GaAs量子阱太阳能电池量子效率的研究*

丁美斌¹⁾²⁾ 娄朝刚^{2)†} 王琦龙²⁾ 孙强³⁾

(合肥工业大学电子科学与应用物理学院,合肥 230009)
 2)(东南大学电子科学与工程学院,南京 210096)
 3)(中国电子科技集团公司第十八研究所,天津 300384)
 (2013年12月22日收到;2014年5月22日收到修改稿)

将量子阱结构引入到单结 GaAs 太阳能电池中能够有效扩展吸收光谱.为了研究量子阱结构在 GaAs 太阳能电池中的作用机理,本文采用实验和理论的方法研究了 InGaAs/GaAsP 量子阱结构对电池量子效率的影响.实验结果表明,量子阱结构的窄带隙阱层材料将电池的吸收光谱从 890 nm 扩展到 1000 nm.同时,量子阱结构的引入提高了 680—890 nm 波长范围内的量子效率,降低了波长在 680 nm 以下的量子效率.通过计算得到的量子阱结构和 GaAs 材料的光吸收系数,可以用来解释量子阱结构对太阳能电池量子效率的影响.

关键词:量子阱,太阳能电池,量子效率,吸收系数 **PACS:** 85.35.Be, 73.21.Fg, 72.40.+w, 88.40.hj

1引言

GaAs太阳能电池的光电转换效率由于受到自 身材料禁带宽度的限制而无法吸收太阳光谱中占 相当比例的波长在890 nm以上的红外光子.为了 扩展吸收光谱,Barnham等提出了在pn结的本征 区中加入量子阱结构(MQW)的设想,并制备出世 界上第一个量子阱太阳能电池^[1-3].与普通太阳能 电池相比,量子阱电池利用应变层较好地解决了晶 格失配的问题,同时引入了中间能级,使电池长波 响应得到扩展,从而改善了电池的短路电流,提高 电池的转换效率^[4-6].

国内外有关量子阱结构在 GaAs 太阳能电池中 工作机理的研究已有一些报道,涉及了量子阱结 构的周期数、垒层与阱层厚度对载流子传输的影 响^[1-6],这些研究大多集中于量子阱结构对扩展的 吸收光谱的影响,即对波长在 890 nm 以上的光谱 响应特性的影响,而对于量子阱结构在波长小于 890 nm 范围内如何影响电池的光谱响应特性的研

DOI: 10.7498/aps.63.198502

究则未见报道. 实际上,量子阱电池与传统的无量 子阱结构的电池相比,除了将可吸收光波的波长从 890 nm扩展到1000 nm,在890 nm以下的波长范 围内二者的量子效率也有很大不同^[3,7].因此,为 了全面认识量子阱结构对电池的影响,我们不仅要 对量子阱电池在扩展的长波区域的光谱响应特性 进行研究,也需要对波长在890 nm以下范围内的 量子效率开展研究.

本文从实验和理论两方面对量子阱 GaAs 太阳 能电池的外量子效率进行了研究.在实验制备了包 含量子阱结构的 GaAs 太阳能电池并测试了其外量 子效率的基础上,建立了一个理论模型来计算其外 量子效率.通过比较量子阱电池与传统电池的光谱 响应曲线,讨论了量子阱结构对 GaAs 太阳能电池 的影响机理.

2 实 验

量子阱GaAs太阳能电池结构如图1所示,其

†通讯作者. E-mail: lcg@seu.edu.cn

© 2014 中国物理学会 Chinese Physical Society

http://wulixb.iphy.ac.cn

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 60976047)、国家高科技研究发展计划(863计划)(批准号: 2007AA05Z435)和江苏省自然科学基金重 点研究专项(批准号: BK2011033)资助的课题.

中量子阱结构位于n型GaAs与p型GaAs之间的 耗尽区中,共有20个周期.外延层的生长采用 低压金属有机化学气相沉积(LP-MOCVD)的方 法,在Si掺杂的(100)晶向偏(111)晶向15°的n型 GaAs衬底上制备了量子阱电池外延结构.反应 室压力设定为1×10⁴ Pa,金属有机物为三甲基镓 (TMGa)、三甲基铝(TMAl)、三甲基铟(TMIn).V 族氢化物为纯AsH₃和纯PH₃,n型掺杂源为H₂稀 释的硅烷(SiH₄),p型掺杂源为金属有机物二乙基 锌(DEZn).采用经钯管纯化的H₂作为载气,生长 温度为580°C 至680°C.



