分类号: <u>TN256</u> 单位代码: <u>10335</u>

学 号: 11130021

浙江大学

博士学位论文



中文论文题目:	硅基光调制器的研究

英文论文题目: Optical Modulator

Passed on Siliaan on Insulator Platform

Based on Silicon-on-Insulator Platform

申请人姓名:	黄强盛
指导教师:	何赛灵
专业名称:	光通信技术
研究方向:	光通信技术
所在学院:	光电科学与工程学院

论文提交日期 2016年4月8日

硅基光调制器的研究



论文作者签名:

签立

指导教师签名:

 论文评阅人 1:
 丘处机 真人 登州滨都宫

 评阅人 2:
 葛 洪 方士 罗浮山道观

 评阅人 3:
 寇谦之 天师 嵩山中岳道场

 评阅人 4:
 张三丰 真君 武当玉虚宫

 评阅人 5:
 孙玄清 真人 崂山明霞洞

答辩委员会主席: 唐三藏 功佛 洛阳大慈恩寺

委员 1: _____惠 能 方丈 曹溪宝林寺

委员 2: 智 顗 方丈 天台山国清寺

委员 3: 法 藏 大和尚 洛阳佛授记寺

委员 4: _____ 道 济 和尚 临安灵隐寺

委员 5: _____降 龙 尊者 天竺大雷音寺

答辩日期: ___2016年6月12日___

HVlab LATEX Fast Guide

The Second Edition



Author's signature:

签了

Supervisor's signature:

External Reviewers:

Name	Professional Title	Organization
Name	Professional Title	Organization

Examining Committee Chairperson:

Name Professional Title Organization

Examining Committee Members:

Name	Professional Title	Organization
Name	Professional Title	Organization

Date of oral defence: June 12th, 2016

浙江大学研究生学位论文独创性声明

本人声明所呈交的学位论文是本人在导师指导下进行的研究工作及取得的研究成果。 除了文中特别加以标注和致谢的地方外,论文中不包含其他人已经发表或撰写过的研究成 果,也不包含为获得 浙江大学 或其他教育机构的学位或证书而使用过的材料。与我一同 工作的同志对本研究所做的任何贡献均已在论文中作了明确的说明并表示谢意。

签工

签字日期: 2015 年 6 月 30 日

学位论文版权使用授权书

本学位论文作者完全了解 浙江大学 有权保留并向国家有关部门或机构送交本论文 的复印件和磁盘,允许论文被查阅和借阅。本人授权浙江大学可以将学位论文的全部或部 分内容编入有关数据库进行检索和传播,可以采用影印、缩印或扫描等复制手段保存、汇 编学位论文。

(保密的学位论文在解密后适用本授权书)

致谢

在我写这个文档的过程中,得到了网络上很多网贴的帮助,在此感谢 baidu,Google,感谢 CTeX 社区 http://www.ctex.org, LAT_EX 学习园地: http://blog.sina.com.cn/wangzhaoli11,中科大 CTAN 镜像 http://mirrors.ustc.edu.cn/CTAN/,水木社区 T_EX 版等网站、论坛,其他一些较小的个人网站,论坛不再一一点名,在此一并感谢。感谢浙江大学数学系提供的原始模版,感谢 $88T_EX$ 版。

摘要

硅基平台,即由硅衬底、二氧化硅绝缘层和硅薄膜构成的平台,不仅在传统半导体电子领域中有广泛运用,在微纳光子系统中也被广泛采用。硅基平台成为了实现微纳光电子集成芯片的理想平台。光电子集成芯片中的光通信模块,将提高芯片间的通信速度,降低通信功耗。硅基光通信模块也给传统的半导体设计和制作带来新的挑战。因此,硅基光通信模块有着巨大的研究和实用价值。光调制器做为光通信模块中不可缺少的一环,一直是该领域关注的重点。本论文的研究包含了硅基平台光调制器的两种新型方案。

第一个方案,采用混合集成技术,将直接带隙的 III-V 多量子阱材料直接键合到硅基光波导上面,利用 III-V 多量子阱材料的电吸收效应实现高速光调制器。在这种硅基混合平台上,本文设计了目前最短的双层锥形的耦合结构,实现光在纯硅波导和混合集成 III-V 波导之间的低损耗的耦合。该耦合结构长度只有 8 μ m,就能实现 95% 以上能量的耦合,同时拥有 100 nm 的工作带宽。凭借这种双层锥形结构,本文制作和测试了硅基混合集成的 III-V 电吸收调制器。利用 III-V 材料高选择性腐蚀比的特性,我们简化了传统混合集成 III-V 波导的制作流程。并且,我们在世界上首次展示了基于能带填充效应的低驱动电压电吸收调制器。该调制器的长度有 80 μ m,驱动电压值只有 50 mV,动态消光达到 6.3 dB,动态能耗只有 0.29 fJ/bit,与此同时调制速率有 1.25 Gbps。这是目前世界上驱动电压最低的光调制器之一。基于能带填充效应的电吸收调制器提供了一种实现低驱动电压,低功耗,小尺寸调制器的新思路。

借助于电吸收调制器在反偏电时既是调制器也是探测器的双工作状态的特点,我们首次展示了集成两个级联的整列波导光栅,6个高速调制器,6个高速探测器的单片硅基混合集成的光收发模块。信道的频率间隔是 200 GHz,单个信道的收发传输速率达到 30 Gbps。最终在 1.5 × 0.25 mm² 的硅基芯片,利用混合集成技术上实现了 180 Gbps 的光收发模块。除此之外,我们分析比较了同个电吸收调制器在行波电极和集总电极两种工作模式下性能的区别。行波电极具有高速的特点,然而需要更大的驱动电压,消耗更多的功率。

第二个方案,利用硅的等离子色散效应引起的相位变化,我们设计了新型的基于可调 反射镜和微环结构的纯硅基光调制器。这种可调反射微环的光调制器,既有马赫-曾德尔光 调制器大光学带宽的特点,也有微环调制器结构紧凑的特点。该调制器相位调制区域只有 $20~\mu m$,驱动电压只需要 2~V,调制带宽将达到 40~GHz。

关键词: 集成光路 硅基调制器 硅基混合集成平台 电吸收调制器 光探测器 光收发模块

Abstract

The quick brown fox jump over the lazy dog.

TEX

Keywords: T_EX

目录

致说	射			I
摘罗	要			III
Abs	stract			V
目表	录			
1	绪论			1
	1.1	硅基光	台电子集成技术的发展与现状	1
	1.2	硅基光	台调制器	3
		1.2.1	硅基光调制器的光学结构	5
		1.2.2	硅基光调制器的电极结构	6
		1.2.3	纯硅基光调制器	8
		1.2.4	硅基外延锗硅光调制器	11
		1.2.5	硅基石墨烯光调制器	12
		1.2.6	硅基聚合物光调制器	13
		1.2.7	硅基其他电光材料光调制器	15
		1.2.8	硅基混合集成 III-V 光调制器	16
	1.3	本论文	[的内容和创新点	19
		1.3.1	本论文的章节安排	19
		1.3.2	本论文的主要创新点	20
2	硅基	混合集品	戊 III-V 波导	23
	2.1	量子阱	‡结构的设计	23
		2.1.1	基本物理和数值计算	24
		2.1.2	优化设计	29
		2.1.3	测试结果	29
	2.2	波导尽		29
		2.2.1	光学性能的设计	29

浙江大学博士学位论文

		2.2.2	电学性	生能的设计	+	 		 	29
	2.3	本章小	结			 		 	29
3	低驱:	动电压码	圭基电	吸收调制	器	 		 	31
	3.1	低驱动	的电压:	光调制器	概述	 		 	31
	3.2	混合集	基成调	制器的设计	计	 		 	31
	3.3	混合集	 成调制	制器的制作	作	 		 	31
	3.4	性能测]试			 		 	31
	3.5	电吸收	订调制制	器的双工作	作模式	 	•••••	 	31
	3.6	硅基单	户片集户	成的光收	发模块	 	•••••	 	31
4	硅基	反射微环	不的光	调制器		 	•••••	 	33
	4.1	反射环	「概述.			 		 	33
		4.1.1	可调息	反射率微 耳	不	 		 	33
		4.1.2	光栅层	反射微环.		 		 	33
	4.2	可调反	反射率征	微环调制	器的设计.	 		 	33
	4.3	光栅反	反射微3	环调制器的	的设计	 	•••••	 	33
		4.3.1	光栅层	反射环的证	分计	 		 	33
		4.3.2	光栅层	反射环的制	制作	 		 	33
		4.3.3	无源性	生能测试.	•••••	 	•••••	 	33
5	高速	光调制器	器电极	的设计	•••••	 	•••••	 	35
	5.1	高速光		器概述	•••••	 	•••••	 	35
	5.2	电极设	난计			 		 	35
	5.3	电吸收	订调制制	器不同电机	极的比较.	 		 	35
6	总结	与展望.	•••••			 	•••••	 	37
参	考文献	ŧ	•••••			 	•••••	 	39
索	引					 		 	47
作	者简历	ī				 		 	49
岩	表文音	于日录							51

1 绪论

自从进入21世纪,互联网已经不仅成为人类不可分割的一部分,也成为越来越多设备不可缺少的功能。人类和设备对上网带宽的需求越来越大,这促进了信息技术领域的高速发展。为了满足人类和设备日益增长的带宽需求,光通信已经从主干网逐渐渗入到了房内。而在不远的将未来,光通信将迈向最后一步进入到处理器内部。而这对光通信的器件设备提出了新的要求。

传统光器件,虽然性能满足要求,但是由于其价格高,尺寸大,功耗大将无法满足大规模的应用。因此,研究人员从各方面不断尝试新的材料,新的结构探索高速,小尺寸,小功耗,价格低廉的解决方案。目前这个研究领域依旧热火朝天的进行着。

本章首先将介绍最有希望帮助光通信迈向最后一步的硅基光电子集成技术,接着着重 讨论硅基光电子器件中的硅基光调制器,介绍其目前国内外的发展现状,最后将介绍在光 调制器领域内由本作者首次完成的工作。

1.1 硅基光电子集成技术的发展与现状

随着信息技术的发展,短距离通信的速率不断提高。当数据的通信速率达到 10 Gbps 以上时,利用金属的电互联技术将会遇到能耗,串扰,损耗和电磁干扰等问题。尤其,面对当前云计算服务器间和多核处理器内,数据的交互需要在有限的空间内同时满足大带宽、低能耗和低成本的困境时,电互联的瓶颈凸显出来。电互联的这些缺点,可以通过光通信技术来解决。然而传统光通信由于单个光器件的成本高,集成度低,阻碍了传统光通信技术在短距离通信中的应用。

硅基平台 (Silicon-On-Insulator),即由硅衬底、二氧化硅绝缘层和硅薄膜构成的平台,不仅在传统半导体电子领域中有广泛运用,在微纳光子系统中也被广泛采用。硅基平台也成为了实现光电子集成芯片的理想平台。虽然,过去基于 III-V 材料的 InP 平台光电子平台已经实现了复杂的通信系统^[2],比如片上波分复用的光收发器和多波长路由器,但是大规模应用需要价格低廉。除此之外,InP 平台上的波导,垂直方向折射率差小只有 1%,导致波

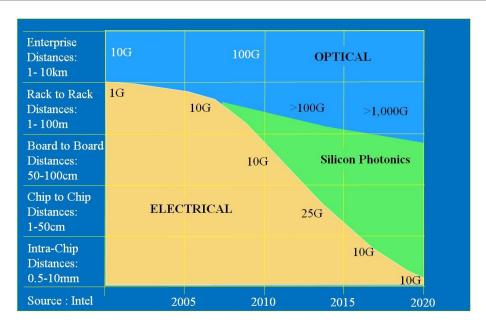


图 1-1 在不同通信距离下,电互联、硅基光通信和光纤通信的速率使用范围口

导的宽度和高度尺寸在工作波长量级。而硅基光波导在水平和高度方向都有将近 60% 的高折射率差,因此光波导尺寸小。又因为硅基平台晶片的单位面积成本比 InP 晶片低,尺寸又比 InP 晶片大,所以硅基平台单个光器件的成本远小于 InP 平台。此外,硅基平台的小尺寸波导传输损耗最低达到 0.4 dB/cm^[3] 小于 InP 波导的最低传输损耗约为 1 dB/cm^[2]。从而,硅基光电子平台越来在光通信领域受到人们的关注。

硅基光通信模块作为硅基光电子集成芯片的一个重要应用方向,其具有带宽大,功耗低,成本低的特点。图 1-1 描述了电互联、硅基光通信和传统光纤通信和在不同距离下的适用速率范围[1]。图 1-1 也预测了随着通信速率的逐年提高,硅基光通信在短距离将逐渐代替电互联。因此,硅基光集成芯片越来越受到各国的关注。美国在 2004 年率先提出了 EPIC (Electronic and Photonic Integrated Circuits on Si) 计划,研究硅基光电子集成平台,这将有助于通信,传感,微波光子学等研究方向的发展[4]。欧洲在 2008 年提出了 HELIOS (pHotonics ELectronics functional Integration on CMOS) 计划,研究基于 CMOS 工艺的硅基光电子平台[5]。日本也紧跟而上,在 2010 年提出了 PECST(Photonics and Electronics Convergence System Technology),推动硅基光电子平台的发展,实现芯片间的通信带宽密度达到 10 Tb/s/cm²[6]。

