组合材料芯片技术及其应用*

徐文兰 陆卫

(中国科学院上海技术物理研究所 红外物理国家重点实验室 上海 200083)

摘 要 组合材料芯片技术是用一系列掩膜在同一块基片上获得含不同参数单元样品面阵的方法.文章介绍了 它在量子阱特性、碲镉汞零偏电阻值、三元合金制备、半导体深能级捕获截面的研究以及在波分复用器件、滤光片 式分光元件制作方面的一些新应用.作为一种新的材料功能操控或制备技术,它在研究材料性质变化规律、建立材 料性能数据库、筛选优良材料和制作面阵型元件等方面表现出高效、快捷等特点. 关键词 芯片技术,掩膜,材料

Combinatorial material chip technology and its applications

XU Wen-Lan[†] LU Wei

(National Laboratory for Infrared Physics, Shanghai Institute of Technical Physics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 200083, China)

Abstract Combinatorial material chip technology provides a new way to fabricate multi-element arrays with different parameters on the same substrate by using a series of masks. Its applications in studies of the properties of quantum wells, the zero bias resistance of HgCdTe, the preparation of semiconductor alloys and the carrier capture cross-section as well as the manufacture of wavelength division multiplexing devices and super-narrow filters are presented. The technology can provide a highly efficient and systematic way to investigate the properties of materials, establish data librarics, select material and fabricate array cells.

Key words chip technology, mask, material

1 引言

材料的设计和优化是开发新材料以及拓展已有 材料新性能的必由之路. 总体上 材料设计有理论预 言和实验探索两大部分. 由于面临对象的复杂性,在 很多场合,材料的理论设计有着相当多的不准确性 和局限性. 目前,在统计性实验结果基础上提炼出经 验规律,并进行归纳仍然是材料设计中极为常用的 方法. 无疑,在大量样品上的实验是获取经验规律的 根本保证. 为了保证实验规律随某些参数的变化有 相当的可信度,我们希望所研究的材料样品系列有 一定程度的可比性. 显然,对生长条件不同的单个样 品一一测试的传统模式就有悖于上述原则. 1995 年,美国项晓东博士等创造了一种材料芯片技术.用 组合掩膜进行溅射的方法,通过 N 次组合合成,在 基片上形成了 2^N个棋盘状分布的特征单元面阵,对 这些单元顺序扫描和并行检测,从而快速筛选出了 高性能的超导材料^[1].这种方法随后被迅速推广到 荧光材料、磁阻材料、介电材料、铁电材料、催化剂和 聚合物的应用研究^[2-4],并发表在 Science 这样的期 刊上.基于这种材料芯片技术以及相应的检测方法 已经形成了一个崭新的研究领域——组合材料学. 材料的芯片技术可以当仁不让地被称为芯片上的实

 ^{*} 国家自然科学基金(批准号:10074068,60244002)、国家重点基 础研究发展计划(批准号:G1998061404)资助项目
2003-07-08 收到初稿 2003-08-26 修回

[†] 通讯联系人. E-mail .wlxu@ mail. sitp. ac. cn

验室(lab on chip).

研究掺杂或缺陷对半导体材料性质的影响 是 半导体材料设计的重要内容. 在半导体材料掺杂的 工艺中 离子注入因其简单、可控性高以及可以与其 他半导体工艺兼容而引人注目. 与热扩散的热平衡 掺杂方法不同 离子注入是将大动能的掺杂离子强 行驱入固体. 通过注入离子的能量和剂量,能精确地 控制掺杂的深度和浓度分布,掺杂的均匀性高,重复 性强 不受晶体内位错及缺陷的影响. 除掺杂外 通 过高剂量离子注入制备三元合金功能材料,有着与 薄膜生长技术相抗衡的实用价值. 但是,离子注入, 尤其是高剂量的离子(>10¹⁵ cm⁻²)注入将会对半导 体的晶格产生一定的损伤. 热退火虽然可以部分地 恢复材料的晶格特性 然而 高温热退火本身也会引 入成分分解 表面氧化等. 再者 热退火往往只能使 材料从非晶态演变到多晶态,难以达到完全单晶状 态. 因此 实际上很难仅仅通过热退火使材料的结晶 性能有大幅度的提高. 在注入化合物半导体所需的 离子后 再注入质子 是优化合成材料晶体特性的一 个途径.因此,摸索离子注入工艺的多种参数对半导 体材料性能的影响就面临着大量实验的问题,可以 预料 如果把有优良选区功能的离子注入工艺和芯 片技术相结合 必然会提供一种高效率的、可比性好 的样品阵列 满足大量实验的需求.

