# 背散射法测量薄膜厚度和杂质浓度

乔颢<sup>1</sup>

1. 北京大学物理学院,海淀区 北京 100871;

**摘要:** 该实验使用背散射法测量待测样品膜的材料组分和厚度,该材料为一层膜蒸镀在 Si 基底上,其组分比例为: ZnO:EuO<sub>2</sub>:Tm=100:1:1, 膜的厚度为 59.1nm。

关键词: CsI 闪烁体, 耦合, 能量分辨率

## 1 引言

带电粒子束在原子核的库伦场作用下产生的散射 现象被称作卢瑟福散射。背散射即大角度的卢瑟福散 射。将高能带电例子打在样品上并探测测量得到散射 粒子的能谱,就可以得到样品的元素种类,厚度,杂 质等相关信息。

随着材料科学的发展,诸多的分析相关的课题也 随之展开,例如薄膜的生长过程,分析材料的组成元 素以及成分等等。而利用背散射探测样品的方法对样 品损伤较小,分析方法迅速简单,而且有着较高的准 确度,因而在材料科学中有着广泛的应用。

## 2 实验

#### 2.1 实验介绍及原理

卢瑟福散射模型一般如下,一个质量为 m 的带电粒子,以一定的能量  $E_0$  入射到靶上,与靶中静止的质量为 M 的原子进行碰撞,转移能量和动量并被散射。如过碰撞的过程中没有核反应产生,那么根据能量守恒可以得到散射粒子的能量  $E=KE_0$ 。这里的 K 为散射因子,是散射角  $\theta$  的函数。其经典表达式如下:

$$K = \frac{[m\cos\theta + \sqrt{M^2 - m^2\sin^2\theta^2}]^2}{(M+m)^2} = K(M, m, \theta)$$
(1)

所以在一定的散射角和入射粒子下,散射因子就是靶粒子质量的函数。因而就可以根据散射例子的能量确定靶粒子的质量数 M

当带电粒子入射到靶上时,不仅由于库伦散射而 损失能量,还会和靶中的电子作用产生电离和激发而 损失能量。入射粒子被电子阻止的能损是不同的,反 映在散射能谱上就是向低能方向的拓宽。计算得到,如 果散射发生在深度为 x 的地方,那么能量之差为

$$\Delta E = K \int_0^x \left(\frac{dE}{dx}\right)_{in} dx + \int_0^{\frac{x}{\cos\theta}} \left(\frac{dE}{dx}\right)_{out} dx \qquad (2)$$

如果靶较薄,可以认为能损是一个常数,那么可 以简化为

$$\Delta E = \left[K\frac{dE}{dx}|_{E_0} + \frac{1}{\cos\theta}\frac{dE}{dx}|_{KE_0}\right]x \equiv [S]x \qquad (3)$$

其中 [S] 为背散射能损因子。因而我们只要知道  $\Delta E$  和能损因子就能求出相应的深度 x。

卢瑟福散射的微分散射截面满足以下公式:

$$\sigma(\theta) = \left(\frac{Z_1 Z_2 e^2}{2E \sin^2 \theta}\right)^2 \frac{\left\{\cos \theta + \left[1 - \left(\frac{m}{M} \sin \theta\right)^2\right]^{1/2}\right\}^2}{\left[1 - \left(\frac{m}{M} \sin \theta\right)^2\right]^{1/2}} \tag{4}$$

其表示在  $\theta$  角度上单位立体角中每个靶原子的有效散射截面。即

$$\frac{dA}{d\Omega} = nNx\sigma \tag{5}$$

#### 2.2 实验装置

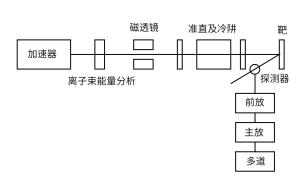


图 1 实验装置示意图。加速器产生的  $\alpha$  粒子经过处理后打靶并散射。后续探测器测量散射粒子的能谱。

实验装置如图所示,加速器产生能量为 2023KeV 的  $\alpha$  粒子打入待测样品。探测器测量接收 165 度的散射粒子能谱。探测器选用的是金硅面垒探测器。因为  $\alpha$  粒子在空气中会很快的衰减,因而反应是在真空靶室中进行。

本实验中探测器的有效直径为 3mm,探测器距离 靶点 8cm。

## 3 实验过程和结果

本实验使用 SIMMRA 软件来对收集到的散射能 谱进行处理和分析。基本的思路是通过调节 SIMMRA 中的参数使得模拟能谱与实验能谱基本吻合,此时的 参数应是靶的实际参数。

首先需要对系统进行检验和刻度。这时测量标样, 在多道上得到相应的谱。因为标样由多个元素组成,因 而分析可以得到系统的线性程度和刻度系数。先前同 学得到的刻度系数如下:

offset: 82.0KeV

Energy per channel: 3.713KeV/ch

在得到系统的刻度系数之后就可以测量待测样品了。该实验使用的待测样品是以 Si 作为基底, 镀膜为 ZnO 掺杂 EuO<sub>2</sub> 和 Tm。测量得到的散射能谱图如下:

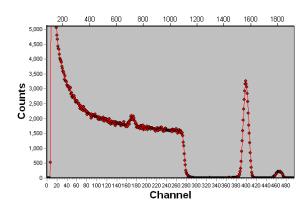


图 2 样品散射能谱图。横坐标为道数,纵坐标为计数,顶 部横坐标为散射粒子能量,单位为 KeV。

通过调整模拟参数,可以使得模拟的结果贴合实验的结果。模拟参数如下:

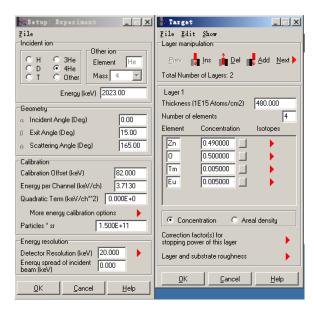


图 2 模拟参数设定值。膜只有一层,成分比例为  $ZnO:EuO_2:Tm=100:1:1$ 。衬底为 Si 基底。设置厚度 为  $8\times10^{21}$   $Atoms/cm^2$ 

如图所示,入射粒子为 2023KeV 的  $\alpha$  粒子,散射角度为 165 度,入射粒子数目乘立体角值为  $1.50\times10^{11}$ 。第一层膜为 ZnO 掺杂 EuO<sub>2</sub>,Tm,组分比为 100: 1: 1,厚度为  $4.8\times10^{17}$   $Atoms/cm^2$ 。第二层为 Si 基底。模拟结果如下:

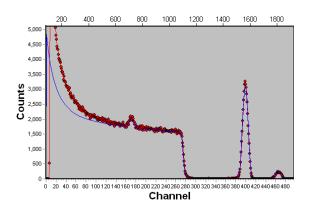


图 3 模拟结果。蓝色线为模拟结果。

如图所示,红色线为实验实测数据,蓝色线为模拟结果。一共有三个峰。在 400 道左右的应该是由于 Zn 产生的散射峰,而在 470 道左右的则可能是来源于 Tm 和 Eu。因为两者质量数相近因而可能重叠不易区分。在 180 道左右有一个峰,这个峰应该是来自于 O。从模拟结果来看,模拟和实际实验的相符性还是很高的。

图中在 280 道以下有一个坪,该坪应该是由 Si 产生的, Si 基底的厚度非常厚,因而会因为电离等与电子相互作用的而损失能量,从而产生的就是一个坪,并在低道址附近有着很大的上升。

模拟得到的膜的厚度为  $4.8\times10^{17} Atoms/cm^2$ 。由 物质的组分可以得到平均的原子量为 41.6。因为该材

料主要又 ZnO 组成,因而可以将 ZnO 的密度认为为膜的密度。ZnO 的密度为  $5.61g/cm^3$ ,带入计算即可得到膜的厚度为:

$$d = \frac{NA}{N_A \rho} = 59.1nm \tag{6}$$

其中  $N_A$  为阿伏加德罗常数,A 为平均原子量, $\rho$  为密度。

### 4 总结和结论

本实验使用背散射法测量样品的材料组分和厚度, 得到样品的组分比例为: ZnO:EuO<sub>2</sub>:Tm=100:1:1, 膜 的厚度为 59.1nm。

## 5 致谢

感谢娄建玲老师的细致地讲解以及为实验做出的准备。

## 6 参考文献

[1] Peking Unviersity, Fudan University Nuclear Experment Nuclear Publishing House, 1989: 269-278.(in Chinese)

(北京大学,复旦大学. 原子核实验 原子能出版社, 1989: 269-278.)

### 附录: 思考题

- 1、根据表面散射出来的粒子能量 E, 我们可以确定材料的质量数目 M。 $K = \frac{E}{E_0}$ , 因而在因为探测器等因素造成测量粒子的能量有一定展宽为  $\Delta E$  时, $\Delta K = \frac{\Delta E}{E_0}$ 。考虑 K 和 M 的关系,在大角度散射的情况下,有  $K \approx (\frac{M-m}{M+m})^2$ ,因而有  $\frac{dK}{dM} = \frac{4m(M-m)}{(M+m)^3}$ 。计算得到随着 m 从 0 逐渐增加到  $(2-\sqrt(3))M$  之间,该值逐渐增大。因而 m 越大,因 E 的展宽所造成的 M 的展宽越小,所以选取质量数目较大的粒子可以增加质量分辨率。深度有  $x = \Delta E/[S]$ ,因而 S 越大,深度分辨率越大,也就相当于使用更大质量的入射粒子。
- 2、入射能量太小的话无法进行深层的探测,而能量过大会使得散射截面变小,从而使分辨率下降,还有可能发生核反应等。因而能量不易过小或者过大。
- 3、由公式得到,当散射角为 180 度时有效散射截面最大,探测器探测到的散射粒子数目最多。但是因为其和入射束流重合而无法探测,因而在不影响束流的情况下散射角越大越好。
- 4、谱宽由能量分辨率,电子学噪声,加速器能量稳定性,真空度等等来决定。因而对于同一块靶,可能由于电子学噪声等造成谱宽不一致。