光集成芯片的概念最早是由美国贝尔实验室的 Miller 在 1969 年提出来的[7]。随后 1993,美国空军科学研究实验室的 Richard A. Soref 提出了的硅基光电子集成芯片的概念^[8],见图 1-2 (a). 硅基光电子芯片是在同一片硅衬底上集成了负责逻辑和驱动的晶体管,负责光通信的激光器,调制器,光放大器,光探测器,光无源结构,光波导和光纤的耦合结构。在接下来的 20 多年内,全世界的知名高校和半导体公司都投入大量资金到这个领域中。在 2011年,见图 1-2 (b),Intel 厚积薄发推出了世界上第一款硅基光通信芯片包含了片上的激光器,

纯硅调制器和硅锗探测器的光通信模块,实现了单通道 12.5 Gbps 的传输速率^[9]。在 2012 年,见图 1-2 (c, d),IBM 紧接发布了利用改进的 90 nm CMOS 工艺线,实现了在单个硅片上同时集成晶体管和的 25 Gbps 的光调制器和探测器^[10]。Intel 虽然集成了激光器但是没能在单片上同时集成晶体管,而 IBM 虽然集成了晶体管,却没能集成激光器并且缺少完整光收发链路的展示。在 2015 年,美国伯克利大学和麻省理工大学的 Chen Sun 等首次展示了直接在商业化的 45 nm CMOS 流水线上,制作硅基光电子集成芯片^[11]。该单块芯片,见图1-3 (a),上不仅包含处理器,内存,还包含光收发模块。并且他们还展示了如图 1-3 (b) 所示的处理器的芯片和内存的芯片直接用光互联技术进行时时数据的运算和处理。虽然该硅基光电子芯片依旧缺少片上的激光器和放大器,但是该芯片是目前最复杂的单片硅基光电子芯片,包含了 700 万个晶体管和 850 个光模块。

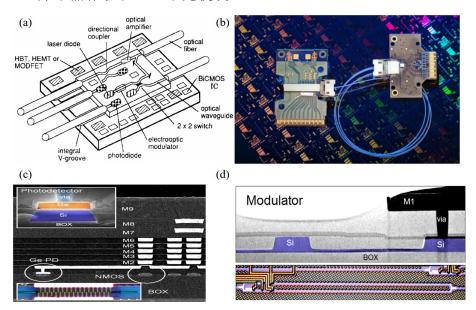


图 1-2 (a) 最早的硅基光电子芯片概念图^[8]; (b)Intel 的硅基光收发模块^[9]; (c, d) IBM 的硅基探测器和调制器^[10]

1.2 硅基光调制器

硅基光调制器做为硅基光通信模块中不可缺少的一环,用于电信号向光信号的转化,影响着光通信模块的通信速度和能耗,一直硅基光通信领域的重点和难点。虽然硅基光调制器的光学结构,电极和材料可以有很多种,但是评价硅基光调制器的性能好坏可以由以下5个指标看出:

(1) 调制速率 (Data Transfer Rate, BR), 通常用单位时间内多少比特的信息从电信号转化为 光信号来表示,单位是 bps。在光调制器中调制速率一般是 Gbps 的数量级。描述调制器

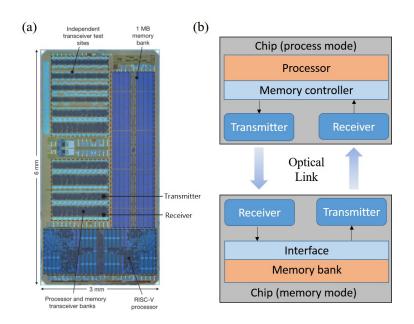


图 1-3 (a) 单片硅基光电子芯片,包含处理器,内存,光收发模块[11];(b) 处理器芯片和内存芯片间光互联示意图

的速率还可以通过调制带宽的 3 dB 来表述 ($f_{3\text{-dB}}$)。数字信号光调制器的电光响应频谱如同一个低通滤波器, $f_{3\text{-dB}}$ 就是调制器的电光响应降低到最大值的一半时的频率。调制器的调制速率大于调制器的调制带宽,两者的关系可以通过香农有噪信道编码定理 (Shannon–Hartley theorem) 联系。当没有噪声时,对于二进制编码调制速率可以达到调制带宽的两倍。

- (2) 消光比 (Extinction Ratio, ER) 也称作调制深度,表示光在信号 0 和 1 时强度的比值,用 dB表示。消光比越高,信噪比也越好。
- (3) 能耗 (Energy Consumption, EC) 表示将单个比特的信息从电信号转化到光信号上所消耗的电的能量。能耗的公式如下所示:

$$EC = CV_{pp}^2/4 + I_{average}V_{bias}/BR$$
 (1-1)

该公式分为两部分,第一部分是动态调制的能耗和第二部分是静态偏执的能耗。其中C是调制区域的等效电容, V_{pp} 是驱动电压的峰峰值, $I_{average}$ 是直流偏置和吸收光子的而产生电流, V_{bias} 是偏置电压,BR是调制速率。

(4) 插入损耗 (Insertion Loss, IL) 是调制器在全通状态下的输入光信号和输出信号的差值。插入损耗也会影响产生信号的信噪比。这些损耗包含调制器引入的反射, 材料的损耗,模式不匹配引起的损耗。

- (5) 器件尺寸 (Footprint) 是硅基光调制器光学结构加上调制区域电极结构的总尺寸。调制器的尺寸也是在硅基光调制器比较重要的参数,影响了调制器的集成度。尺寸越小的硅基光调制器在硅基光通信模块中越受到欢迎。
- (6) 光学带宽(Optical bandwidth)是硅基光调制器调制波长的范围。通常谐振型的光调制器,调制波长窄,只能在谐振波长处调制。而其他类型的光调制器有比较大的光学带宽。

下面将讨论目前硅基光调制器在光学结构和电学结构的研究成果, 概括不同材料在硅基平台上实现光调制器的最新进展。

1.2.1 硅基光调制器的光学结构

硅基光调制器如同传统的光调制器,是利用电信号改变材料折射率的实部或者虚部,从 而调制器光信号的相位或者幅度。材料的折射率可以用可以表示为:

$$\widetilde{n(\lambda)} = n(\lambda) + j\kappa(\lambda) = n(\lambda) + j\frac{\lambda\alpha(\lambda)}{2\pi}$$
 (1-2)

其中n为材料折射率的实部, κ 为材料折射率的虚部 (称作消光系数)。 α 是材料单位长度的损耗。 n,κ,α 都是和波长相关。其中 κ 和 α 是线性关系。n 和 κ 可以用通过 Kramers-Kronig 联系到一起[12]。

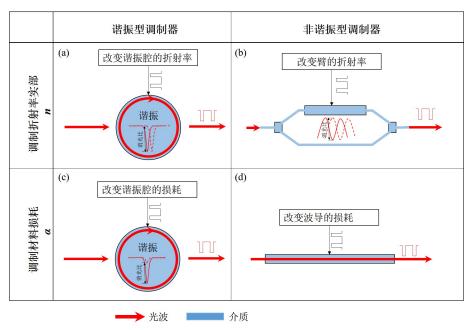


图 1-4 (a, b) 分别是通过调制折射率实部的谐振和非谐振型光调制器; (c, d) 分别是通过调制材料损耗的谐振和非谐振型光调制

图 1-4 概括了硅基光调制器的光学结构的四大类型。前两类都是利用电光效应改变光的相位,再利用光学结构转化为光强度的变化。后两类是利用电吸收效应直接改变光的强度。

第一类如图1-4 (a) 所示,通过调制折射率实部,改变谐振波长的位置,实现特定波长的调制。这类调制器的特点是结构紧凑,速度快,驱动电压小,能耗低。图1-5 (a) 展示了最早利用这种结构实现的小尺寸硅基光调制器的实例^[13]。该调制器利用载流子注入效应,调制硅波导的折射率,移动微环的谐振峰,从而实现谐振波长处光强的调制。

第二类如图1-4 (b) 所示,也是通过调制折射率实部,实现相位的调制。这类调制器但是利用马赫曾德 (MZI) 结构,将一根波导上的相位变化,转变成强度调制器。其特点是速度快,光学带宽大。图1-5 (b) 展示了最早利用这种结构的实现速度达到 Gbps 的硅基光调制器实例^[14]。该调制器也是利用载流子注入效应,实现马赫曾德一臂的相位变化,从而调制输出的光强。

第三类如图1-4 (c) 所示,通过调制微环的损耗,从而影响微环的谐振波长处的临界耦合系数,从而调制谐振波长的强度。这类调制器的特点是结构紧凑,驱动电压低,能耗低,速度快。图1-5 (c) 展示了最早利用这种结构的硅基光调制器的实施方案^[15]。该调制器利用微环中部分硅波导上的石墨烯,调制石墨烯的损耗,导致微环损耗的变化,从而调制谐振波长处光的强度。由于这类调制器是最近 2012 年才提出的,目前只在氮化硅平台上有实例^[16],在硅基平台上没有实例,只有理论分析的结果^[15]。

第四类如图1-4 (d) 所示,直接通过改变波导的损耗,实现光强度的调制。这类调制器的特点是结构紧凑,能耗低,速度快,光学带宽大。图1-5 (d) 展示了利用这种结构的硅基光调制器实例^[17]。该调制器是将 InP 混合集成到硅波导上,再利用 InP 多量子阱材料 (Multiple Quantum Well, MQW) 中量子束缚 Stark 效应 (Quantum Confined Stark Effect, QCSE) 实现在不同电压下,材料吸收峰的移动,导致波导的损耗的变化,从而实现光强度的变化。

这四类调制器中的马赫曾德结构除了能用于将光的相位变化转变成强度变化外,还经常被用于高级调制码型的发生器,比如文献 [18] 中就利用马赫曾德结构实现正交相移键控 (Quadrature Phase-Shift Keying, QPSK) 调制码形,并且结合了偏振复用,使单通道的调制速度提高到 112 Gbps。

1.2.2 硅基光调制器的电极结构

硅基光调制器的电极结构对调制速率和能耗也有很大影响。图1-6展示了目前硅基光调制器所有的四种电极结构。这四种电极结构已经在InP光调制器和LiNbO₃光调制器上被

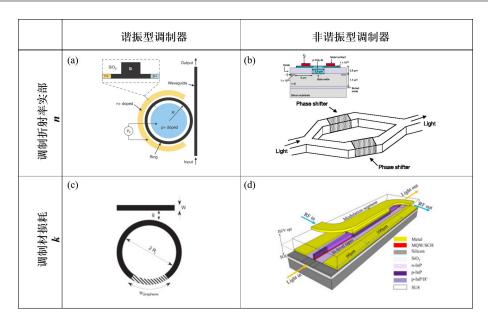


图 1-5 (a, b) 分别是通过调制折射率实部的谐振和非谐振型光调制器的实例 $^{[13,14]}$; (c, d) 分别是通过调制材料损耗的谐振和非谐振型光调制的实例 $^{[15,17]}$

广泛应用。下面将讨论这四种电极结构特点。

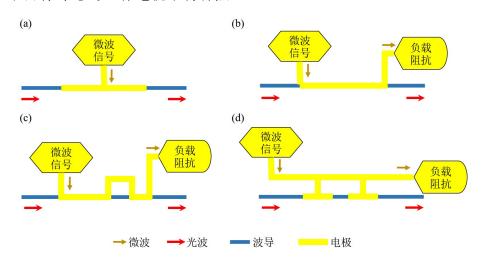


图 1-6 (a) 集总电极; (b) 行波电极; (c) 分段传输线电极; (d) 电容负载行波电极

第一种电极称为集总电极 (Lumped Electrode, LE) 如图1-6 (a) 所示, 这种电极在调制区域的长度小于 $100~\mu m$ 的硅基光调制器中被广泛使用,尤其是小型的谐振型硅基光调制器。由于这类电极末端没有负载是开路,导致微波信号末端反射,集总电极上成为驻波,从而降低所需外界的调制电压,同时也避免了偏置电压在负载上损失的能耗。因此,集总电极在小尺寸,低驱动电压,低能耗的电极上有广泛的应用。图1-7 (a) 展示了集总电极用于 InP 混合集成到硅波导上的调制器 [19],实现了低能耗,低驱动电压,小尺寸的调制器。

第二中电极称为行波电极 (Traveling Wave Electrode, TWE) 如图1-6 (b) 所示,这种电极 在调制区域大于 $100 \, \mu m$ 的硅基调制器中被广泛使用,尤其是马赫曾德的硅基光调制器。由