2 材料芯片的形成

为了将一个样品划分为不同的小区,需要制作 一系列的掩膜板,对样品的不同部位进行遮挡,图1 所示的是一组可以得到 8 × 8 不同离子注入剂量区 域的掩模板. 白色表示空隙部分. 掩模板 A 中均匀 分布着 64 个孔, 而掩模板 B 的下部四行镂空, C 为 第三、四和第七、八两行镂空 D 则镂空了二、四、六、 八行. 在注入过程中, 始终将掩模板 A 贴紧样品表 面 样品表面呈现出 64 个待注入单元区. 将掩模板 B置于A上,注入浓度为n,的离子,这样,样品下部 的第5到第8行内的所有区域都被注入了浓度为 n₁ 的离子. 再将掩模板 B 转 90°, 空隙部分靠向样品右 侧,注入浓度为n,的离子.经过这样的两次注入后, 样品已经有4个不同的离子注入区 法上角 16个单 元 离子注入浓度为零 左下角 16 个单元注入浓度 为 n_1 ,右上角为 n_2 ,而右下角为 $n_1 + n_2$.按照类似方 法,依次将掩模C,D以及它们转向后放到样品上. 通过6次离子注入,就可以得到从左上角第一个单 元注入浓度为零,其他 63 个单元注入浓度都不一样 的分布.在注入过程中要保持掩模的位置不动.在许 多场合,可以用光刻胶代替掩模板 A.显然,通过每 块掩模空隙位置以及每次注入剂量的合理设计,可 以得到 64 个小区域中,不同离子注入浓度按一定规 律的分布.例如,为了得到自左到右,自上到下每个 单元按 n 递增的均匀分布,可以在加掩模 B,B⁺,C, C⁺,D和 D⁺时分别注入 32n An,16n 2n Bn和 n 浓 度的离子.这里,上标 →代表相应的模板作 90°转 置.当然,有时为了探求某些离子注入特定范围内性 质,也需要不均匀的离子注入分布.



图1 掩模图样

显而易见,如果将工作量设为x,则采用传统方法得到的不同样品数量y正比于x;而利用上述材料芯片技术方法则可实现 $y \propto 2^x$.样品的制备符合"多、快、好、省"的原则.

3 实际应用举例

3.1 量子阱材料界面修饰

基于量子阱子带间光跃迁的光电器件如长波长 红外探测器、激光器、波导器件等近年来发展十分迅 速. 在量子阱材料从分子束外延生长室取出后,对其 进行后处理是修饰这类器件性能的重要手段. 通过 界面混合的方法可以调节已有量子阱材料的能带结 构,从而改变材料的性能. 离子注入是实现界面混合 的有效技术手段.

对于目前应用比较广泛的 GaAs/AlGaAs 量子 阱体系,选取 As 和 H 作为注入离子源. 这是因为 As 在 GaAs/AlGaAs 量子阱中不会成为具有电学活 性的掺杂剂 ,而 H 的原子半径小 ,能快速扩散 ,引入 的缺陷也比较少.离子注入引起的界面互扩散可以 改变原来量子阱与势垒材料之间的较陡直界面 ,从 而改变量子阱中载流子感受到的限制势形状 ,最终 改变能带结构. 文献[5]详细地报道了用质子注入 结合快速热退火的方法 ,使 GaAs/AlGaAs 量子阱红 外探测器的探测波段向长波红外方向扩展.摸索质 子注入的剂量和快速热退火的条件 ,可以使 GaAs/ AlGaAs 的界面得到最佳的铝原子扩散.对 GaAs/ AlGaAs 的界面得到最佳的铅原子扩散.对 GaAs/ AlGaAs 0.50°C ,30°S 时 ,峰值探测波

近年来,非对称耦合双量子阱(ACDQW)引起 人们浓厚研究兴趣. 当两个阱宽或阱高不一样的量 子阱间的势垒层厚度接近或小于德布罗意波长的时 候,可以观察到单个对称量子阱中禁戒的子能带间 跃迁,并形成较强非线性光学特性.通过芯片技术得 到了离子注入浓度不同,从而界面形状不同的 ACDQW 阵列^[6]. 先分别单独注入质子和 As⁺离子, 然后再同时注入两种离子,观察荧光谱随不同离子 种类和浓度的变化. 图 2 为同时注入质子和 As⁺ 离 子后样品的荧光谱随注入剂量的变化. 从图 2 可以 清楚地看到 随着离子注入浓度的增加 荧光峰发生 淬灭. 由于 As⁺离子半径比质子半径大, 在相同剂量 的注入过程中会带来比较多的缺陷 ,使参与发光的 自由激子数量急剧减少,所以有比较快的淬灭趋势. 如果在 As⁺离子注入后,再注入质子,就可以部分地 修复 As⁺离子带来的缺陷,导致相应峰积分强度的 增加. 文献 7 7时此做了进一步研究.

