# 砷化镓注锡的红宝石脉冲激光退火

吴恒显 刘立人

(中国科学院上海光机所)

赵新安 忻尚衡

(中国科学院上海冶金所)

## Annealing of Sn implanted GaAs by pulsed ruby laser

Wu Henxian Liu Liren

(Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Academia Sinica)

Zhao Xinan Xin Shanghen

(Shanghai Institute of Metallurgy, Academia Sinica)

#### Abstract

Samples of GaAs implanted with tin were irradiated with a Q-switched ruby laser (~1 J/cm<sup>2</sup>, 30-40 ns). Investigation on proton channeling and electron diffraction showed that the amorphous layer of samples implanted with 60 keV or 300 keV Sn ions was recrystallized by laser irradiation, and the dopant atoms were in substitutional sites. The maximim concentration of GaAs carriers was up to  $1 \times 10^{19}$ /cm<sup>3</sup> after annealing, it is 20 times higher than that of the heat annealed samples.

## 一、引 言

半导体经离子注入后,需经热退火使注 入过程引起的晶格损伤得到恢复,同时使注 入杂质活化,才能获得良好的电特性。但是 热退火有许多的局限性,如高剂量注入所产 生的晶格损伤得不到充分恢复,衬底材料的 少子寿命与扩散长度会严重下降,对化学稳 定性较差的化合物半导体,还会引起分解与 化学配比的变化等。离子注入 GaAs 的热退 火特性与 Si 颇不相同, 对晶向的依赖性不如 Si 明显, 再结晶温度范围较宽, 退火后的再生 长层仍有较高的无序。为了得到较高的电激 活率, 一般采用热靶注入。因此多年来, 科学 研究一直在致力于探索一种新的退火工艺。 近几年试采用激光退火工艺, 因激光退火具 有一系列的优点。 用激光辐照可以在室温、 大气环境里进行, 而且时间只需毫微秒到毫

收稿日期: 1979年2月24日。

• 40 •

秒,即可完成热退火的功能。通过激光束的 扫描和激光束能量的控制,还可做到三维方 向的定域退火。因此,近几年来激光退火受 到人们的重视。已对硅作了大量的研究<sup>[1-5]</sup>, 最近 Sealy 等人<sup>[6-7]</sup>研究了 GaAs 注 Te、Ge 等的激光退火特性。本文中,我们用调 Q 红 宝石激光对 GaAs 注 Sn 的样品进行了退火。 退火后,用离子背散射技术、反射电子衍射 和微分霍耳效应等方法,研究了晶体结构恢 复程度和载流子的活化。实验表明激光退火 可使注入损伤层充分恢复,且可得到 nmax 达 1.4×10<sup>19</sup>/厘米<sup>3</sup>,其激活程度比热退火高 20 倍。

# 二、实验方法

离子注入在丹麦奥尔胡斯大学物理研究 所同位素分离器上进行。采用的 GaAs 样品 为晶向  $\langle 100 \rangle$  的掺 Cr 高阻单晶片,注入能量 为 60 千电子伏或 300 千电子伏,剂量为 4×  $10^{14}/ = 2$ 或 1× $10^{15}/ = 2$  的 Sn 离子,偏 离  $\langle 100 \rangle$ 晶向 7°,以避免沟道效应的影响。为 了防止砷化镓材料在退火时 As 离解,在样 品注入面上用高频溅射沉积一层复盖层,对 激光退火的复盖 层 是 600~700 埃的 Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub>, 而 热 退火 的 复盖 层 为 1000 埃的 Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub> 和 2000 埃的 SiO<sub>2</sub> 薄膜。

实验用的调 Q 红宝石脉冲 激 光器 如 图 1 所示。 激光器由振荡级、小孔选模及放大 级组成,用 KD\*P 晶体进行调 Q。波长 6943 埃,脉冲宽度 30 毫微秒,激光束由焦距 f=7 厘米的平凸透镜输出,激光辐照能量密度范 围为 0.75~2.5 焦耳/厘米<sup>2</sup>之间,辐照的斑 点直径为 3~8 毫米。

对退火后的样品,用离子背散射技术、反射电子衍射、相衬干涉显微镜和微分霍耳效应等技术,研究了晶格损伤的消除,载流子浓度的分布,表面形貌相的变化等。



图 1 调 Q 红宝石脉冲激光退火装置 1—全反射镜 T=100%; 2—KD\*P 晶体; 3—格 兰棱镜; 4—小孔; 5—第一级红宝石棒; 6—T=50% 的介质膜片; 7—第二级红宝石棒; 8—透镜; 9—工作样品

# 三、实验结果

## 1. 激光退火后无定形层的结构变化

对 60 千电子伏、4×10<sup>14</sup>/厘米<sup>2</sup>Sn 离子 注入的 GaAs 样品,经能量密度为 ~1 焦耳/ 厘米<sup>2</sup>的激光辐照后,用肉眼可以看到注入表 面无定形层褪色,并恢复到原来砷化镓金属 光泽,定性地说明了无定形层经激光辐照后 结构发生变化,回复到单晶状态。