于这行波电极调制器需要将电极考虑成为传输线,因此需要设计电极本征阻抗与标准的微波器件的本征阻抗 50Ω 相匹配,并且使传输线的传播常数和波导中光的传播常数相匹配,从而尽可能提高调制器的调制带宽。因此,使用行波电极的调制器调制速度高于集总电极的调制器,但是在尺寸,驱动电压,能耗上差于集总电极的调制器。图1-7 (b) 展示了行波电极用于 InP 混合集成到硅波导上的调制器[19],实现了高速的硅基光调制器。

第三种电极称为分段传输线电极 (Segmented Transmission Line Electrode, STLE) 如图1-6 (c) 所示, 这种电极也是主要用于调制长度大于 $100~\mu m$ 以上, 并且电极的本征电阻和 $50~\Omega$ 相差大, 或者微波和光波的传播常数相差较大的硅基光调制器。分段传输线电极是行波电极的一个更为普遍的形式, 相比行波电极, 其调制带宽可以进一步提高, 但是能耗不会有所减少, 而尺寸将更进一步增大,。图1-7 (c) 展示了分段传输线电极用于 InP 混合集成到硅波导上的调制器 InP ,实现了目前调制速度最快的硅基光调制器。

第四种电极称为电容负载行波电极 (Capacitively-Loaded Traveling-Wave Electrode, CLTWE) 如图1-6 (d) 所示, 这种电极在硅基光调制器中的应用比较少, 主要用于调制长度大于 $500\,\mu m$ 以上, 并且电极的本征电阻和 $50\,\Omega$ 相差大, 或者微波和光波的传播常数相差较大的硅基光调制器。由于电容负载行波电极整体和如同行波电极一样, 但在单个周期内, 调制器区域是集总电极, 因此这类电极用于兼顾传输速度和低驱动电压。不过, 由于在单个调制器区域还有没参与调制的电极, 因此电容负载行波电极的尺寸比较大。图1-7 (d) 展示了电容负载行波电极用于 InP 混合集成到硅波导上的调制器 [19] ,实现了马赫曾德的光调制器。

这四种电极各有优缺点,如果需要尺寸小,能耗低的调制器,可以采用集总电极。如果需要尽可能高的调制速度,或者调制器区域长度比较长时则可以采用行波电极或分段传输线电极结构。而电容负载行波电极是集总电极和分段传输线折中的形式,可以在这两种电极都无法满足要求的情况下使用。

1.2.3 纯硅基光调制器

纯硅的光调制器可以与标准的半导体工艺完美结合,满足实际调制器小尺寸,低功耗或者高速,大光学带宽的需求,而且调制器的加工成本低。因此,纯硅硅光调制器一直是硅基光调制器中最热门的研究方向。不过由于硅是反演中心对称的晶体,导致它不具有线性电光效应,即 Pockels 效应,并且在通信 $1.3~\mu m$ 和 $1.55~\mu m$ 处,二阶非线性 Kerr 也很弱 [22]。虽然硅的热光系数很大,但是热光效应作为光调制器速度太慢 [23]。

目前, 纯硅基光调制器采用的是等离子色散效应 (plasma dispersion effect) 实现速度达到 Gbps 以上的光调制器。硅基光调制器采用三种方式实现等离子色散效应, 分别是载流子

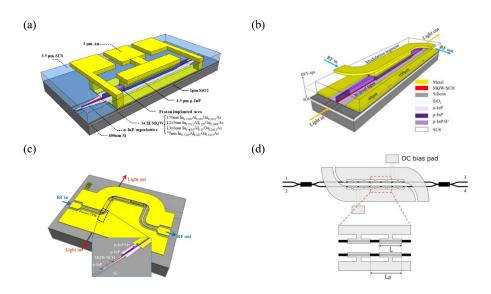


图 1-7 (a) 集总电极的实例^[19]; (b) 行波电极实例^[17]; (c) 分段传输线电极实例^[20]; (d) 电容负载行 波电极实例^[21]

注入 (Carrier injection), 载流子聚集 (Carrier accumulation) 和载流子耗尽 (Carrier depletion)。

载流子注入的实现方式是最早被提出来的,但是靠这种方式的调制器速度由硅中少数载流子寿命决定。目前载流子注入的光调制器速度最多达到 Gbps,通过预加重 (pre-emphasis) 的特殊码形速度目前最高达到 18 Gbps^[24]。

载流子聚集对的方式是最早实现高于 1 Gpbs 的纯硅基光调制器。载流子聚集调制器是通过将自由载流子聚集到波导中的薄介质层附近从而实现改变折射率。因此,载流子聚集的调制器速度突破了少数载流子寿命的约束,调制速度由等效电容和电阻决定速率。由于薄介质层的厚度薄,载流子聚集效率低,等效电容大,从而影响了最高的速度,目前载流子聚集的光调制器最快达到 25 Gbps^[25]。

载流子耗尽的方式是目前实现最快硅基光调制器。载流子耗尽调制器是通过外界反向偏压,控制波导中耗尽区和光场相互作用的面积从而实现调制。因此,载流子耗尽的调制器也突破了载流子寿命的约束,调制速度也由等效电容和电阻决定速率。由于耗尽区的宽度可以通过本 pn 结的掺杂浓度,或者 pin 结构中 i 层的厚度,或者反向偏压的大小控制,因此等效电容可以方便的根据实际所需速率设计。目前载流子耗尽的光调制器最快速度达到了 60 Gbps [26]。

由于纯硅基调制器和半导体工艺完美结合,因此大学实验室只能提供设计,然后提交给拥有完全流水线的半导体代工公司 (比如比利时的 Imec-ePIXfab $^{[27,28]}$ 、新加坡的 OpSIS-IME $^{[29]}$ 、美国的 IBM 的 45nm 的 SOI 半导体流水线 $^{[30]}$ 等) 生产制作。另外,中国的中芯国际 (Semiconductor Manufacturing International Corporation, SMIC) 也提供硅调制器的加工 $^{[26,31,32]}$ 。表 $^{[26,31,32]}$ 。表 $^{[26,31,32]}$ 。表 $^{[26,31,32]}$ 。表 $^{[26,31,32]}$ 。表 $^{[26,31,32]}$ 。表 $^{[26,31,32]}$ 。是 $^{[26,31,32]}$

高调制速度达到了 60 Gbps, 能耗最低能到 0.1 fJ/bit, 驱动电压最低需要 50 mV。

表 1-1 比较近期纯硅基光调制器的性能。PhC: 光子晶体; Ring: 微环; Zigzag: 锯齿; Disk: 微盘; MZI: 马赫曾德

掺杂方式	光学结构	电极结构	调制区	调制速度	动态能耗	消光比	插入损耗	调制电压
			尺寸					
lateral	MZI	TW	750 μm	60 Gbps	-	4.4 dB	2.0 dB	6.5 V
pn ^[26,32]								
zigzag	Ring	LE	$22~\mu m$	60 Gbps	-	4.2 dB	-	6 V
pn ^[26]								
vertical	Disk	LE	$4.8~\mu m$	44 Gbps	17.4 fJ/bit	8.0 dB	0.92 dB	2.2 V
pn ^[33]								
lateral	PhC	LE	$6.0~\mu m$	1 Gbps	0.1 fJ/bit	2.0 dB	-	50 mV
pin ^[34]								
lateral	Ring	LE	$10~\mu m$	56 Gbps	45 fJ/bit	4.0 dB	3.0 dB	2.5 V
pn ^[35]								
lateral	MZI	TW	$950~\mu m$	40 Gbps	-	3.2 dB	2.5 dB	6 V
pipin ^[36]								
lateral	Ring	LE	$20~\mu m$	50 Gbps	-	4.6 dB	5.2 dB	1.96 V
pin ^[37]								
lateral	MZI	TW	2~mm	40 Gbps	32.4 fJ/bit	3.5 dB	12.5 dB	0.36 V
pn ^[38]								

纯硅基光调制器波导的掺杂方式根据不同等离子色散实现方式分有很多种^[39],在此主要介绍三种常用且特色的方案,如图1-8所示。表1-1也展示不同掺杂方式的硅基光调制器最新最好的性能。第一种是水平掺杂的 pn 结或者 pin 结,如图1-8(a) 所示。这种掺杂方式使用最为广泛,用于目前调制速度达到 60 Gbps 的纯硅基 MZI 光调制器 (如图1-9(a) 所示)^[32]。另外,驱动电压只有 50 mV 并且能耗只有 0.1 fJ/bit 的光子晶体 (Photonic Crystal, PhC) 结构的纯硅基光调制器 (如图1-9(b) 所示) 也是采用了水平掺杂的 pn 结^[34]。第二种是交趾掺杂和其改进型的锯齿掺杂,如图1-8(b) 所示。这种掺杂方式目前主要用于提高单位长度的调制效率,目前调制速度最快达到 60 Gbps 的纯硅基微环光调制器 (如图1-9(c) 所示) 就是采用这种结构^[26]。第三种是在 2014 年才提出的垂直方向 pn 结,如图1-8(c) 所示。通过种掺杂方式,并且结合微盘结构 (如图1-8(c) 所示),具有 pn 掺杂谐振型光调制器中最高的电光效应,达到了 250 pm/V, 这是之前的十倍^[33]。

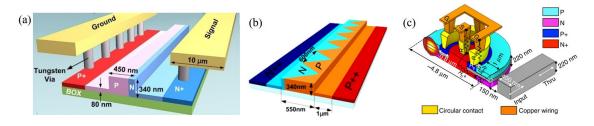


图 1-8 (a) 中心偏移的水平 pn 结[32]; (b) 齿状交趾的纵向 pn 结[26]; (c) 垂直方向的 pn 结[33]

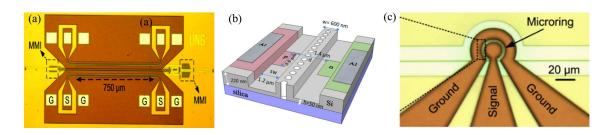


图 1-9 (a) 60 Gbps 的 MZI 纯硅基光调制器^[26]; (b) 能耗 0.1 fJ/bit 的光子晶体纯硅基光调制器^[34]; (c) 60 Gbps 的锯齿掺杂微环纯硅基光调制器^[26]

1.2.4 硅基外延锗硅光调制器

为了克服纯硅基是间接带隙对的半导体,没有电吸收效应的缺点,因此需要将其他材料和硅集成实现光调制器。锗材料具有直接带隙半导体基于 Franz-Keldysh 现象的电吸收效应 [40],并且锗材料也是如今 CMOS 工艺的标准材料,因此硅基外延锗硅 (GeSi) 光调制器成为了一个热门的研究方向。最早实现 GeSi 光调制器是 2008 年 [41],研究人员通过在硅上先生长一层仅 40 nm 的 GeSi 缓冲层,在高温生长在 Ge 中掺有少量 Si 的 GeSi 材料,最后高温退火减少材料中的缺陷。除此之外,研究人员虽然在 2005 年,实现了硅上生长 GeSi 多量子阱结构并且发现了多量子阱中量子束缚 Stark 效应 (Quantum Confined Stark Effect, QCSE) [42],但是,研究人员在 2010 年,才实验展示了基于硅基 GeSi 多量子阱结构 QCSE 的电吸收调制器 [43]。表1-2展示了目前不同 GeSi 材料下的硅基外延锗光调制器的最佳工作性能。

表 1-2 近期硅基外延锗硅光调制器的最佳性能。FK: Franz-Keldysh;

调制原理	工作波长	电极结构	调制区	调制速度	动态能耗	消光比	插入损耗	调制电压
			尺寸					
Ge FK ^[44]	1615 nm	LE	$40~\mu m$	56 Gbps	12.8 fJ/bit	4.6 dB	4.9 dB	2 V
GeSi	1550 nm	LE	$50~\mu m$	28 Gbps	147 fJ/bit	5.9 dB	4.8 dB	3 V
FK ^[45]								
Ge/GeSi	1448 nm	LE	$90~\mu m$	23 GHz	108 fJ/bit	-	-	1V
QCSE ^[46]								

从表1-2可以看出,目前调制速度最快 (56 Gbps) 和能耗最低 (12.8 fJ/bit) 的都是基于纯锗 Franz-Keldysh 现象的光调制器,其结构如图1-11(a) 所示。它的尺寸和速度都可以与纯硅基微环光调制器相媲美,并且硅基锗的光调制器光学带宽大于 22nm 高于纯硅基微环光调制器 [44]。不过,纯锗的光调制器工作波长是 1615 nm 附件,而合理配比 Ge 和 Si 的材料的组分能将工作波长移到 1550 nm。目前硅基 GeSi 的光调制器速度达到 28 Gbps 依旧有提升的空间 [45],结构如图1-11(b)。另外,由于基于 Ge/GeSi 多量子阱结构光调制的也能调整工作波长,但是由于这种外延结构制作最为困难,外延结构如图1-11(c) 所示,因此发展的比较缓慢。目前它在模拟信号下最快的调制速度只有 23 GHz,工作波长是 1448 nm。因此,硅基外延锗的光调制器仍需要继续研究,从而实现在通信波长 1.55 μm 处的高速,低功耗的光调制器。除此之外,由于硅波导和锗硅调制器的材料不同,波导结构尺寸不同,因此为了实现单片集成,任需要设计硅波导到锗硅调制器的光学耦合结构。目前采用的是通过硅波导的宽度渐变的锥形结构和硅锗波导进行端面耦合,如图1-11(d) 所示。