3.2 碲镉汞 p-n 结零偏电阻

HgCdTe(MCT)探测器在红外探测中处于绝对 重要的地位. 但由于 Hg 相关的化学键较弱 ,导致了 涉及 MCT 材料的物理参量表现出较大的无规离散 性 ,从而出现了对物理机理探讨的不同学术观点. 这 些观点往往局限于某个特殊的场合 ,缺乏普遍的规 律性. 鉴于目前人们对这类材料操控能力还较弱的 现状 ,进行系统的统计性研究势在必行. 然而 ,材料 的昂贵和对工艺的高敏感性使得采用常规的方法难 以进行这样的研究. 求助于材料芯片技术成了很自 然的举措.

MCT 光伏器件的 p-n 结涉及到材料导电类型的



图 2 不同离子注入浓度下 ACDQW 的荧光谱(图中 a 为没有离 子注入时 b c d e 表示注入浓度分别为 $5 \times 10^9 5 \times 10^{11} 5 \times 10^{13} 5 \times 10^{15} \text{ cm}^{-2}$)

转换. 可以通过离子注入掺杂来实现这种转换. 如硼 离子能将 p 型 HgCdTe 材料的部分区域转换成 n 型,从而获得所需要的 p-n 结.

为了摸索硼离子注入浓度 n 对 p-n 结性能的影 响 ,用芯片组合技术制备出不同硼离子注入剂量的 p-n 结系列探测器单元^[8]. 通过冷探针系统测量这 些单元的电压 – 电流 *I-V*)特性 就可以获得反映 pn 结性能的重要特性参数 :零偏电阻值 R_0 ,从而为探 测器焦平面工艺的优化提供参考依据. 图 3 表达了 Cd 组分 x = 0. 291 时 MCT 不同单元的零偏电阻值 R_0 随硼离子浓度 n 的变化(n 的单位为 10¹³/cm²), 可见注入剂量较高的 120n—140n 范围时表现出 p-n 结性能最佳.



图 3 不同单元的零偏微分电阻与离子注入剂量的关系

3.3 高剂量离子注入制备三元合金

在引言中提到 除了对材料进行掺杂外 ,离子注 入还可以用来制备三元合金. 在常规的半导体电学 掺杂中 ,注入的离子剂量一般不超过 10¹⁵ cm⁻² ,这种 低剂量束流对材料的损伤较小 ,一般辐照后的热退 火可以基本恢复主晶格的晶体特征. 然而在离子注 入制备的三元合金中 ,注入剂量可大于 10¹⁶ cm⁻². 在 如此高剂量的辐照下 ,晶格受到了很大的损伤 ,单晶 基体材料会变成了非晶.从实用角度讲,非常需要高 剂量注入条件下材料结晶性能优劣的详细参考数 据.

GaNAs 是利用 N⁺离子注入制备的一种三元半 导体功能材料.由于禁带宽度随组分变化的性质在 长波长器件中的应用前景,目前成为一个研究热点. 对因大剂量注入 N⁺离子引起的晶格损伤,可以用 质子注入来补偿.质子注入在材料中产生的空位型 点缺陷可以促进损伤区内原子的重排列,对材料的 主晶格结构有着相当的恢复作用.这个过程称为离 子束诱导的固相外延结晶(IBIC).当然,质子的注 入不可避免地也会引起材料的损伤.这样,质子注入 的效果就是非晶化和点缺陷辅助重结晶双重作用的 相互竞争过程.

为了系统地探求用离子注入法制备 GaNAs 三 元合金的最佳注入条件,我们采用了组合芯片技术. 可以把测量到的拉曼谱归结为材料中三种独立分支 结构声子的叠加:未损伤晶体的拉曼激活的纵光学 声子(LO)模、重结晶后偏离原晶体取向的横光学声 子(TO)模以及非晶相(a)部分.图4表示了上述三 种声子在能谱中所占比重随 N⁺离子注入剂量增加 的变化趋势.研究还表明,在1×10¹⁶/cm²的 N⁺离 子注入后(4.7—8.1)×10¹⁶/cm²浓度质子注入得 到的晶体品质优于只有 N⁺离子注入的样品^[9].



