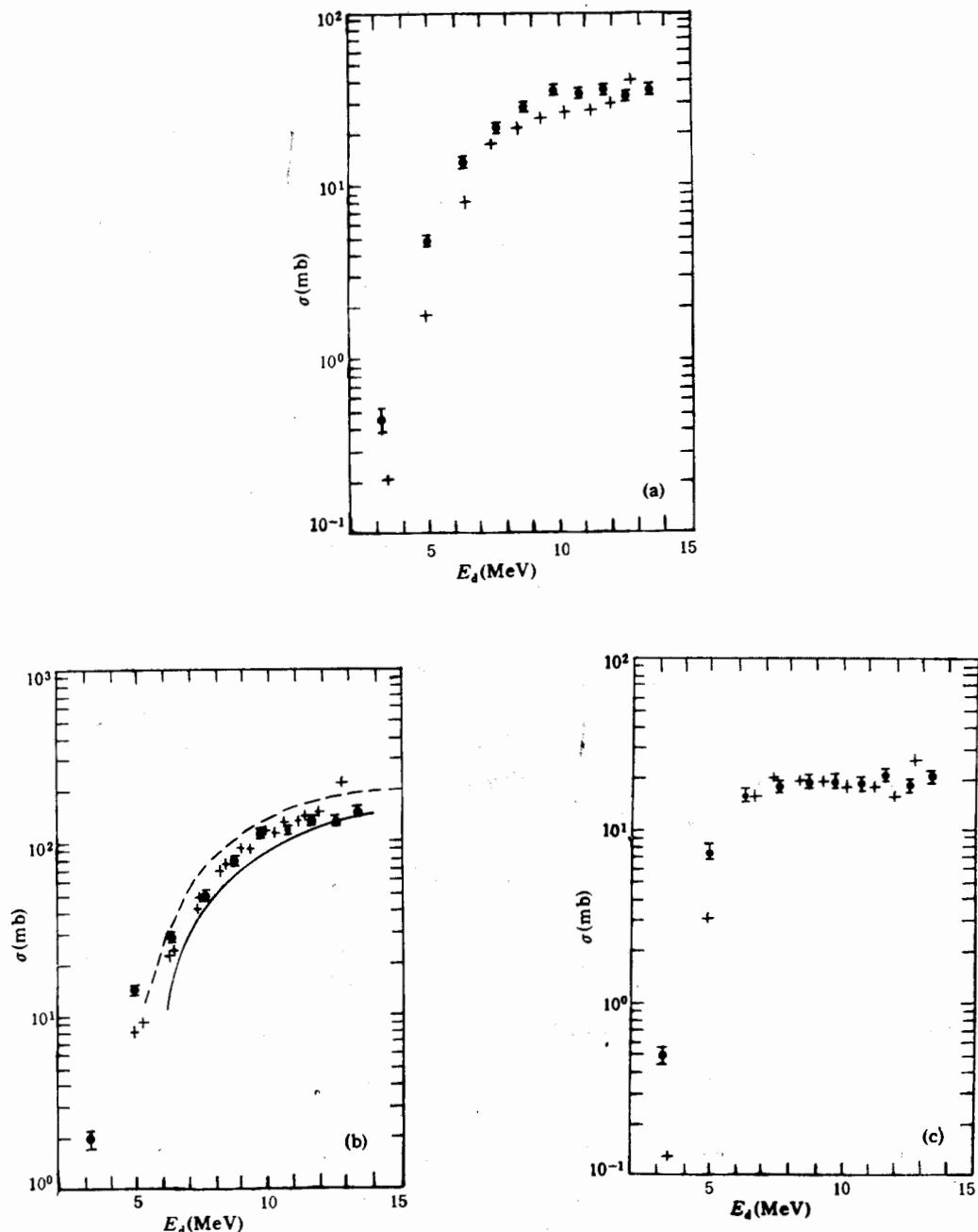


图1  $\text{Mo}(\text{d}, \text{z})$  反应激发函数  
 实验测量 矩本工作 + Kanda and Svoboda  
 理论计算 ——  $r_0 = 1.3 \text{ fm}$  ---  $r_0 = 1.5 \text{ fm}$   
 (a)  $\text{Mo}(\text{d}, \text{z})^{95\text{m}}\text{Tc}$  (b)  $\text{Mo}(\text{d}, \text{z})^{96\text{g}}\text{Tc}$  (c)  $\text{Mo}(\text{d}, \text{z})^{97\text{m}}\text{Tc}$