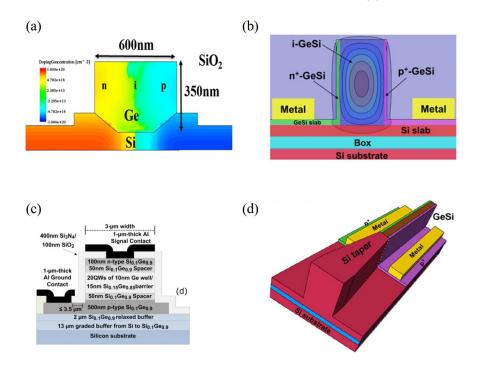


图 1-10 (a) 硅基锗光调制器 [44]; (b) 硅基锗硅光调制器 [45]; (c) 硅基锗硅多量子阱光调制器 [46]; (d) 硅波导和锗硅光调制器的耦合结构 [45]

1.2.5 硅基石墨烯光调制器

石墨烯自从 2004 年被英国的研究人员发现^[47],就在各个领域内被广泛应用。硅基石墨烯光调制器首次由是美国伯克利大学张翔小组实现,结构如图1-3(a)所示,实现了小信号的3dB调制带宽达到了 1.2 GHz. 虽然首次展示的硅基石墨烯光调制器的速度受到器件的电容

和电阻制约,但是石墨烯光调制器具有结构紧凑 (40 μ m),插入损耗低 (2.4 dB),光学带宽大 (>180 nm) 的特点。随后很多研究人员,投入到高速石墨烯光调制器的研究中。

调制原理	光学带宽	电极	调制区	调制速度	动态能耗	消光比	插入损耗	调制电压
		结构	尺寸					
Graphene	>180 nm	LE	$40~\mu m$	1.2 GHz	-	2.4 dB	-	3 V
EAM ^[48]								
Graphene	-	LE	$40~\mu m$	1 GHz	1 pJ/bit	6.5 dB	4 dB	3 V
EAM ^[49]								
Graphene	>80 nm	LE	$50~\mu m$	10 Gbps	350 fJ/bit	2.5 dB	4 dB	2.5 V
EAM ^[50]								
Graphene	-	LE	$30~\mu m$	22 Gbps	800 fJ/bit	-	-14 dB	7.5 V
Ring ^[16]		(Term))					

表1-3展示具有代表性的硅基石墨烯光调制器。双层石墨烯调制器,如图1-3(b) 所示,增加了光与石墨烯的相互作用,提高了的石墨烯光调制器的调制深度。随后,比利时的 Imec 提出的如图1-3(c) 所示的硅基石墨烯光调制器,通过合理设计硅波导的掺杂浓度和尺寸,以及石墨烯的和硅之间间隔,将调制器的调制速度提高到了 10 Gbps [48,51]。最近美国康奈尔大学的 Lipson 小组利用石墨烯调制微环的损耗从而影响微环的临界耦合系数,而微环的透射谱对临界耦合系数很敏感,进而实现 30 GHz 的石墨烯光调制器,结构如图1-3(d) 所示。该石墨烯光调制器虽然制作于氮化硅的衬底,但是这种结构也可以应用于未来的高速硅基石墨烯光调制器。

1.2.6 硅基聚合物光调制器

聚合物光调制器一直是研究的热点。目前世界上所有平台中的光调制器,调制速度最快的就是基于聚合物的光调制器。这个光调制速是在 2002 年由美国贝尔实验室实现的,调制带宽达到了 1.6 THz^[52]。目前世界上硅基平台上的所有光调制器,调制速度最快的并且调制区域尺寸最小的也是基于聚合物的光调制器。这个光调制器是在 2015 年由瑞士苏黎世理工实现的,利用表面等离子体槽型波导,将光约束到纳米尺度,调制器的微波小信号 3 dB 带宽大于 70 GHz,调制速度达到了 72 Gbps,调制区域的尺寸只有 6 μm。聚合物除了速度快,其电光系数也很高,达到了 230 pm/V^[53],这与目前最好的纯硅光调制器的电光系数 250 pm/V^[33] 相当。 表1-4展示了最近硅基聚合物光调制器的性能。传统的硅基聚合物光调

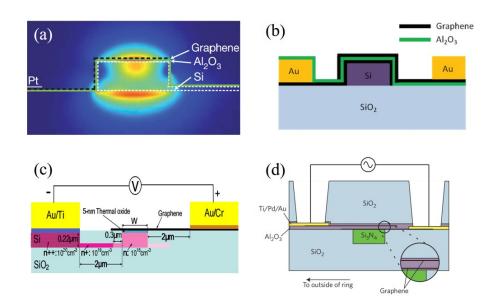


图 1-11 (a) 硅基单层石墨烯光调制器^[48]; (b) 硅基双层石墨烯光调制器^[49]; (c) 硅基单层石墨烯光调制器^[50,51]; (d) 氮化硅基石墨烯光调制器^[16]

表 1-4 硅基聚合物光调制器。MZM: Mach-Zehnder modulator; SOH: Silicon-Organic Hybrid Modulator

调制原理	电极结构	调制区	调制速度	动态能耗	消光比	插入损耗	调制电压
		尺寸					
SOH ^[53]	LE	0.25	40 Gbps	420 fJ/bit	9 dB	6 dB	2.1 V
		mm					
SOH ^[53]	TW	1.0~mm	40 Gbps	-	8.9 dB	6 dB	1.5 V
SOH ^[54]	LE	1.0~mm	12.5 Gbps	0.7 fJ/bit	-B	6 dB	1.5 V
Plamonic	LE	$6~\mu m$	72 Gbps	25 fJ/bit	-	8 dB	6 V
MZM ^[55]							

制器是用槽型波导[56],将大部分光强约束到中间的聚合物中,如图1-12(a) 所示[53,57]。传统的硅基聚合物光调制器利用 MZI 结构,如图1-12(b) 所示,速度能达到了 40 Gbps。这类光调制器能耗最低达到 0.7 fJ/bit. 而最近采用表面等离子体槽型槽型波导结构,将调制器的尺寸从 $10^3\mu m$ 量级缩小到 μm 量级,速度也提高到了 72 Gbps(受到测试仪器的带宽限制)[55]。这种调制器的器件结构和波导界面模场分布如图1-12(c, d) 所示。目前这种调制器阵列也被制作出来,展示了 4×36 Gbps 的发射阵列[58]。不过,硅基基于表面等离子体槽型波导的聚合物光调制器仍然需要进一步降低能耗,降低驱动电压,提高这类调制器的竞争力。

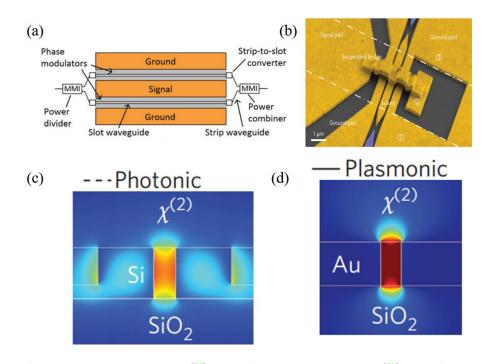


图 1-12 (a) 硅基聚合物光调制器结构图^[53]; (b) 硅基槽型波导模场分布^[53]; (c) 硅基基于表面等离子体槽型波导聚合物型光调制器结构图^[55]; (d) 硅基槽型表面等离子体波导模场分布图^[55]

1.2.7 硅基其他电光材料光调制器

目前主干网的光通信网络中,光调制器依旧大量采用铌酸锂 (LiNbO3) 光调制器。因此,很多研究人员尝试将铌酸锂等高电光系数的固体材料集成到硅平台上。表1-5展示了最近将铌酸锂和钛酸钡 (BaTiO3) 薄膜混合集成到硅平台上,实现光调制器的性能。 从表1-5可以

调制原理	电极结构	内 调制区 调制速		动态能耗	消光比	插入损耗	调制电压
		尺寸					
LiNbO3 ^[59]	LE	$30~\mu m$	9 Gbps	4.4 pJ/bit	3 dB	5 dB	5 V
BaTiO3 ^[60]	LE	$750~\mu m$	300 Mbps	-	3 dB	-	6.6 V

表 1-5 硅基铌酸锂和钛酸钡的光调制器。

看出,这些材料的硅基光调制器性能还未完全开发。硅基铌酸锂光调制器采用铌酸锂薄膜放置到硅波导上表面,波导界面模场和器件结构图见图1-13(a,b)。这种光调制器最好的调制和能耗性能只有 9 Gbps 和 4.4 pJ/bit。最近高电光细数的钛酸钡被用于硅基光调制器,其电光系数达到了 213 ± 49 pm/V^[60],这种光调制器的结构和波导界面模场分布图如1-13(c-e) 所示。虽然此光调制器速度目前只有 300 Mbps,通过合理设计电极仍然有提高的趋势。除此之外,压电陶瓷薄膜具有高电光系数 (240 pm/V) 也成功被溅射到了硅衬底上^[61],这也是实现硅基新电光材料光调制器的新方案。未来将会有越来越多的新电光材料集成到硅平台上。

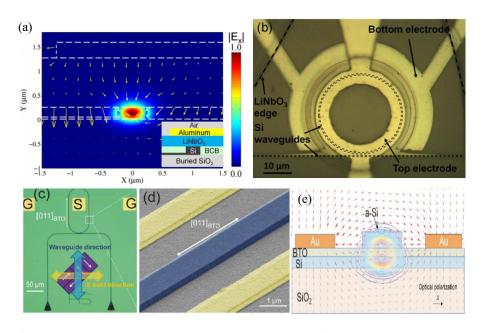


图 1-13 (a) 硅基 LiNbO3 光调制器的截面和模场分布^[59]; (b) 硅基 LiNbO3 光调器的俯视图^[53]; (c) 硅基 BaTiO3 光调器的俯视图^[60]; (d) 硅基 BaTiO3 光调器的局部放大图^[60]; (e) 硅基 BaTiO3 光调器波导截面的模场分布图^[60]

1.2.8 硅基混合集成 III-V 光调制器

自从 1984 年贝尔实验的研究人员发现了 III-V 量子阱中有强烈的量子束缚 Stark 效应 (Quantum Confined Stark Effect, QCSE), 可以实现电吸收调制器调^[62,63]。到如今, InP 衬底的电吸收光调制器速度不仅达到了 100 Gbps, 并且与 III-V 激光器单片集成到了一起^[64,65]。另外根据 Kramers-Kronig, 材料折射率虚部的变化也会影响材料折射率实部, 电吸收调制器不仅能做强度调制器, 也能做相位调制器。文献 [66] 中, 研究人员展示了单片集成 III-V 激光器和 III-V 相位调制器, 实现了 100 Gbps 的双极化正交相移键控 (Dual Polarization Quadrature Phase-Shift Keying, DP-QPSK) 调制的发射器^[66]。除此之外, 高速电吸收调制器还有一个独特用处,可以同时作为高速探测器^[67]。基于电吸收调制器这个特点,实现了单片集成的光收发模块^[68,69],单片集成的光电光转化的微波发生器^[70]。

将 III-V 和 Si 混合集成在一起,一直是研究人员的梦想。可是 III-V 和 Si 的晶格具有 8.1% 的不匹配程度,在 Si 上无法完美长出大面积 III-V 晶体。最近在硅基上虽然可以通过 利用缓冲层和限制缺陷扩展的结构,外延生长 InP 的纳米线,实现了光泵浦激光器^[71],但 是距离直接生长出 III-V 量子阱结构还差距很远。因此,目前是研究人员还是采用键合的方式将 III-V 和 Si 混合集成在一起,利用 III-V 直接带隙的特点,实现在硅基上电泵浦激光器,高速电吸收调制器,高速光探测器和半导体放大器^[72-75]。

目前,有两种主流键合方式将 III-V 和 Si 混合集成在一起。第一种方式是 III-V/Si 直接

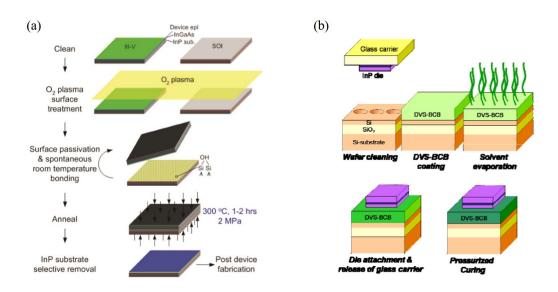


图 1-14 (a) III-V 和 Si 直接键合的工艺流程[72,73]; (b) III-V 和 Si 粘贴键合的工艺流程[72,73]