图 4 三种拉曼分支 ,纵光学声子(LO),横光学声子(TO)以及 非晶态(a)部分随 N⁺注入剂量的变化趋势

3.4 半导体深能级的捕获截面

半导体的深能级杂质在很多场合下对器件如光 电池、激光器的应用是不利的.这是因为深能级杂质 起了捕获电子的陷阱作用,影响了载流子的寿命.文 献[10]研究了质子注入GaAs诱发深能级的俘获半 径.为了探讨质子注入浓度对深能级的影响,需要不 同质子剂量的样品.在1cm×1cm[100]取向的 GaAs片上,用芯片技术得到1.25×10¹²—8.0 ×10¹³ cm⁻²范围内注入剂量线性递增的64个单元.

图 5 是这 64 个单元的荧光峰强. 随着注入质子剂量 的线性增加 ,光强在总体上却并不是线性递减的. 当 质子注入浓度较小即诱发的深能级杂质比较少时, 有一段线性区域(a—b段),而当注入浓度较大时, 光强经过一段非线性区后(b-c 段)基本保持不变 (c-d 段).图5右上角的插图表明了荧光峰的半高 宽(FWHM)有类似的变化趋势. 荧光峰的强度反映 了光激发电子、空穴对的辐射复合几率,这个几率会 因为电子空穴对被缺陷捕获产生无辐射复合而下 降. 因此荧光峰的强度直接与缺陷密度有关. 图中曲 线的非线性演变趋势表明:当质子注入浓度较小时, 随着质子注入浓度的线性增加,诱发的深能级杂质 浓度也线性增加(a-b 段),但当杂质浓度继续增加 时相邻的杂质间发生了相互作用(c-d 段).如果 假设两个杂质之间的距离小于 2r 时,等同于一个杂 质陷阱,这就解释了荧光峰减少趋势变缓的现象.可 以把 r 当作有效杂质半径 这时 反映捕获能力的杂 质的捕获截面就为 πr^2 . 而杂质到达一定浓度后 ,所 有的电子、空穴对都被杂质捕获,达到饱和.根据 图 5 的实验结果,用超原胞的从头计算法获得深能 级杂质的位型后,再用蒙特卡罗法计算,得到的杂质 捕获截面为 1.1 × 10⁻¹² cm².



图 5 拉曼峰强随质子浓度的变化(圆点是实验数据,实线为拟 合曲线,右上角插图为半峰宽随浓度的变化)

3.5 波分复用发光器件和滤光片式分光元件的制作

以上研究都是采用芯片技术得到不同离子注入 浓度的单元.因为这些单元是在同一块衬底上获得 的,研究结果真实地反映了离子注入浓度的影响,各 单元可比性强,由它们测试结果可以组成极有参考 价值的数据库,所以在筛选材料等方面起到了事半 功倍的效果.其实,芯片技术还可以用来制作面阵式 元器件.例如用于制备波分复用发光器件和滤光片 式集成分光元件.

高速发展的通信技术迫切要求对光纤扩容. "波分复用"技术(wavelength division multiplexing, 简称 WDM)正在替代以往价格高、色散影响大的 "时分复用"(TDM)技术.在WDM 技术中,要将不 同发光波长的单元集成在一块芯片上.这就是我们 用组合离子注入法制备 GaAs/AlGaAs 单量子阱多 波长发光集成芯片的初衷.组合方法大大简化了样 品的制备工艺.研究结果表明,芯片上各单元有波长 差别较大的发光,满足了波分复用的光纤中同时传 输几束光的波长差别足够大的要求.芯片技术得到 的不同参数的量子阱单元集成还可望在多色探测的 焦平面红外探测器中得到应用^[11,12].

文献 13]则用芯片技术设计了 9—15 µm 空间 应用波段的滤光片式分光元件集成片.在研究空间 闪电光谱探测器的过程中,作者首先用二氧化硅 (SiO₂)和五氧化二钽(Ta₂O₅)两种材料交替镀制得 到的膜系做成了对闪电光谱单个波长具有高透过率 的超窄带通滤光片.由谐振腔的基本特性可知 滤光 片透射峰的位置随膜系谐振腔层厚度的增大线性地 增大.因此可以通过改变谐振腔层厚来得到一系列 对不同波长具有高透过率的超窄带通滤光片. 材料 芯片技术可将不同波长超窄带通滤光片集成在一 起. 具体的做法是:首先在衬底上按设计参数交替镀 制两种材料,一直到谐振腔层.谐振层的厚度为所有 设计单元中最厚的厚度(相应于最大的透射波长). 随后 采用图 1 的掩膜以及相应的叠加顺序 对不同 单元进行离子刻蚀,用芯片模板控制不同单元刻蚀 深度,也就形成了谐振层厚度不同的凹槽面阵.然 后 把滤光片的其余交替层镀好. 最后就得到了在 9-15µm 波段内包含 64 个不同谐振腔层、具有不 同透射波长的超窄带滤光片面阵.

