学札记

# 激光显微光谱分析仪的设计参数及改进措施

Abstract: Described in this paper is the selection of optimum parameters for model WJX-I laser microspectrometer.

近两年来,我们针对 WJX-I 型激光显微光谱 分析仪存在的问题,采取了一系列措施,研制成 WJX-II 型仪器(以下简称"II 型仪器"),其性能有 明显的提高。

## 1. 提高机械稳定性

由于平行平面腔对调整精度要求很高,而原**I**型仪器机械稳定性不够,我们主要从如下两方面着 手。

(1)改进激光器及光学谐振腔的固定机构:原 激光器的机械结构主要采用弹簧铰链式,很不稳定, 而且结构繁琐,不便拆修。现改为一顶四拉结构,稳 定性好、结构简单、调节方便。

(2) 改变调 Q 方式: 原 I 型仪器采用转镜调 Q, 其优点是调 Q 元件的插入损耗小, 抗激光破坏能力 强,因此可以获得较大的输出能量和功率; 但它有一 个致命的缺点,即转镜高速旋转而引起的振动, 严重 地影响了激光器的机械稳定性, 除给使用带来不便 外,更重要的是影响了实验的精确性。 BDN 对激光 显微光谱分析是一种稳定、经济、方便的调 Q 染料。 我们采用了 BDN 染料调 Q 代替转镜调 Q,不仅根本 上解决了机械结构稳定性的问题,而且提高了分析 的精确性和可靠性。

# 2. 提高调节精度及使用性能

(1) 工作台部分: I 型仪器采用了带中间齿轮的间接传动机构,这种机构装调困难,结构复杂,手轮空回及齿间间隙均较大,运动欠平稳,还易产生自动下滑现象。在 II 型设计中,改用了直接传动结构,改变了手轮的结构及形状。电极架和工作台尽量采用轻质材料,减轻自重。这样使结构简单,缩短了传动链,调节舒适、平稳、无空回,消除了自动下滑现

象。

原 I 型工作台行程只有 25 毫米左右, 其有效行 程仅 10~15 毫米。这就是说厚度超过 10 毫米的试 样就不能分析了。在 II 型设计中修改了 整机 及 光 学系统的有关尺寸, 使工作台行程增大到 40 毫米, 有效行程在 30 毫米左右。这样就能较好地适用于 各种不同厚度的试样。工作台的微调部分备有测定 孔径深度的读数, 从而能计算出消耗试样的量。

(2) 棱镜转换部分: I 型仪器的棱镜转换部分 采用了曲柄连杆及平面弹子相结合的结构来实现两 个方向的运动,结构复杂、笨重、装调困难、定位精度 和重复精度都较低,噪声及震动较大,容易失灵。II 型改用了简单的抽拉结构,既保证了精度又简化了 结构,加工及装调都较容易,稳定性好。

(3) 光路部分:这一部分针对 I 型的光源径向 不可调的缺点,后来进行了改型设计,使光源既径向 可调又轴向可调,在轴向调节中灯丝不再旋转且结 构简化,装调方便。

(4) 双目棱镜部分: I型的双目棱镜采取旋转 调节方式,最小眼距太大(>60毫米), II 型仪器采 用了移动式调节机构,眼距可在54~70毫米内连续 调节,能适应各种不同瞳孔间距的观察者。

#### 3. 提高分析灵敏度

在激光显微光谱分析中,提高灵敏度的主要方法是充分利用试样被激光蒸发的蒸气云。过去大多数人认为发射光谱的获得,是激光轰击试样,将试样气化呈原子或离子状态的蒸气云,这些蒸气云上升到辅助电极间隙中,引起已预加电压的辅助电极放电,从而再次激励蒸气云,受激的原子、离子跃迁到基态发出光谱。