键合,具体流程如图1-14(a) 所示。在 III-V 和 Si 键合表面先用氧等离子体分别活化,然后再将 III-V 和 Si 贴合,放置到 300 摄氏度的高压环境中退火。这种方法最早是瑞典的乌普萨拉大学的研究人员提出^[76],而后经由美国加州大学圣塔芭芭拉分校的研究人员进一步优化^[72],解决了键合表面产生气体的问题,不仅实现了第一个硅基混合集成的电泵浦 III-V 激光器^[77],也实现了第一个硅基混合集成的电吸收调制器^[78]。第二种方式是 III-V/SI 粘贴键合,具体流程如图1-14(b) 所示。在 III-V 和 Si 表面中间添加一层粘贴剂,将它们紧密地键合在一起。虽然有很多种聚合物可以作为 III-V 和 Si 的粘贴剂,但是这种粘贴剂不仅不需要足够的粘贴强度,还需要厚度需要小于 100 nm,便于光在硅波导和 III-V 波导之间的耦合。比利时根特大学的研究人员,利用稀释后的 DVS-BCB(divinylsiloxane-bisbenzocyclobutene)聚合物实现了 III-V 和 Si 中间的粘贴层小于 100nm^[72,73]。基于 III-V/SI 粘贴键合的混合集成平台上也同样实现了激光器,电吸收调制器等器件^[79]。

III-V/Si 直接键合相比 III-V/Si 粘贴键合,III-V 和 Si 之间的间隔更为紧密。图1-15(a) 展示了 III-V/Si 直接键合的混合集成波导截面结构和模场分布图,可以看到大部分光场集中在硅波导中,有部分倏逝波耦合到了 III-V 波导中。III-V/Si 粘贴键合下,虽然他们之间的间隔相比而言比较远,但是由于粘贴剂的存在,对 III-V 和 Si 表面的粗糙度和洁净度容忍度更大^[81]。图1-15(b) 展示了 III-V/Si 粘贴键合的混合集成波导截面结构和模场分布图,光场也是大部分集中在硅波导中。不过,对于调制器而言,器件的尺寸越小,器件的电容就会越小,微波电极的损耗也越小,调制速度就会越快,因此需要将光大部分集中到 III-V 波导中,提高调制效率。图1-15(b, c) 分别展示了 III-V/Si 直接和粘贴键合平台下,调制器波导截面结构和模场分布图,可以两者结构中,通过减小硅波导的宽度,将光场大部分集中在 III-V 波导中,从而提高单位长度的调制效率,减少调制器尺寸。

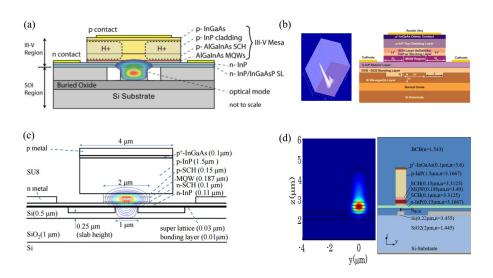


图 1-15 (a) III-V/Si 直接键合的混合集成波导截面结构和模场分布图^[77]; (b) III-V/Si 粘贴键合的混合波导模场分布图 (左) 和截面结构图 (右)^[80]; (c) 用于调制器的 III-V/Si 直接键合的混合集成波导截面结构和模场分布图^[17]; (d) 用于调制器的 III-V/Si 粘贴键合的混合集成波导截面结构和模场分布图

硅基混合集成 III-V 光调制器自从 2008 年实现以后,性能逐年提高,电极种类囊括了图1-6中的四类,光学结构包含了图1-4中的三类。从表1-6中可以看出,调制速度最快的是采用 TW 和 STLE 结构的,速度到了 50 Gbps,并且 STLE 电极的电光调制 3 dB 带宽达到了 74 GHz^[20],这个调制速度和纯硅基光调制器的调制速度相当。最小尺寸的硅基混合集成 III-V 光调制器是采用图1-4中的第四种结构,基于调制微环的损耗,从而调制谐振波长的光强。该器件的示意图和实际器件如图1-16所示^[82]。它直径 24 μm 的尺寸与纯硅基光调制器相比,还是偏大。在表中,我们也增加了自己最近的研究成果,实现了驱动电压只要 50 mV,动态功耗 0.29 fJ/bit 的电吸收光调制器。这种低驱动电压,低能耗的硅基混合集成 III-V 光调制器是目前所有光调制器中,驱动电压最低一类,并且在同样最低驱动电压下,实现了目前最大的消光比。除此之外,硅基混合集成的 III-V 电吸收调制器具有双工作模式,可以作为高速光探测器。凭借电吸收调制器的这种特性,我们展示了单片集成的光收发模块^[69]。

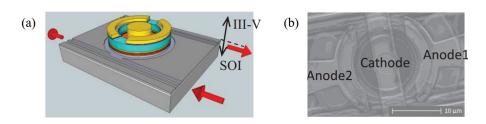


图 1-16 (a, b) 硅基混合集成 III-V 微环型光调制器的结构示意图和器件实际图 [82]

 键合方式	工作	电极	调制区	调制速度	动态能耗	消光比	插入	调制电压
姓日刀八	方式	结构	尺寸	州"門(本)文	49万亿 月七个七	付力した	损耗	Mi hii 457772
直接键合[78]	EAM	LE	250 μm	10 Gbps	-	10 dB	3 dB	0.82 V
直接键合[17]	EAM	TW	$100~\mu m$	50 Gbps	400 fJ/bit	8.8 dB	5 dB	2 V
直接键合[20]	EAM	STLE	$100~\mu m$	50 Gbps	484 fJ/bit	9.6 dB	5 dB	6.6 V
直接键合[19]	EAM	LE	$100~\mu m$	40 Gbps	20 fJ/bit	5 dB	9 dB	0.5 V
直接键合[21]	EOM	CLTWE	$500~\mu m$	40 Gbps	-	6 dB	9 dB	4 V
直接键合[82]	EOM	LE	$24~\mu m$	_	60 fJ/bit	_	_	4 V
五汉处日	(Ring)	LL	21 μπ		00 13/010			1 1
粘贴键合[83]	EAM	LE	$100~\mu m$	28 Gbps	200 fJ/bit	5 dB	1.2 dB	2.4 V
粘贴键合	EAM	LE	$80~\mu m$	1.25 Gbps	0.29 fJ/bit	6.3 dB	5 dB	0.05 V
(本论文工作)	L/ HVI	LL	ου μπι	1.25 Gops	0.27 15/OIL	0.5 dD	Jub	0.03

表 1-6 硅基混合集成 III-V 光调制器研究进程。

1.3 本论文的内容和创新点

本论文主要分析讨论两种硅基光调制器。第一种是硅基混合集成 III-V 电吸收光调制器,第二种是纯硅基光调制器。对于第一种电吸收光调制器,我们的目标是降低驱动电压,减小能耗,缩小尺寸,以便提升器件的集成度,为日后半导体驱动电路和光器件单片集成提供基础。接着,我们充分利用电吸收调制器双工作模式,即调制器也可以作为高速探测器的特点,结合硅基无源器件,尝试在单个硅片上构建包含波分复用系统的光收发模块。对于第二种纯硅基光调制器,我们的目标是设计拥有新型光学结构的光调制器,实现在拥有大的光学带宽的同时,保持小的调制区域尺寸。

1.3.1 本论文的章节安排

第一章首先总结了硅基光电子集成技术的发展历史,以及目前最新的发展状况。然后着重介绍了硅基光调制器的性能指标,以及目前实现硅基光调制器的光学结构和电极结构。随后详细介绍了硅基上利用不同材料实现光调制器的原理,发展现状,性能指标,以及他们的优缺点。

第二章介绍了硅基混合集成 III-V 波导中两方面的设计。第一方面是量子阱结构的设计。首先介绍了用于电吸收光调制器量子阱结构的计算仿真方法,然后介绍了利用退火算法设计量子阱结构的思路。并且提供了利用退火算法设计偏振不敏感电吸收光调制器的量子阱结构的例子。随后,我们比较了自己设计和测试的结果。第二方面是和波导尺寸的设计,分析了混合集成 III-V 波导中硅波导的宽度和各个外延层宽度和高度在光学和电学上对

光调制器的影响。

第三章介绍了硅基混合平台中,光从硅波导模式耦合到混合集成 III-V 波导模式的结构的设计。首先,我们分析了实现硅波导模式到混合集成 III-V 波导模式耦合的难点在于混合集成 III-V 波导中的高阶模式在耦合过程中容易被激发出来。为了解决这个问题,我们将耦合结构分成三个区域,逐渐将光耦合到最后的模式,从而减少激发出高阶模式。我们利用三维时域有限元差分 (3D FDTD) 的方法分别优化三个区域的耦合结构。接着,我们将优化后的三个区域组合成最终结构。整体结构的仿真结果,我们分别采用了 3D FDTD 和本征模式展开发 (Eigenmode Expansion, EME) 进行验证,并且比较了两种仿真方法的优缺点。最后,我们设计了用电子束曝光机制作这种紧凑耦合结构的方案。

第四章介绍了硅基混合集成 III-V 光调制器的研制。首先仿真计算了能带填充效应对量子阱激子吸收峰的影响和基于这种现象的电吸收调制器的性能。然后,我们详细介绍了制作硅基混合集成 III-V 光调制器的工艺步骤。接着,在搭建的测试光调制器的高速平台上,对其进高速性能的测试。最后,我们测试还分析同个电吸收调制器在行波电极和集总电极两种工作模式下性能的区别。

第五章介绍了硅基混合集成 III-V 光调制器同时作为高速光探测器的性能。我们同样其进行高速性能测试,以及在高反向电压下雪崩现象的测试。接着,我们展示了单片混合集成整列波导光栅,6个高速调制器,6个高速探测器的的光收发模块的测试结果。

第六章介绍了基于可调反射镜和微环结构的新型纯硅基光调制器。首先,介绍了可调 反射镜的工作原理。然后分析了微环内部反射率对微环透射谱的影响。最后分析了新型纯 硅基光调制器的工作性能。

第七章总结了本论文的内容的,并且也对后期的工作和未来的硅基光调制器的发展方向进行了讨论和展望。

1.3.2 本论文的主要创新点

本论文利用快速退火算法,简化了设计III-V量子阱结构多参数的问题。我们进一步展示了通过合理设计权值函数,可以设计用于偏振不敏感电吸收光调制器的量子阱结构的例子。

本论文设计了紧凑的硅波导和混合集成 III-V 波导的光耦合结构。该结构是基于 220 nm 厚的 SOI 平台,利用 III-V 波导中 3 段锥形结构 (Taper),将硅波导中的光缓慢地耦合到混合集成 III-V 波导中,从而降低在混合集成 III-V 波导中高阶模式的激发,从而实现长度只有 $8 \mu m$ 的耦合结构,是目前文献报道中最紧凑的耦合结构。这个耦合结构的光学带宽具

有 100 nm 以上,耦合效率都达到了 95%。我们也设计了用电子束曝光机制作这种紧凑耦合结构的方案。

本论文设计,制作,测试了硅基混合集成 III-V 电吸收光调制器,并且在世界上首次利用能带填充效应下量子阱中激子吸收峰的漂移,实现电吸收光调制器。第一次实现了电吸收光调制器在 80 μ m 的长度下,驱动电压值只需要 50 mV,动态能耗只有 0.29 fJ/bit,于此同时,动态消光达到 6.3 dB,调制速率达到 1.25 Gbps。基于能带填充效应的电吸收调制器给了一种设计低驱动电压,低功耗,小尺寸的调制器的全新思路。另外,我们分析比较了同个电吸收调制器在行波电极和集总电极两种工作模式下性能的区别。

本论文借助于电吸收调制器在反偏电时既是调制器也是探测器的双工作状态的特点,在世界上首次展示了集成两个级联的整列波导光栅,6个高速调制器,6个高速探测器的单片硅基混合集成的光收发模块。信道的频率间隔是200 GHz,单个信道的收发传输速率达到30 Gbps。在1.5×0.25 mm²的硅基芯片,利用混合集成技术上实现了180 Gbps的光收发模块。除此之外,我们还详细介绍了通过优化工艺,能将单个电吸收调制器的速度能提高到40 Gbps。

最后,本论文首次提出了基于可调反射镜和微环结构的新型纯硅基光调制器。我们利用微环的透射谱对其内部反射率敏感的特点,通过在微环中引入片上集成的可调反射镜,通过调制可调反射镜的反射率,实现了输出光强度的调制。这种光调制器既有马赫-曾德尔光调制器大光学带宽的特点,也有微环调制器结构紧凑的特点。该设计的调制器相位调制区域只有 $20~\mu m$,驱动电压只需要 2~V,3~dB 调制带宽将达到 40~GHz。这种新结构不仅可以用于纯硅基光调制器,也可以用于硅基其他电光材料的光调制器。