用反射电子衍射法证实了上述情况。图 2(a)、(b)、(c)分别是注入层未退火和经能 量密度为0.77 焦耳/厘米<sup>2</sup>、1.1 焦耳/厘米<sup>2</sup> 的激光退火的电子衍射照片。图2(a)模糊 一片,说明注入层是无定形层;图2(b)说明 无定形层经0.77 焦耳/厘米<sup>2</sup>激光辐照后变 成了多晶层;而图2(c)说明注入样品的无定 形层经1.1 焦耳/厘米<sup>2</sup>的激光辐照后转变成 单晶层。图2结果表明,要使无定形层转变 为单晶层,辐照的激光要具有一定的能量密 度。

另外,我们用能量密度为1.5 焦耳/厘 米<sup>2</sup>的激光对300 千电子伏、1×10<sup>15</sup>/厘米<sup>2</sup>、 200°C 热靶注入 Sn 的 GaAs 样品进行了激光 退火,同时获得了清晰的单晶衍射图,如图 2(*d*)所示。

## 2. 背散射能谱

用 165 千电子伏质子背 散射 与沟道效 应测量了经能量密度为 1 焦耳/厘米<sup>2</sup> 的激光 辐照后样品的背散射能谱,测量系统能量分 辨率 (FWHM)为4千电子伏,图3是背散 射的能谱,从图3可以看出,激光退火后,







图2 注入层退火前后的反射电子衍射照片 (a) 未退火的注入无定形层;(b) 激光退火后多晶衍 射图(能量密度 0.77 焦耳/厘米<sup>2</sup>);(c) 激光退火后 单晶衍射图(能量密度 1.1 焦耳/厘米<sup>2</sup>);(d) 激光退 火后的电子衍射图(能量密度 1.5 焦耳/厘米<sup>2</sup>)

样品的损伤定向谱高度跌到随机谱高度的 5%,几乎与未经注入单晶定向谱吻合,这是 热退火试样难于达到的。充分说明无定形层 经激光退火后,晶格损伤的恢复几乎是完全 的。



采用微分霍耳效应结合阳极氧化剥离,

得到的热退火和激光退火注入样品的载流 子分布见图 4,注入条件为 300 千电子伏, 1×10<sup>15</sup>/厘米<sup>2</sup>,200°C 热注入。图 4 中,×点 为单次脉冲激光退火样品的测量点,激光辐 照的能量密度为 ~1.5 焦耳/厘米<sup>2</sup>; 〇 点为 700°C 热退火 10 分钟样品的测量点。从图 可估计出热退火样品的薄层浓度 N<sub>s</sub>为1.34 ×10<sup>13</sup>/厘米<sup>2</sup>,最大浓度为5.2×10<sup>17</sup>/厘米<sup>3</sup>; 而激光退火的薄层浓度 N<sub>s</sub>为3.0×10<sup>14</sup>/厘 米<sup>2</sup>,最大浓度高达1.3×10<sup>19</sup>/厘米<sup>3</sup>。由此 可见激光退火的杂质利用系数比热退火高近 20 倍,注入杂质的激活率高一个数量级以 上。而且激光退火后,载流子分布在离表面 2000 埃的薄层内;热退火的载流子分布在离



(c) 2.4 焦耳/厘米<sup>2</sup> 图 5 不同激光能量密度辐照后 GaAs 的形貌相 表面 4000 埃的范围里,与 LSS 理论分布 偏 差较大。必须指出,对 60 千电子伏注 Sn<sup>+</sup> 样 品,由于注入深度太浅,受表面影响大,无法 用微分霍耳法测出载流子浓度分布。

## 4. 激光退火的形貌相

图 5(a)、(b)、(c) 分别为激光退火能量 密度 0.77 焦耳/厘米<sup>2</sup>、1.1 焦耳/厘米<sup>2</sup>和 2.4 焦耳/厘米<sup>2</sup>的 Nomareki 相衬干涉显微 照片。GaAs 样品经 1.1 焦耳/厘米<sup>2</sup>的激光 辐照后,样品表面上出现明显的熔化痕迹,随 着激光能量密度升高至 2.4 焦耳/厘米<sup>2</sup>,样 品表面凹凸熔融痕迹更为严重。图 5 结果表 明,激光辐照样品,达到一定阈值能量密度 时,表面层熔化,然后发生再结晶,并使无定 形注入层有序化而形成单晶。

微分霍耳测试结果表明,脉冲激光退火 后,材料迁移率只有理论值的一半。Sealy<sup>[6]</sup> 和 Woodcock<sup>[7]</sup>的实验结果也有同样的情况。我们认为衬底材料中存在较多的 Cr 受 主中心及 Ga 空位,退火期间会形成大量的 施主——Ga 空位络合物,它们既充当补偿中 心,又可作为一种散射中心,因此使载流子迁 移率严重下降。另一方面, Sn 在 GaAs 材料 中是一种双性杂质,它占 As 位为受主,占 Ga 位为施主,因此,总电离杂质远较n值为大, 也是载流子迁移率下降的一个可能原因。

## 参考文献

- G. Battaglin et al.; Phys. Stat. Sol. (a), 49, 374 (1978).
- [2] G. Foti et al.; Lett. N: Cimento, 20, 89 (1978).
- [3] R. T. Young et al.; Appl. Phys. Lett., 32, 139 (1978).
- [4] J. Krymicki et al.; J. Rudiger. Phys. Lett., 61A, 181 (1977).
- [5] G. Foti et al.; J. Appl. Phys., 49 (4), 2559 (1978).
- [6] B. J. Sealy et al.; Proc. ion beam modification of materials, Budapest (1978).
- [7] Woodcock, H. Butler; Proc. ion beam modification of materials, Budapest (1978).

· 43 ·