图1 量子阱电池的外延层结构

为了减小膜层的应变, 基于应变平衡的原则 来设计量子阱结构, 即阱层中的压应力与垒层中 的张应力交替出现, 互相补偿. 实验中制备的阱 层组分为 $In_{0.16}Ga_{0.84}As$, 阱宽为7.1 nm, 垒层组 分为 $GaAs_{0.95}P_{0.05}$, 垒宽为41 nm. 平均应变为 $\langle f \rangle = 5 \times 10^{-5}$, 对于厚度1 µm 左右的量子阱外延 层影响很小.

为了便于比较,同时还制备了传统单结GaAs 太阳能电池.量子阱电池除了在本征区加入量子阱 结构外,其他部分与传统单结GaAs太阳能电池完 全相同.

3 实验结果

量子阱 GaAs 太阳能电池和传统 GaAs 太阳电池的光谱响应特性如图2所示.可以看出,与传统电池相比,量子阱电池可吸收的最长波长从890 nm 扩展到了1000 nm.这是由于量子阱结构中采用的阱层材料为 In_{0.16}Ga_{0.84}As,其禁带宽度约为1.24 eV,低于 GaAs 材料的1.41 eV,使得电池可以

吸收光子的波长向长波方向扩展.

图2中,在扩展的890—1000 nm范围内,量 子阱电池的量子效率基本都在0.35以下,明显低 于波长小于890 nm 的量子效率. 这主要是因 为890—1000 nm内的光子只能被Ino.16Ga0.84As 阱层吸收,而实验中制备的量子阱结构只有20 个周期,所以就只有20层Ino.16Ga0.84As. 而每层 Ino.16Ga0.84As的厚度为7.1 nm,总厚度仅为142 nm,这个厚度的Ino.16Ga0.84As材料不足以吸收波 长在890—1000 nm内的全部光子,致使较大比例 的光子穿过吸收层而没有被吸收. 对量子阱太阳能 电池进行的光透过率测试结果也证实了有相当部 分这一波段的光子穿过了电池而没有被吸收^[8].



图 2 实验测量获得的量子阱电池与传统单结 GaAs 电池 的量子效率曲线

从图 2 中还可以看出,量子阱电池在波长小于 680 nm 范围内的量子效率低于传统电池,而在波 长大于 680 nm 的范围内,量子阱电池的外量子效 率较高.两条曲线在 680 nm 附近相交.对于这一 现象, Ekins-Daukes 等给出的解释是由于载流子传 输时需要克服量子阱结构中垒层的阻碍,从而降低 了扩散长度,造成了量子效率的下降^[3].但这一解 释无法说明在 680—890 nm 范围内量子阱电池的 量子效率高于传统电池的结果.在本文中,我们利 用一个理论模型从吸收系数的角度来解释量子效 率随波长的变化趋势.

4 量子效率的计算模型

为了解释量子阱太阳能电池与传统电池外量 子效率变化趋势,借鉴文献[9],建立了一个太阳能 电池外量子效率的计算模型,如图3所示.由于我 们的目的是揭示量子阱结构对电池量子效率的影 响机理,所以在模型建立和计算所用的参数方面做 了一些简化. 在图3中, *z*_p, *z*_i和*z*_n分别表示p区、 本征区和n区的厚度, *w*_p和*w*_n分别表示耗尽区进 入p区和n区的深度.



图3 量子阱电池结构示意图

根据太阳能电池量子效率的定义,其计算公 式为

$$\eta(\lambda) = \frac{J_{\rm SC}(\lambda)}{qF(\lambda)},\tag{1}$$

其中, $\eta(\lambda)$ 为太阳能电池的量子效率, λ 为入射光波 长, $J_{SC}(\lambda)$ 为短路电流密度, $F(\lambda)$ 为入射光在单位 面积上波长为 λ 的光子数,q为电子电量. $J_{SC}(\lambda)/q$ 表示波长为 λ 的光在单位面积上产生并形成光电 流的电子空穴对数量.