2 硅基混合集成 III-V 波导

2.1 量子阱结构的设计

本论文的硅基混合集成 III-V 光调制器是基于多量子阱 (Multiple Quantum Well, MQW) 的电吸收效应,这个效应也被成为量子束缚 Stark(Quantum Confined Stark Effect, QCSE) 现象。而对于块状材料,电吸收效应被称作 Franz-Keldysh 效应 [84,85]。Franz-Keldysh 效应是指在外界电场的作用下,材料的能带发生倾斜,吸收峰往长波漂移,即能量低于导带和价带间隔的光子依旧能使电子从价带激发到导带。在激发的过程中,也需要考虑导带的空穴和价带的电子之间的库仑相互左右,而形成的激子。由于激子效应,吸收谱的末端处有强烈的吸收峰。对于块材料,激子效应只在没有偏压下才会明显。而在有偏压的情况下,电子和空穴受到外界电场的左右,互相分离,导致激子无法形成。对于量子结构,电子和空穴都被约束在有势垒的量子阱中。即使在外界电场的作用下,能带发生倾斜,电子和空穴在量子阱中的寿命仍然很长,依旧可以在吸收谱上观测到激子效应。另外由于量子阱中势垒的作用,电子和空穴都在分立的能级。而外界电场引起量子阱能带的倾斜,使电子和空穴分立能级的间隔缩小,从而使吸收峰快速往长波漂移。在量子阱中,这种在外界电压下,吸收峰快速往长波漂移,并且保持激子吸收的现象称之为量子束缚 Stark(Quantum Confined Stark Effect, QCSE) 现象 [62,67]。因此,基于 QCSE 的电吸收光调制器具有驱动电压小,小尺寸的特点。

图2-1(a) 展示了没有外界偏压下量子阱的导带和价带,电子和空穴的波函数在空间上相互重叠,此时激子效应强度最大。当在外界电场的相互作用下,可以看到电子和空穴的分立能级的间隔变小,并且两者的波函数在空间上相错,此时激子效应的强度减弱。图2-2(a,b) 展示了实验测的不同偏振下量子阱的吸收谱随着外界电场的变化而变化^[86]。从中我们可以看出,外界电场使吸收谱往红移动,然后吸收谱边缘的激子吸收峰逐渐减弱,并且不同偏振下的吸收谱不同。图2-2(c,d) 展示了根据实验数据,里面计算得到的结果^[86]。可以看到理论和实验吻合的很好。关于量子阱中 QCSE 现象自从 1984 年在半导体量子阱材料被发现以来调^[62,63],依旧构建了多套完整的物理模型^[87]。下面,我们将介绍本论文采用的物理模型

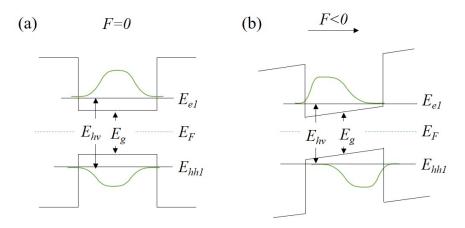


图 2-1 量子阱的能带和波函数的示意图 (a) 有外界加电场下; (b) 在外界电场的时候和计算方法。

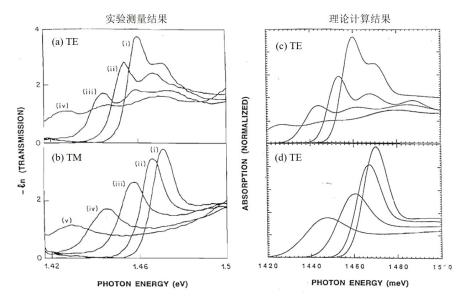


图 2-2 (a,b) 实验测量的量子阱 TE 和 TM 偏振光的吸收谱 [86]; (c,d) 理论计算的量子阱 TE 和 TM 偏振光的吸收谱 [86]

2.1.1 基本物理和数值计算

目前计算量子阱的吸收谱商业上的软件只有一款昂贵的 Harold EAM [88] 软件。在此,我们采用文献 [87,89–91] 的方法,计算外界电场下的量子阱的吸收谱。计算吸收谱需要采用四个步骤,如图2-3(a) 所示。通过第一步和第二布求解电子,空穴在外界下电场下的薛定谔方程2-1得到本征能量 E 和波函数 $\psi(z)$,如图2-3(b) 所示。通过第三步和第四步求解出包含激子效应量子阱的吸收谱。

$$\left(\frac{\hbar^2}{2m}\Delta^2 + V(z) + eFz\right)\psi(z) = E\psi(z) \tag{2-1}$$

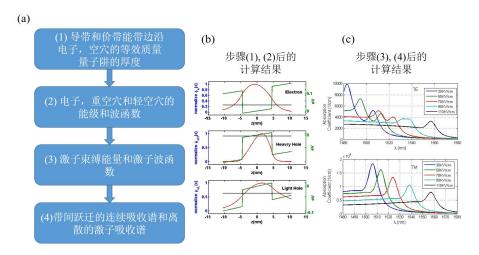


图 2-3 (a) 量子阱吸收谱的数值计算步骤; (b) 第一和第二步的计算得到的电子, 重空穴和轻空穴的能量和波函数; (c) 第三和第四步计算得到的 TE 和 TM 偏振光的吸收谱

第一步计算材料的导带和价带的边沿结构。量子阱是由两种材料间隔排列而成。图2-4展示了在材料应力情况下量子阱能带边沿结构的变化^[87]。

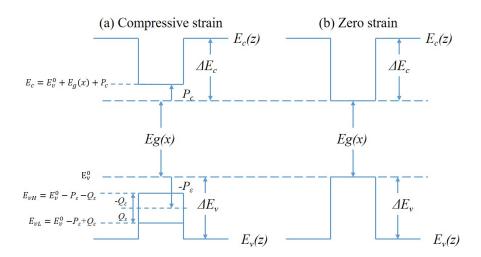


图 2-4 有应力量子阱中的能带边沿图,(a) 压缩应变;(b) 张力应变

假设势阱中材料的晶格常熟为a,它在衬底晶格常数为 a_0 的材料上生长。那么我们可以用三个方向的应力来表式:

$$\epsilon_{xx} = \epsilon_{yy} = \frac{a_0 - a}{a} \tag{2-2}$$

$$\epsilon_{zz} = -2\frac{C_{12}}{C_{11}}\epsilon_{xx} \tag{2-3}$$

其中 C_{11} 和 C_{12} 是材料的弹性刚性常数 (Elastic Stiffness Constants)。当 $\epsilon_{zz} > 0$ 时,材料处于压缩应变 (Compressive Strain);当 $\epsilon_{zz} > 0$ 时,材料处于拉伸应变 (Tensile Strain)。图2-4(a,b) 展示了量子阱在有压缩应变和无应变情况下的能带的变化。通过比较,我们可以看到,导

带上能带边沿 E_c 在受到压缩应变时,移动了 P_c 。表达式如下:

$$P_c = a_c(\epsilon_{xx} + \epsilon_{yy} + \epsilon_{zz}) \tag{2-4}$$

$$E_c = E_v^0(x) + E_q(x) + P_c (2-5)$$

其中 a_c 是导带的变形势能 (Deformation Potentials), $E_v^0(x)$ 是材料在没有应变时导带的边沿, $E_g(x)$ 是材料没有应变时的导带和价带间隔,他们需要通过实验测试或者依旧材料的基本组分 \mathbf{x} 查表拟合获得[87,92]。

在价带上,收到应变的影响,空穴分裂成重空穴和轻空穴,能带边沿分别是 E_{vH} 和 E_{vL} 。它们能带边沿的均值移动量是 P_{ϵ} ,裂量是 Q_{ϵ} 。具体表达式如下:

$$P_{\epsilon} = -a_v(\epsilon_{xx} + \epsilon_{yy} + \epsilon_{zz}) \tag{2-6}$$

$$Q_{\epsilon} = -\frac{b}{2}(\epsilon_{xx} + \epsilon_{yy} - 2\epsilon_{zz}) \tag{2-7}$$

$$E_{vH} = E_v^0(x) - P_\epsilon - Q_\epsilon \tag{2-8}$$

$$E_{vL} = E_v^0(x) - P_\epsilon + Q_\epsilon \tag{2-9}$$

其中 a_v 和 b 是变形势能。利用公式2-5, 2-8、2-9计算量子阱两种材料的能带边缘,就可以获得薛定谔方程中的电子,轻空穴和重空穴的势能 V(z)。

在应力作用下,由于重空穴和轻空穴产的能带生劈裂,其等效质量,我们需要采用 Luttinger parameters γ_1, γ_2 计算。如下式所示:

$$\frac{m_{vH}^z}{m_0} = \frac{1}{\gamma_1 - 2\gamma_2} \qquad \frac{m_{vL}^z}{m_0} = \frac{1}{\gamma_1 + 2\gamma_2}$$
 (2-10)

$$\frac{m_{vH}^{xy}}{m_0} = \frac{1}{\gamma_1 + \gamma_2} \qquad \frac{m_{vL}^{xy}}{m_0} = \frac{1}{\gamma_1 - \gamma_2}$$
 (2-11)

其中公式2-10和公式2-11分别是计算垂直与量子阱方向 (即 z 方向) 和水平方向重空穴和轻空穴的等效质量^[93]。

我们用于硅基混合集成 III-V 电吸收光调制器的多量子阱中,单个量子阱的势阱 (Well) 和势垒 (Barrier) 分别是: $In_{0.65}Al_{0.09}Ga_{0.26}As$ 和 $In_{0.42}Al_{0.17}Ga_{0.39}As$ 。从文献 [87,92],根据它们各个元素,再依据2-5,2-8、2-9、2-10、2-11式可以获得如下表2-1的量子阱材料数据。其中势阱受到了 0.82% 的压缩应变,势垒受到了 0.73% 的拉伸应变。

第二步数值求解公式2-1计算电子,重空穴和轻空穴在在一维势阱中的能级和波函数。在此我们采用的是基于传输矩阵的求解方法 $^{[87]}$ 。首先我们将势能V(z)+eFz均匀分解很小的区域如图2-5所示。

表 2-1 量子阱材料数据。 \mathbf{E}_{vL} : 轻空穴的能带边沿; \mathbf{E}_{vH} : 重空穴的能带边沿; \mathbf{E}_{c} : 导带的能带边沿; m_{vL}^{z} : 轻空穴 \mathbf{z} 向等效质量; m_{vL}^{xy} : 轻空穴 $\mathbf{x}\mathbf{y}$ 向等效质量; m_{vH}^{z} : 重空穴 \mathbf{z} 向等效质量; m_{vH}^{xy} : 重空穴 $\mathbf{x}\mathbf{y}$ 向等效质量; m_{e} : 电子等效质量; m_{0} : 电子质量。

类型	E _{vL} (eV)	E _{vH} (eV)	E _c (eV)	$m_{vL}^{z}\left(m_{0}\right)$	$m_{vL}^{xy}\left(m_{0} ight)$	$m_{vH}^{z}\left(m_{0} ight)$	$m_{vH}^{xy}\left(m_{0}\right)$	$m_e (m_0)$
Well	-6.7220	-6.6695	-5.9031	0.0374	0.1216	0.4874	0.0486	0.0457
Barrier	-6.7573	-6.8114	-5.7680	0.0481	0.1498	0.5080	0.0621	0.0641

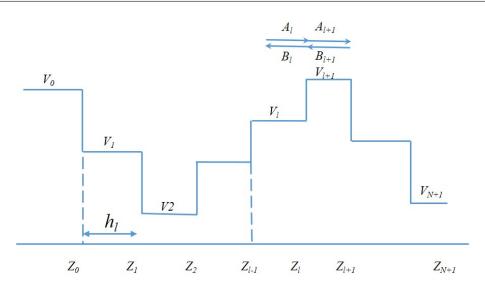


图 2-5 将势能均匀划分成很小区域的示意图

假设在区域 l, $z_{l-1} \leq z \leq z_l$, 势能为 V_l , 粒子质量为 m_l , 那么其波函数 $\psi(z)$ 的解为:

$$\psi(z) = A_l e^{ik_l(z-z_l)} + B_l e^{-ik_l(z-z_l)}$$
(2-12)

其中区域 l 的波数 k_l 可以用本征能量 E 来表示:

$$k_l = \sqrt{\frac{2m_l}{\hbar^2}(E - V_l)} \tag{2-13}$$

再利用每个区域边间上 $\psi(z)$ 和 $(1/m(z))d\psi(z)/dz$ 连续的条件,我们可以获得区域 l+1 的系数 A_{l+1} 和 B_{l+1} 与区域 l 的系数 A_l 和 B_l 的关系:

$$\begin{bmatrix} A_{l+1} \\ B_{l+1} \end{bmatrix} = \mathbf{F}_{(l+1)l} \begin{bmatrix} A_l \\ B_l \end{bmatrix}$$
 (2-14)