其中,  $a_n = [0.00917s + 0.12]A$ ,  $\beta = (2.12A^{-2/3} - 0.050)/\alpha$ ,  $\alpha = 0.76 + 2.2A^{-1/3}$ ,  $R_n = E_c - Q_n - \delta$ ,  $\delta = \delta(N) + \delta(Z)$  为对能修正;  $s = s(N) + s(Z)$  为壳修正;  $Q_n$  为复合核蒸发一个中子的分离能;  $Q'_n$  为蒸发一个中子的剩余核再蒸发一个中子的结合能。

在计算  ${}^{96}\text{Mo}(\text{d}, 2\text{n}) {}^{96g}\text{Tc}$  反应截面时, 复合核形成截面  $\sigma_c(\text{d})$  取自 Shapiro<sup>[6]</sup> 的计算值, 参数  $\delta$  和  $s$  取自文献 [7]。

理论计算和实验结果的比较见图 1(b), 图中两条曲线分别对应于参数  $r_0 = 1.3\text{ fm}$  和  $1.5\text{ fm}$ 。可以看出, 在  ${}^{96}\text{Mo}(\text{d}, 2\text{n}) {}^{96g}\text{Tc}$  反应阈能以上激发函数的理论计算与实验结果符合得很好, 低于上述阈能时, 截面是由  ${}^{95}\text{Mo}(\text{d}, \text{n}) {}^{96g}\text{Tc}$  反应贡献的。

我们采用活化法和高分辨  $\gamma$  能谱技术, 对氘核轰击天然元素钼靶所产生的放射性产物直接进行测量, 确定了在 3.2 到  $13.3\text{ MeV}$  能区  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{95m}\text{Tc}$ ,  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{96g}\text{Tc}$  和  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{97m}\text{Tc}$  反应的激发函数, 实验测量与 Řanda 的结果基本一致。我们还给出了截面的测量误差。

我们用复合核统计模型计算了  ${}^{96}\text{Mo}(\text{d}, 2\text{n}) {}^{96g}\text{Tc}$  反应的激发函数, 计算结果与实验测量的  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x}) {}^{96g}\text{Tc}$  反应激发函数符合, 因此, 可以认为, 用复合核统计模型能够较好地描述上述反应过程。

## 参 考 文 献

- [1] Z. Řanda and K. Svoboda, *J. Inorg. and Nucl. Chem.*, **38**(1976), 2289.
- [2] 龙先灌, 彭秀峰, 何福庆, 原子核物理, **9**(1987), 48.
- [3] U. Reus and W. Westmeier, *Atomic Data and Nuclear Data Tables*, **29**(1983), 194.
- [4] C. F. Williamson, J.-P. Boujot and J. Picard, CEA-R-3042, 1966.
- [5] I. Dostrovsky, *Phys. Rev.*, **116**(1959), 638.
- [6] M. M. Shapiro, *Phys. Rev.*, **90**(1953), 171.
- [7] A. Gilbert and A. G. W. Cameron, *Can. J. Phys.*, **43**(1965), 1446.

## Excitation Functions for $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{95m}\text{Tc}$ , $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{96g}\text{Tc}$ AND $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{97m}\text{Tc}$ Reactions

WU SHENG LONG XIANGUAN PENG XIAOFENG HE FUQING LIU MANTIAN

(Institute of Nuclear Science and Technology, Sichuan University, Chengdu 610064)

### ABSTRACT

The excitation functions are determined by activation method and stacked-foil technique for the reactions  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{95m}\text{Tc}$ ,  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{96g}\text{Tc}$  and  $\text{Mo}(\text{d}, \text{x})^{97m}\text{Tc}$  from 3.2 to  $13.3\text{ MeV}$ . The experimental results are compared with theoretical calculation by compound nucleus statistical model.