

第13卷 第10期

SiO₂上InP薄膜的连续Ar+激光再结晶

林成鲁 朱 青

(中国科学院上海冶金所)

提要:在SiO2绝缘层上用高频溅射法淀积一层 InP 薄膜,经过连续 Ar*激光 再结晶以后,晶粒尺寸明显增大。利用离子背散射分析了激光再结晶前后 InP 化学 计量比的变化,结果表明:采用 SiO2 保护膜后较好地抑制了 InP 组分的分解。对 Ar*激光辐照引起的 InP 再结晶的机制进行了分析。

CW Ar⁺ laser recrystallization of InP films on SiO₂

Lin Chenglu, Zhu Qing

(Shanghai Institute of Metallurgy, Academia Sinica)

Abstract: Polycystalline InP films are deposited on SiO_2 insulating substrate using a conventional RF sputtering equipment. The experimental results show a significant increase in grain size after Ar⁺ laser irradiation. Analysis of the stoichiometrical rate of InP by Rutherford backscattering spectrometry shows that the decomposition of InP is greatly suppressed by using a SiO₂ encapsulant. Theoretical discussion on the recrystallization mechanism under Ar⁺

laser irradiation is presented.



近几年,在绝缘层上生长有器件应用 价值的半导体材料的SOI(Semiconductor on Insulator)技术引起了国际上许多国家的 密切注意,以日本为例,松下、夏普、富士通、 三菱、东芝等公司都已利用SOI技术研制出 三维结构的集成电路^[11]。对绝缘层上多晶硅 激光再结晶的SOI材料与器件已进行了大 量的研究,但是尚未看到对绝缘层上 InP 多 晶进行激光再结晶的报道。

与多晶硅激光再结晶的情况不同, InP 热稳定性差,容易分解。对于 InP 单晶经离 子注入以后的损伤退火,不少学者研究了以 Si₈N₄、SiO₂ 或磷硅玻璃保护下的退火行 为^[23]。绝缘层上 InP 的激光再结晶,如何保 持 In、P 的化学计量比,是一个必须解决的 问题。

收稿日期: 1985年7月1日。

本文在 Si 与 GaAs 的 SOI 材料研究工作的基础上^[3,4],研究了连续 Ar⁺ 激光辐照 InP 薄膜时所引起薄膜结构的变化,分析了 用与不用 SiO₂ 保护膜的 InP 化学计量比, 并从理论上分析了 InP 激光再结晶的机制。

实验方法

在<100>Si 单晶上热生长厚度为1.2 μm 的 SiO₂, 然后利用射频溅射仪在基片上溅射 一层厚度约为 200 nm 的 JnP 多晶。部分样 品再用低压化学气相淀积(LPCVD)一层约 600 nm 的 SiO₂ 保护膜。

将有 SiO₂ 保护和无 SiO₂ 保护的样品置 于 x, y 两维可动的样品台上, x 方向的移动 速度为 5 cm/s, y 方向每次步进 20 μ m。样 品台按需要可以从室温加热至 600°C。以南 京电子管厂生产的 362 型 Ar⁺ 激光器进行 再结晶实验, 经聚焦后激光束斑为 ϕ 50 μ m, 激光功率为 4~10 W。

经过不同条件激光 再结晶后的 InP 薄膜,以透射电子显微镜和电子衍射分析晶体 结构的变化,用离子背散射分析 In、P 组分 比的变化,以及 In、P 的扩散情况。

结果与分析

1. 晶体结构的变化

原始 InP 薄膜及连续 Ar⁺ 激光再结晶 以后(衬底温度 300°C,激光功率 6 W)的透 射电子显微镜与电子衍射照片如图1所示。 原始 InP 薄膜的晶粒度为 20~50 nm,电子 衍射呈多晶环,经 Ar⁺激光扫描再结晶区域 的 InP 晶粒尺寸明显增大到 1 μm 以上,从 照片上可以看到激光扫描线边缘尚存的小晶 粒。激光再结晶以后的 InP 薄膜 电子 衍射 出现清晰的单晶衍射斑点。

2. In、P 化学计量比的分析

对有SiO₂保护膜的InP薄膜经不同功





图 1 InP 薄膜的透射电子显微镜 照片(a), (b)(放大 15000 倍)和电 子衍射照片(c), (d) (a)、(c)为原始样品; (b)、(d)为 Ar+ 激光再结晶后的样品