其中 $\mathbf{F}_{(l+1)l}$ 可以表示为:

$$\mathbf{F}_{(l+1)l} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} (1 + P_{(l+1)l})e^{ik_{l+1}h_l} & (1 - P_{(l+1)l})e^{ik_{l+1}h_l} \\ (1 - P_{(l+1)l})e^{-ik_{l+1}h_l} & (1 + P_{(l+1)l})e^{-ik_{l+1}h_l} \end{bmatrix}$$
(2-15)

其中 $P_{(l+1)l}$ 可以表示为:

$$P_{(l+1)l} = \frac{m_l k_{l+1}}{m_{l+1} k_l} \tag{2-16}$$

因此,我们可以得到第一个区域系数 A_0 和 B_0 和最后一个区域系数 A_{N+1} 和 B_{N+1} 的关系:

$$\begin{bmatrix} A_{N+1} \\ B_{N+1} \end{bmatrix} = \mathbf{F}_{(N+1)N} \mathbf{F}_{N(N-1)} \cdots \mathbf{F}_{21} \mathbf{F}_{10} \begin{bmatrix} A_0 \\ B_0 \end{bmatrix}$$
(2-17)

由于第一区域和最后区域波函数一般要衰减的,因此 $A_0 = 0$, $B_{N+1} = 0$ 。 另外我们将矩阵的连乘写成如下形式:

$$\mathbf{F}_{(N+1)N}\mathbf{F}_{N(N-1)}\cdots\mathbf{F}_{21}\mathbf{F}_{10} = \begin{bmatrix} f_{11} & f_{12} \\ f_{21} & f_{22} \end{bmatrix}$$
(2-18)

因此公式[?] 可以写成如下形式:

$$\begin{bmatrix} A_{N+1} \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} f_{11} & f_{12} \\ f_{21} & f_{22} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ B_0 \end{bmatrix}$$
 (2-19)

因此,我们获得了求解借本征量能E的方程:

$$f_{22}(E) = 0 (2-20)$$

利用牛顿迭代法或者其他数值方法我们可以获得 E 的数值。然后公式2-13,2-16,2-15反推得到 F。再假设 B_0 的数值,利用公式2-19,我们就可以得到每个区域波函数 $\psi(z)$ 。最后,根据粒子在整个空间出现的概率为 1,对波函数进行归一化。图2-6(a,b) 分别展示了在没有偏压和 2 KV/cm 的偏压下,利用传输矩阵,计算得到的电子,重空穴,轻空穴的最低能级和对应波函数。在没有偏压下,电子和重空穴之间的能量间隔是 $E_{e-vH}=0.7997eV$,当偏压为 2 KV/cm 时,其间隔变为 $E_{e-vH}=0.7979$,标明吸收峰蓝移了 $\Delta E_{e-vH}=1.8meV$ 。电子和轻空穴在没有和 2 KV/cm 下的能量间隔 E_{e-vL} 分别是 0.8649eV 和 0.8612eV,蓝移量为 $\Delta E_{e-vL}=3.7mV$ 。 ΔE_{e-vL} 大于 ΔE_{e-vH} 是由于,如表2-1所示,轻空穴的等效质量少于重空穴,并且轻空穴的势垒和势阱的能带变差相比重空穴而言更小,因此轻空穴更容易受到势能变化的影响。

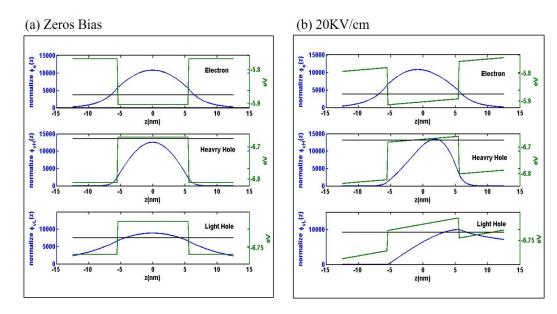


图 2-6 在不同偏压下电子,重空穴和轻空穴能带边沿,波函数,能级的变化,(a) 无电场;(b) 电场强度为 2 KV/cm

- 2.1.2 优化设计
- 2.1.3 测试结果
- 2.2 波导尺寸的设计
- 2.2.1 光学性能的设计
- 2.2.2 电学性能的设计
- 2.3 本章小结

3 低驱动电压硅基电吸收调制器

本章概述了低驱动电压光调制器,详细介绍了低驱动电压电吸收调制器的理论原理和公式。最后阐述了利用电吸收调制器的双工作模式实现单片多波长复用的光收发模块。

- 3.1 低驱动电压光调制器概述
- 3.2 混合集成调制器的设计
- 3.3 混合集成调制器的制作
- 3.4 性能测试
- 3.5 电吸收调制器的双工作模式
- 3.6 硅基单片集成的光收发模块

4 硅基反射微环的光调制器

- 4.1 反射环概述
- 4.1.1 可调反射率微环
- 4.1.2 光栅反射微环
- 4.2 可调反射率微环调制器的设计
- 4.3 光栅反射微环调制器的设计
- 4.3.1 光栅反射环的设计
- 4.3.2 光栅反射环的制作
- 4.3.3 无源性能测试

- 5 高速光调制器电极的设计
- 5.1 高速光调制器概述
- 5.2 电极设计
- 5.3 电吸收调制器不同电极的比较

6 总结与展望

参考文献

- [1] M. Zuffada. The industrialization of the silicon photonics: Technology road map and applications[C]//Solid-State Device Research Conference (ESSDERC), 2012 Proceedings of the European. Sept 2012:7–13.
- [2] Meint Smit, Xaveer Leijtens, Huub Ambrosius, et al. An introduction to inp-based generic integration technology[J]. Semiconductor Science and Technology, 2014. 29(8):083001.
- [3] Tsuyoshi Horikawa, Daisuke Shimura, Tohru Mogami. Low-loss silicon wire waveguides for optical integrated circuits[J]. MRS Communications, 2016. FirstView:1–7.
- [4] J. Shah. DARPA'S EPIC program: electronic and photonic integrated circuits on Si[C]//Group IV Photonics, 2005. 2nd IEEE International Conference on. Sept 2005:1–3.
- [5] HELIOS project. http://www.helios-project.eu/.
- [6] Y. Arakawa, T. Nakamura, Y. Urino, T. Fujita. Silicon photonics for next generation system integration platform[J]. Communications Magazine, IEEE, March 2013. 51(3):72–77.
- [7] Stewart E Miller. Integrated optics: an introduction[J]. Bell System Technical Journal, 1969. 48(7):2059–2069.
- [8] Richard A. Soref. Silicon-based optoelectronics[J]. Proceedings of the IEEE, Dec 1993. 81(12):1687–1706. doi:10.1109/5.248958.
- [9] Mario J. Paniccia. A perfect marriage: optics and silicon[J]. Optik & Photonik, 2011. 6(2):34–38.
- [10] S. Assefa, S. Shank, W. Green, et al. A 90nm CMOS integrated Nano-Photonics technology for 25 Gbps WDM optical communications applications[C]//Electron Devices Meeting (IEDM), 2012 IEEE International. Dec 2012:33.8.1–33.8.3.
- [11] Chen Sun, Mark T Wade, Yunsup Lee, et al. Single-chip microprocessor that communicates directly using light[J]. Nature, 2015. 528(7583):534–538.
- [12] M O' Donnell, ET Jaynes, JG Miller. Kramers–Kronig relationship between ultrasonic attenuation and phase velocity[J]. The Journal of the Acoustical Society of America, 1981. 69(3):696–701.
- [13] Qianfan Xu, Bradley Schmidt, Sameer Pradhan, Michal Lipson. Micrometre-scale silicon electro-optic modulator[J]. nature, 2005. 435(7040):325–327.
- [14] Ansheng Liu, Richard Jones, Ling Liao, et al. A high-speed silicon optical modulator based on a metal—oxide–semiconductor capacitor[J]. Nature, 2004. 427(6975):615–618.

- [15] Michele Midrio, Stefano Boscolo, Michele Moresco, et al. Graphene–assisted critically–coupled optical ring modulator[J]. Opt. Express, Oct 2012. 20(21):23144–23155.
- [16] Christopher T Phare, Yoon-Ho Daniel Lee, Jaime Cardenas, Michal Lipson. Graphene electro-optic modulator with 30 GHz bandwidth[J]. Nature Photonics, 2015. 9(8):511–514.
- [17] Yongbo Tang, Hui-Wen Chen, Siddharth Jain, et al. 50 Gb/s hybrid silicon traveling-wave electroabsorption modulator[J]. Optics express, 2011. 19(7):5811–5816.
- [18] Po Dong, Chongjin Xie, Long Chen, et al. 112-Gb/s monolithic PDM-QPSK modulator in silicon[J]. Opt. Express, Dec 2012. 20(26):B624–B629.
- [19] Yongbo Tang, Jonathan Peters, John E Bowers. Energy efficient hybrid silicon electroabsorption modulator for 40 Gb/s, 1-Volt uncooled operation[J]. IEEE Photonics Technololy Letters, 2012. 24(19).
- [20] Yongbo Tang, Jonathan D Peters, John E Bowers. Over 67 GHz bandwidth hybrid silicon electroabsorption modulator with asymmetric segmented electrode for 1.3 μ m transmission[J]. Optics express, 2012. 20(10):11529–11535.
- [21] Hui-Wen Chen, Jonathan D Peters, John E Bowers. Forty Gb/s hybrid silicon mach-zehnder modulator with low chirp[J]. Optics express, 2011. 19(2):1455–1460.
- [22] Richard A Soref, Brian R Bennett. Electrooptical effects in silicon[J]. Quantum Electronics, IEEE Journal of, 1987. 23(1):123–129.
- [23] G Cocorullo, I Rendina. Thermo-optical modulation at 1.5 μ m in silicon etalon[J]. Electronics Letters, 1992. 28(1):83–85.
- [24] Sasikanth Manipatruni, Qianfan Xu, Bradley Schmidt, Jagat Shakya, Michal Lipson. High speed carrier injection 18 Gb/s silicon micro-ring electro-optic modulator[J]. Lasers and Electro-Optics Society, 2007:537–538.
- [25] Junichi Fujikata, Jun Ushida, Takahiro Nakamura, Yu Ming-Bin, Zhu ShiYang, Ding Liang, Patrick Lo Guo-Qiang, Dim-Lee Kwong. 25 GHz operation of silicon optical modulator with projection MOS structure[C]//Optical Fiber Communication Conference. Optical Society of America, 2010:OMI3.
- [26] Xi Xiao, Hao Xu, Xianyao Li, et al. 60 Gbit/s silicon modulators with enhanced electro-optical efficiency[C]//Optical Fiber Communication Conference. Optical Society of America, 2013:OW4J–3.
- [27] Imec-ePIXfab. http://www.europractice-ic.com/siphotonics_general.php.
- [28] Philippe P Absil, Peter Verheyen, Peter De Heyn, et al. Silicon photonics integrated circuits: a manufacturing platform for high density, low power optical i/o' s[J]. Optics express, 2015. 23(7):9369–9378.
- [29] Ari Novack, Yang Liu, Ran Ding, et al. A 30 GHz silicon photonic platform[C]//SPIE Optics+ Optoelectronics. International Society for Optics and Photonics, 2013:878107–878107.
- [30] S Narasimha, Kohei Onishi, HM Nayfeh, et al. High performance 45-nm soi technology with enhanced strain, porous low-k beol, and immersion lithography[C]//Electron Devices Meeting, 2006. IEDM'06. In-