4 结论

以上讨论说明,芯片技术不但在材料性能的摸 索、筛选、优化上有相当的长处,而且在制作面阵类 元件方面也有用武之地.通过芯片技术制作出的样 品可比性好,可信度高,并行式的研究大大降低了 研究成本和减少了研究时间.而芯片技术制作面阵 式元件更是一种集成度高、工艺简单的方法.通过掩 膜形状、图案的设计以及离子注入浓度的(或刻蚀 深度)控制,可以按需要制作出性能变化均匀(或不 均匀)、参数变化范围或大或小的阵列.当然,要获 得面阵中每个单元的信息,扫描功能强、空间分辨率 高的光谱仪是不可或缺的,如 Dilor LabRam – IN-FINITY 显微拉曼光谱仪等.

参考文献

- [1] Xiang X D , Sun X D , Briceno G et al. Science , 1995 268 : 1738
- $\left[\begin{array}{c} 2 \end{array} \right] \ \mbox{Wang J S}$, Yoo Y , Gao C $et \ al.$ Science , 1998 , 279 :1712
- [3] G Briceno , Chang H , Sun X D et al. Sience , 1995 , 270 : 273
- [4] Chang H , Gao C , I Takeuchi et al. Appl. Phys. Lett. ,1998 , 72 2185
- [5] 李娜,陆卫,李宁等. 红外毫米波学报,2000,19 25[LiN, LuW,LiN*et al.* J. Infrared Millim. Waves,2000,19 25(in Chinese)]
- [6] 缪中林 陈平平 蔡炜颖等.物理学报,2001 50 :116[Miao Z L, Chen P P, Cai W Y *et al*. Acta Physica Sinica 2001 50 : 116(in Chinese)]
- [7] 陈贵宾 陆卫 缪中林等. 物理学报 ,2002 ,51 :183[Chen G B, Lu W, Miao Z L *et al*. Acta Physica Sinica 2002 ,51 :183 (in Chinese)]
- [8] 陈贵宾,李志锋,蔡炜颖等.物理学报 2003,52 580[Chen G B, Li Z F, Cai W Y *et al*. Acta Physica Sinica,2003,52: 580(in Chinese)]
- [9] Wang J Q , Li Z F , Xu W L et al. Appl. Phys. A , 2003 , DOI 10.1007/s00339-003-2173-x
- [10] Guo X G , Lu W , Chen X S et al. submitted Appl. Phys. Lett.
- [11] 李志峰,刘兴权,陈昌明等. 红外与毫米波学报,2000,19: 181[LiZF,LiuXQ,ChenCMetal.J.Infrared Millim. Waves,2000,19:181(in Chinese)]
- [12] Liu X Q , Li Z F , Lu W et al. Appl. Phys. Lett. , 1999 , 75 : 2611
- [13] 王少伟.博士论文.上海:中国科学院上海技术物理研究所, 2003.79[Wan S W. Doctoral Dissertation. Shanghai: Shanghai Institute of Technical Physics, Chinese Academy of Sciences 2003.79 (in Chinese)]

封 面 说 明

金属 – 氧化物 – 半导体场效应晶体管(MOSFET)是微处理器和半导体存储器等超大规模集成电路中最 重要的器件之一. MOSFET 利用半导体表面的电场效应进行工作,也称为表面场效应器件. 封面图为一典型 的 N 型 MOSFET 三维剖面结构图:不同区域以及掺杂高低用颜色来进行标识. 左端和右端的两个深红色区 域为磷高掺杂,作为源漏区;源漏区之间的绿色区域为硼掺杂,作为沟道区;灰色部分为二氧化硅,其位于源 漏之间沟道上方的区域为栅介质区;底部的黄色区域以及侧面的蓝色区域为硼低掺杂,为衬底区. 源漏上方 的二氧化硅开口区用来作源漏电极引出.(出处来自于软件 ISE8.0.)

(北京大学微电子学研究院)

00+00+00+00+00+00+0