(d)

率的 Ar⁺ 激光再结晶后,以 2 MeV He⁺ 进行 背散射分析,所得结果如图 2 所示。作为比 较,图中同时还标出了 InP 单晶和金属 In 的背散射能谱。图 2 中单晶 InP 的 In 峰与 再结晶后 InP 薄膜的 In 峰相对高度基本 相 同,说明再结晶后 InP 薄膜的化学计量比与 InP 单晶是相同的。

假定 P 和 In 的化学计量关系为 In_{1-a} P_a, In P 中 P 峰和 In 峰的能谱高度 H^{InP} 与 H^{InP} 由下面公式计算^[5]:

$$\frac{H_{\rm P}^{\rm InP}}{H_{\rm In}^{\rm InP}} = \frac{x}{1-x} \cdot \frac{\sigma_{\rm P}}{\sigma_{\rm In}} \cdot \frac{[\varepsilon]_{\rm In}^{\rm InP}}{[\varepsilon]_{\rm P}^{\rm InP}} \qquad (1)$$

式中 σ_{P} 、 σ_{In} 分别是 P、In 的微分散射截面, [ε]^{InP}、[ε]^{InP}分别是 InP 中 P 和 In 的阻止 截面。利用表面能量近 似, [ε]^{InP}、[ε]^{InP}满 足关系式:

$$\begin{aligned} \left[\varepsilon \right]_{\mathbf{P}}^{\mathrm{InP}} &= \frac{\overline{K}_{\mathbf{P}}}{\cos \theta_{1}} \varepsilon^{\mathrm{InP}}(E_{0}) \\ &+ \frac{1}{\cos \theta_{2}} \varepsilon^{\mathrm{InP}}(\overline{K}_{\mathbf{P}} \cdot E_{0}) \\ \left[\varepsilon \right]_{\mathrm{In}}^{\mathrm{InP}} &= \frac{\overline{K}_{\mathrm{In}}}{\cos \theta_{1}} \varepsilon^{\mathrm{InP}}(E_{0}) \\ &+ \frac{1}{\cos \theta_{2}} \varepsilon^{\mathrm{InP}}(\overline{K}_{\mathrm{In}} \cdot E_{0}) \end{aligned}$$
(2)

根据 Bragg 线性迭加原则,阻止截面 $\varepsilon^{InP}(E)$ 为:

$$s^{\text{InP}}(E) = \frac{1}{2} [s^{\text{In}}(E) + s^{\text{P}}(E)] \qquad (3)$$

 E_0 为分析束 He⁺ 的能量, P和 In 的平均运 动学因子 \overline{R}_P 、 \overline{K}_{In} 以及 σ_P 、 σ_{In} 、 $s^P(E)$ 、 $s^{In}(E)$ 均可以从文献中^[5] 查到,本实验中, He⁺ 入射角 $\theta_1 = 0^\circ$,散射角 $\theta_2 = 45^\circ$ 。经计 算 InP 中 In、P 的化学计量比随激光功率的 变化如表 1 所示。

上述实验结果表明:采用 SiO₂ 保护膜 以后,Ar⁺激光再结晶过程中,In、P的化学计 量比变化不大。但是在激光功率很大(图 2 中 6.4 W)时,则引起 InP 较严重的组分改 变。

图 3 是在不同 Ar⁺ 激光功率再结晶 后, 无 SiO₂ 保护膜的 InP 样品的 背散 射能 谱。 • 648 •

表1 有 SiO₂保护的 InP 薄膜经 Ar⁺ 激光 再结晶后化学计量比的变化

17.76代。343万万万	处理条件				
计算结果	原始样品	Ar+激光再结晶			
		4.6W	5.0W	5.5W	6.0W
In	0.45	0.46	0.47	0.47	0.48
Р	0.55	0.54	0.53	0.53	0.52







结果表明: InP 中 In、P 组分变化很严重, In、P 元素向 SiO₂ 衬底的扩散在激光功率较 低时就很明显。与有 SiO₂ 保护膜的情况相 比(图 2),表面 SiO₂ 保护膜在很大程度上抑 制了 InP 的分解,改善了 Ar⁺ 激光再结晶 InP 的质量。