但我们在实验中发现,激光经过已预加电压的 辅助电极时,便引起放电(聚焦后的激光功率密度可 达1.5×105 瓦/厘米2,当辅助电压在2.25 千伏以上 时, 电场强度为4×10<sup>6</sup>伏/米)。这一事实说明, 在激光 尚未到达试样以前,辅助电极已提前放电,其放电不 是由于蒸气云的激发而是由于强激光的激发, 这对 于充分利用蒸气云是十分不利的,辅助电极放电相 当于一个爆炸式的脉冲电弧放电, 它产生的高压高 温气团将阻碍蒸气云进入电极间隙。采用辅助电极 延时加压, 让蒸气云浓度最大部分进入到电极间隙 时,电极再加压放电,这样就可充分利用蒸气云,大 大提高了分析灵敏度。而且由于采取延时加压措施, 使它能够以高电压小电容的方式提高火花激励的功 率,使其能量能得到有效的利用。由于电容减小,放 申时间缩短,从而降低了谱线背景和试样烧伤的面 积,这也使得灵敏度进一步提高。

经过试验和推算,我们得出延迟时间在 300~ 800 微秒之间较为适宜<sup>[1]</sup>。

实现辅助电极延时加压的方法有多种, I型是

在辅助放电回路中增设附加延时放电间隙,用与氙 灯点燃同样的电路,只不过这个点燃时间是可控的。 这种方法比较简单,但实验中发现有两个缺点。一是 间隙放电能量损耗较大,二是当辅助电极在 3000 伏 以上时,延时间隙会发生自放电现象,使延时加压失 去控制。后来我们将它由放电间隙控制改为用 1011 型激光开关管控制,这样减小了能量损耗,高压下也 不会发生自放电现象。

由于对 II 型仪器采取了一系列改进措施, 使仪器的各项技术性能比 I 型仪器有很大的提高,其主要技术指标与民德新产品 LMA-10 型仪器相近。

### 参考 文 献

[1] "WJX-型激光显微光谱分析仪鉴定资料汇编",合 肥工业大学, 1978.9.

> (合肥工业大学 龚维纯 1982年3月2日收稿)

# 激光退火的一点注记

Abstract: Cooling rate being an important parameter for laser annealing is estimated approximately to be proportional to  $\tau^{-3/2}(\tau \text{indicates the pulse duration})$  under the condition of constant input energy. When  $\tau \text{goes from 25 ns to 25 ps}$ , however, the cooling rate increases only by about an order of magnitude by our calculation.

半导体激光退火、激光诱导表面沉积杂质的扩 散、激光感应材料相变等应用研究中,都需要了解激 光作用后材料的降温速率。使用毫微秒激光脉冲可 以使多晶铝表面形成一薄薄的非晶层<sup>(1)</sup>,用微微秒 激光脉冲既能使硅单晶形成非晶,也能使非晶变成 具有多层结构的晶态物质<sup>[2,3]</sup>。简单理论指出,脉冲 愈短,降温速率愈高,估算在微微秒的脉冲作用下降 温速率会达10<sup>14</sup> K/秒。但事实上我们用热熔化模 型计算的结果是,可能达到的降温速率要比这个数 值低三个数量级。

解一维的热传导方程可以得到材料表面的温度 与时间的关系

$$T = \frac{2F\sqrt{\varkappa t}}{K\sqrt{\pi}}, \quad 0 < t < \tau$$
 (1*a*)

$$T = \frac{2F\sqrt{\varkappa}}{K\sqrt{\pi}} (\sqrt{t} - \sqrt{t-\tau}), \quad t > \tau \quad (1b)$$

其中 F 为被吸收的能流; K 为材料的热导率; \* 为 热扩散系数;  $\tau$  为激光脉冲宽度。由(1b)不难得出, 在等功率的激光束作用后,材料的降温速率正比于  $\tau^{-\frac{1}{2}}$ ,而在等能量的激光束作用后,降温速率正比于  $\tau^{-\frac{3}{2}}$ 。

在超短脉冲作用下,由于热扩散长度 √2₩▼ 与 材料的吸收长度相接近,材料表面层的吸收就必须 考虑,薄层内的吸收等效于热传导中的热源。这时 热传导方程没有解析解而要用差分作近似计算。

文献[4] 假定射到硅表面的激光能量为1 焦耳/ 厘米<sup>2</sup>, 激光波长为 6943 Å, 脉冲宽度为 25 毫微秒,

、商子歌走到