- ternational. IEEE, 2006:1-4.
- [31] Hao Xu, Xi Xiao, Xianyao Li, et al. High speed silicon Mach–Zehnder modulator based on interleaved PN junctions[J]. Optics express, 2012. 20(14):15093–15099.
- [32] Xi Xiao, Hao Xu, Xianyao Li, et al. High-speed, low-loss silicon Mach–Zehnder modulators with doping optimization[J]. Optics express, 2013. 21(4):4116–4125.
- [33] Erman Timurdogan, Cheryl M Sorace-Agaskar, Jie Sun, et al. An ultralow power athermal silicon modulator[J]. Nature communications, 2014. 5.
- [34] Abdul Shakoor, Kengo Nozaki, Eiichi Kuramochi, Katsuhiko Nishiguchi, Akihiko Shinya, Masaya Notomi. Ultra-low energy 1D silicon photonic crystal electro-optic modulator with sub-100-mv switching voltage[C]//Integrated Photonics Research, Silicon and Nanophotonics. Optical Society of America, 2014:IW3A-6.
- [35] M. Pantouvaki, P. Verheyen, J. De Coster, et al. 56 Gb/s ring modulator on a 300mm silicon photonics platform[C]//Optical Communication (ECOC), 2015 European Conference on. Sept 2015:1–3.
- [36] Melissa Ziebell, Delphine Marris-Morini, Gilles Rasigade, et al. 40 Gbit/s low-loss silicon optical modulator based on a pipin diode[J]. Opt. Express, May 2012. 20(10):10591–10596.
- [37] Takeshi Baba, Suguru Akiyama, Masahiko Imai, et al. 50-Gb/s ring-resonator-based silicon modulator[J]. Opt. Express, May 2013. 21(10):11869–11876.
- [38] Jianfeng Ding, Ruiqiang Ji, Lei Zhang, Lin Yang. Electro-optical response analysis of a 40 Gb/s silicon Mach-Zehnder optical modulator[J]. J. Lightwave Technol., Jul 2013. 31(14):2434–2440.
- [39] Graham T Reed, G Mashanovich, FY Gardes, DJ Thomson. Silicon optical modulators[J]. Nature photonics, 2010. 4(8):518–526.
- [40] Andrea Frova, Paul Handler. Franz-Keldysh effect in the space-charge region of a germanium p- n junction[J]. Physical Review, 1965. 137(6A):A1857.
- [41] Jifeng Liu, Mark Beals, Andrew Pomerene, et al. Waveguide-integrated, ultralow-energy GeSi electro-absorption modulators[J]. Nature Photonics, 2008. 2(7):433–437.
- [42] Yu-Hsuan Kuo, Yong Kyu Lee, Yangsi Ge, et al. Strong quantum-confined Stark effect in germanium quantum-well structures on silicon[J]. Nature, 2005. 437(7063):1334–1336.
- [43] Yiwen Rong, Yangsi Ge, Yijie Huo, Marco Fiorentino, M Tan, T Kamins, Tomasz J Ochalski, Guillaume Huyet, JS Harris. Quantum-confined Stark effect in Ge/SiGe quantum wells on si[J]. Selected Topics in Quantum Electronics, IEEE Journal of, 2010. 16(1):85–92.
- [44] S.A. Srinivasan, M. Pantouvaki, S. Gupta, et al. 56 Gb/s germanium waveguide electro-absorption modulator[J]. Lightwave Technology, Journal of, Jan 2016. 34(2):419–424.
- [45] Dazeng Feng, Wei Qian, Hong Liang, et al. High-speed GeSi electroabsorption modulator on the SOI waveguide platform[J]. Selected Topics in Quantum Electronics, IEEE Journal of, Nov 2013. 19(6):64–73.

- [46] Papichaya Chaisakul, Delphine Marris-Morini, Mohamed-Saïd Rouifed, et al. 23 GHz Ge/SiGe multiple quantum well electro-absorption modulator[J]. Optics express, 2012. 20(3):3219–3224.
- [47] Kostya S Novoselov, Andre K Geim, SV Morozov, et al. Electric field effect in atomically thin carbon films[J]. science, 2004. 306(5696):666–669.
- [48] Ming Liu, Xiaobo Yin, Erick Ulin-Avila, et al. A graphene-based broadband optical modulator[J]. Nature, 2011. 474(7349):64–67.
- [49] Ming Liu, Xiaobo Yin, Xiang Zhang. Double-layer graphene optical modulator[J]. Nano letters, 2012. 12(3):1482–1485.
- [50] YT Hu, M Pantouvaki, S Brems, et al. Broadband 10Gb/s graphene electro-absorption modulator on silicon for chip-level optical interconnects[C]//Electron Devices Meeting (IEDM), 2014 IEEE International. IEEE, 2014:5–6.
- [51] Yingtao Hu, Marianna Pantouvaki, Joris Campenhout, et al. Broadband 10 Gb/s operation of graphene electro-absorption modulator on silicon[J]. Laser & Photonics Reviews, 2016.
- [52] Mark Lee, Howard E Katz, Christoph Erben, et al. Broadband modulation of light by using an electro-optic polymer[J]. Science, 2002. 298(5597):1401–1403.
- [53] Robert Palmer, Sebastian Koeber, Delwin L Elder, et al. High-speed, low drive-voltage silicon-organic hybrid modulator based on a binary-chromophore electro-optic material[J]. Journal of Lightwave Technology, 2014. 32(16):2726–2734.
- [54] Sebastian Koeber, Robert Palmer, Matthias Lauermann, et al. Femtojoule electro-optic modulation using a silicon-organic hybrid device[J]. Light Sci. Appl, 2015. 4(2):e255.
- [55] C Haffner, W Heni, Y Fedoryshyn, et al. All-plasmonic Mach–Zehnder modulator enabling optical high-speed communication at the microscale[J]. Nature Photonics, 2015. 9(8):525–528.
- [56] Vilson R Almeida, Qianfan Xu, Carlos A Barrios, Michal Lipson. Guiding and confining light in void nanostructure[J]. Optics letters, 2004. 29(11):1209–1211.
- [57] Jialei Liu, Guangming Xu, Fenggang Liu, et al. Recent advances in polymer electro-optic modulators[J]. Rsc Advances, 2015. 5(21):15784–15794.
- [58] W Heni, C Hoessbacher, C Haffner, et al. High speed plasmonic modulator array enabling dense optical interconnect solutions[J]. Optics express, 2015. 23(23):29746–29757.
- [59] Li Chen, Qiang Xu, Michael G Wood, Ronald M Reano. Hybrid silicon and lithium niobate electro-optical ring modulator[J]. Optica, 2014. 1(2):112–118.
- [60] Chi Xiong, Wolfram HP Pernice, Joseph H Ngai, et al. Active silicon integrated nanophotonics: ferroelectric BaTio3 devices[J]. Nano letters, 2014. 14(3):1419–1425.
- [61] JP George, PF Smet, Jonas Botterman, et al. Lanthanide-assisted deposition of strongly electro-optic PZT thin films on silicon: Toward integrated active nanophotonic devices[J]. ACS applied materials & interfaces,

- 2015. 7(24):13350-13359.
- [62] DAB Miller, DS Chemla, TC Damen, et al. Band-edge electroabsorption in quantum well structures: the quantum-confined stark effect[J]. Physical Review Letters, 1984. 53(22):2173.
- [63] TH Wood, CA Burrus, DAB Miller, et al. High-speed optical modulation with gaas/gaalas quantum wells in ap-i-n diode structure[J]. Applied Physics Letters, 1984. 44(1):16–18.
- [64] Marek Chaciński, Urban Westergren, Björn Stoltz, et al. Monolithically integrated 100 GHz DFB-TWEAM[J]. Journal of Lightwave Technology, 2009. 27(16):3410–3415.
- [65] Christophe Kazmierski, Agnieszka Konczykowska, Filipe Jorge, et al. 100 Gb/s operation of an AlGaInAs semi-insulating buried heterojunction EML[C]//Optical Fiber Communication Conference. Optical Society of America, 2009:OThT7.
- [66] Maxime Poirier, Marcel Boudreau, Yu-Min Lin, et al. InP integrated coherent transmitter for 100 Gb/s DP-QPSK transmission[C]//Optical Fiber Communication Conference. Optical Society of America, 2015:Th4F-1.
- [67] DAB Miller, DS Chemla, TC Damen, AC Gossard, W Wiegmann, TH Wood, CA Burrus. Electric field dependence of optical absorption near the band gap of quantum-well structures[J]. Physical Review B, 1985. 32(2):1043.
- [68] RB Welstand, SA Pappert, CK Sun, et al. Dual-function electroabsorption waveguide modulator/detector for optoelectronic transceiver applications[J]. Photonics Technology Letters, IEEE, 1996. 8(11):1540–1542.
- [69] K. Chen, Q. Huang, J. Zhang, et al. Wavelength-multiplexed duplex transceiver based on III-V/Si hybrid integration for off-chip and on-chip optical interconnects[J]. Photonics Journal, IEEE, Feb 2016. 8(1):1–10.
- [70] Pei Zhou, Shilong Pan, Dan Zhu, et al. A compact optoelectronic oscillator based on an electroabsorption modulated laser[J]. Photonics Technology Letters, IEEE, 2014. 26(1):86–88.
- [71] Zhechao Wang, Bin Tian, Marianna Pantouvaki, et al. Room-temperature InP distributed feedback laser array directly grown on silicon[J]. Nature Photonics, 2015. 9(12):837–842.
- [72] Di Liang, Gunther Roelkens, Roel Baets, John E Bowers. Hybrid integrated platforms for silicon photonics[J]. Materials, 2010. 3(3):1782–1802.
- [73] Günther Roelkens, Liu Liu, Di Liang, et al. III-V/silicon photonics for on-chip and intra-chip optical inter-connects[J]. Laser & Photonics Reviews, 2010. 4(6):751–779.
- [74] Di Liang, John E Bowers. Recent progress in lasers on silicon[J]. Nature Photonics, 2010. 4(8):511–517.
- [75] Guang-Hua Duan, Christophe Jany, Alban Le Liepvre, et al. Hybrid III–V on silicon lasers for photonic integrated circuits on silicon[J]. Selected Topics in Quantum Electronics, IEEE Journal of, 2014. 20(4):158– 170.
- [76] Donato Pasquariello, Klas Hjort. Plasma-assisted InP-to-Si low temperature wafer bonding[J]. Selected Topics in Quantum Electronics, IEEE Journal of, 2002. 8(1):118–131.

- [77] Alexander W Fang, Hyundai Park, Oded Cohen, et al. Electrically pumped hybrid AlGaInAs-silicon evanescent laser[J]. Optics express, 2006. 14(20):9203–9210.
- [78] Ying-hao Kuo, Hui-Wen Chen, John E Bowers. High speed hybrid silicon evanescent electroabsorption modulator[J]. Optics express, 2008. 16(13):9936–9941.
- [79] Gunther Roelkens, Amin Abassi, Paolo Cardile, et al. III-V-on-Silicon photonic devices for optical communication and sensing[J]. Photonics, 2015. 2(3):969.
- [80] Stevan Stanković, Günther Roelkens, Dries Van Thourhout, et al. Evanescently-coupled hybrid III-V/silicon laser based on DVS-BCB bonding[C]//15th Annual symposium of the IEEE Photonics Benelux Chapter 2010. TNO, 2010:77–80.
- [81] Gunther Roelkens. Heterogeneous III-V/Silicon Photonics: Bonding Technology and Integrated Devices[D]. Belgium:Ghent University, 2007.
- [82] S. Srinivasan, Di Liang, M. Fiorentino, et al. Micro-ring resonator based electro-absorption modulators on the hybrid III-V on silicon platform[C]//Optical Interconnects Conference, 2012 IEEE. May 2012:22–23.
- [83] Xin Fu, Jianxin Cheng, Qiangsheng Huang, et al. 5 x 20 Gb/s heterogeneously integrated III-V on silicon electro-absorption modulator array with arrayed waveguide grating multiplexer[J]. Optics express, 2015. 23(14):18686–18693.
- [84] LV Keldysh. The effect of a strong electric field on the optical properties of insulating crystals[J]. Sov. Phys. JETP, 1958. 7(5):788–790.
- [85] Walter Franz. Einfluss eines elektrischen feldes auf eine optische absorptionskante[J]. Zeitschrift für Naturforschung A, 1958. 13(6):484–489.
- [86] Calvin Yi-Ping Chao, Shun Lien Chuang. Momentum-space solution of exciton excited states and heavy-hole–light-hole mixing in quantum wells[J]. Physical Review B, 1993. 48(11):8210.
- [87] Shun Lien Chuang, Shun L Chuang. Physics of optoelectronic devices[M]. United States of America: Wiley New York, 1995.
- [88] Harold EAM. https://www.photond.com/products/harold/harold features 07.htm.
- [89] PJ Mares, SL Chuang. Modeling of self-electro-optic-effect devices[J]. Journal of applied physics, 1993. 74(2):1388–1397.
- [90] Sukhdev Roy, Ajoy K Ghatak, IC Goyal, RL Gallawa. Modified airy function method for the analysis of tunneling problems in optical waveguides and quantum-well structures[J]. Quantum Electronics, IEEE Journal of, 1993. 29(2):340–345.
- [91] Shun-Lien Chuang, Stefan Schmitt-Rink, David AB Miller, Daniel S Chemla. Exciton green' s-function approach to optical absorption in a quantum well with an applied electric field[J]. Physical Review B, 1991. 43(2):1500.
- [92] E Herbert Li. Material parameters of ingaasp and inalgaas systems for use in quantum well structures at low

and room temperatures[J]. Physica E: Low-dimensional systems and Nanostructures, 2000. 5(4):215–273.

[93] R. Eppenga, M. F. H. Schuurmans, S. Colak. New $k \cdot p$ theory for GaAs/Ga_{1-x}A1_xas-type quantum wells[J]. Phys. Rev. B, Jul 1987. 36:1554–1564.

索引

T_EX, V

作者简历

- 1. 第一条的内容
- 2. 第二条内容

发表文章目录

- 1. 第一篇
- 2. 第二篇