3. 再结晶速度的估算

InP 薄膜的连续 Ar⁺ 激光再结晶是液 相熔化再结晶的过程。用光学显微镜观察不 同激光功率下再结晶样品的表面形貌可见: 在 300℃的预热温度和有 SiO₂ 表面保护的 情况下,当激光功率小于 4.5 W 时,样品表 面没有出现熔化痕迹;功率大于 6.4 W 时样 品表面凹凸不平;功率在 4.5~6.5 W 之间, 样品表面出现可见的熔化痕迹,但是仍然比 较平整,用干涉显微镜测得样品表面局部不 平整度小于 50 nm。透射电子显微镜分析也 表明,这个功率范围的InP晶粒度长得较大。

实验中还观察到,再结晶时样品衬底预 熱温度的高低对再结晶效果有明显影响。样 品不预热,再结晶所需的激光功率比较大,得 到的样品表面质量较差;预热温度太高又会 引起样品组分的变化。所以,温度取300~ 400°C较为合适。为了解释实验结果,我们 对 InP 薄膜激光再结晶速度进行了如下估 算。

Ar⁺ 激光再结晶过程中, 连续激光扫描 就是热源在样品表面移动, 在 InP 薄膜中形 成一个移动的局部熔化区域, 激光扫描过去 以后, 熔化层过冷而开始凝固。因为 InP 液 相层在 SiO₂ 无定形衬底上, 所以 InP 在固-液界面成核开始再结晶。因此, 再结晶 InP 的晶粒大小与固-液界面的移动速度 有 很 大 的关系。从微观角度分析, 再结晶固-液界面 移动速度 v 满足下列关系^[63]:

 $v = fk_i \lambda [1 - \exp(\Delta G_c / RT_i)]$ (4) 式中f为再结晶时成核位置的比例系数 (0.2~0.4), λ 为再结晶原子的平均位移(近 似为原子间距), k_i 为再结晶分子的 重 组 频 率, ΔG_o 为再结晶的摩尔吉布斯自由能, R 为 克分子气体常数, T_i 为固-液界面温度。 $k_i \leq v_s/\lambda$, v_s 是 InP 中声波传播速率, $v_s \approx 3.5 \times 10^5 \text{cm/s}^{\Gamma_1}$, $T_i \approx T_m$, T_m 为熔点。

考虑近平衡区域, $|\Delta G_o| \ll RT_i$, (4)式可简化为:

$$v \approx fk_i \lambda (-\Delta G_c/RT_i)$$

$$\approx -fv_s \frac{\Delta s(T_m - T_i)}{RT_i}$$
(5)

式中 Δs 为摩尔结晶 熵, $T_m - T_i \approx 0.1$ K, 对 绝大多数固体有 $\Delta s/R \approx 1$ 。由(5)式可得出 固-液界面速度为 om/s 的数量级,这与前 文^[8] 从宏观角度估算 SiO₂ 上多晶 硅的 Ar⁺ 激光再结晶时固-液界面速度是接近的。由 (5)式还可以看出,当升高衬底温度时,界面 移动速度就减小,就是说,固-液界面相变过 程偏离平衡情况较小,因而有利于再结晶生 长,这与实验结果是一致的。

本工作中 InP 薄膜的制备、背散射分析 得到黎锡强、周祖尧同志的 帮 助,特 此 致 谢。

参考文献

- [1] 石原宏; 《电子材料》, 1985, 24, 74.
- [2] J. D. Oberstar, B. G. Streetman: Thin Solid Films, 1983, 103, 17.
- [3] Fang Fang et al.; Nuclear Instruments and Methods in Physics Research, 1985, B7/8, 348.
- [4] Li Xiqiang et al.; Energy Beam-Solid Interactions and Transient Thermal Processing (J. C. C. Fan and N. M. Johnson, editors), North-Holland, 1984. p. 621.
- [5] W. K. Chu et al.; Backscattering Spectrometry, Academic Press, 1978.
- [6] J. M. Poate, J. W. Mayer; Laser Annedling of Semiconductors, Academic Press, 1982.
- [7] M. Neuberger; Handbook of Electronic Material,
- 2, New York, 1971.
- [8] 林成鲁等;《中国激光》,1985, 12, 722.

品的现象后,就会引起部员计整股顶端