短路电流密度 $J_{SC}(\lambda)$ 的计算可以根据 Paxman 等的工作来得到 ^[9],表示为

$$J_{\rm SC}(\lambda) = f_{\rm i}[J_{\rm n}(\lambda) + J_{\rm p}(\lambda) + J_{\rm dr}(\lambda)], \quad (2)$$

其中, f_i 为传输因子, 表示电子或空穴通过本征区 没有被复合的平均概率.为便于计算, 这里近似 地取为1. $J_{dr}(\lambda)$ 为耗尽层的光生电流. $J_n(\lambda)$ 和 $J_p(\lambda)分别为p区和n区产生的来源于耗尽层边界$ 的扩散电流,可以分别表示为

$$J_{n} = qD_{n} \frac{dn}{dz}, \pm p \, \Box 与耗尽区的边界$$

$$z = z_{p} - w_{p} \psi, \qquad (3)$$

$$J_{p} = -qD_{p} \frac{dp}{dz}, \pm n \, \Box 与耗尽区的边界$$

$$z = z_{\rm p} + z_{\rm i} + w_{\rm n} \pounds. \tag{4}$$

*D*_n和*D*_p为电子和空穴的扩散系数.n和p分别为电子和空穴的浓度.

耗尽层的光生电流
$$J_{dr}(\lambda)$$
 可表示为 ^[9]
 $J_{dr} = qF(\lambda)[1 - R(\lambda)] \cdot \exp(-\int_{0}^{z} \alpha(\lambda, z) dz)$
 $\times [1 - \exp(-\alpha_{p}w_{p} - \alpha_{i}z_{i} - \alpha_{n}w_{n})],$ (5)

其中, $R(\lambda)$ 为表面反射率, $\alpha_p \pi \alpha_n \beta \beta_p ext{ \substack P} ext{ \substa$

(3), (4) 和 (5) 式所用到的参数中, 入射光在单 位面积上的光子数 *F*(λ) 可以从已发布的太阳光谱 数据中计算得到^[10].电池的结构参数 *z*_p, *z*_i 和 *z*_n 以及表面反射率 *R*(λ) 可以从实验中得到.扩散系 数以及耗尽区进入 p 区和 n 区的深度 *w*_p 和 *w*_n 可以 从材料的掺杂浓度以及组分计算得到^[11]. GaAs 材 料的吸收系数可以从 Casey 等的工作中得到^[12].



图 4 20 个周期的 InGsAs/GsAsP 量子阱结构与偶同 GaAs 材料的吸收系数

在计算量子效率所用到的参数中,最困难的是 如何获得量子阱结构的吸收系数.对于量子阱结 构来说,光的吸收是一个涉及到复杂吸收机理的过 程,而且其吸收系数αi在阱层与垒层中还不一样. 本文采用 Kailuweit等的方法^[13],计算了20个周期 的 InGaAs/GaAsP 量子阱结构的吸收系数. 图 4 是 计算得到的量子阱结构的吸收系数与Casey 等得 到的 GaAs 材料的吸收系数.

5 结果与讨论

图 5 是采用上面的方法计算得到的量子阱电 池和传统电池的量子效率曲线.通过与图 2 中的实 验数据比较,可以看出,二者之间最明显的区别在 于波长大于 890 nm 的量子阱电池的量子效率.计 算得到的量子阱电池量子效率在波长 900 nm 附近 先是上升到 0.3 左右,然后迅速下降,在 930 nm 处 变成零.而实验曲线中,量子阱电池能够吸收的波 长可以扩展到 1000 nm.二者的区别主要是由于 在计算量子阱结构的吸收系数时做了一些近似^[13], 使得量子阱结构的吸收系数在930 nm处变为零, 如图4所示.

对于波长小于 890 nm 的区域, 计算得到的量 子阱电池的量子效率在 800 nm 以下随波长增加而 上升.在 800 nm 附近开始下降,在 870 nm 后迅速 下降.传统 GaAs 电池的量子效率在 500—870 nm 范围内变化较小,超过 870 nm 时迅速下降为零.两 种电池的量子效率曲线在 680 nm 附近交叉.比较 图 2 和图 5 可以看出,在波长小于 890 nm 的区域, 两种电池量子效率的变化趋势基本一致,说明了我 们采用的模型具有较好的合理性.



图 5 计算得到的量子阱电池与传统电池的量子效率曲线

量子阱电池与传统电池的量子效率曲线 的不同变化趋势可以从图4的GaAs材料和In-GaAs/GaAsP量子阱结构的吸收系数与波长的关 系曲线中得到解释.量子阱结构的吸收系数在波长 小于800 nm的范围内随波长增加,在大于800 nm 时,量子阱结构的吸收系数波动较大.这是由于 量子阱结构的特殊带边吸收特性造成的^[14].对于 GaAs材料来说,其吸收系数随波长增加而逐渐递 减,与量子阱结构的吸收系数曲线在波长680 nm 附近相交.

在太阳能电池中,大多数光生载流子是在本征 区中被激发的,如果电池在这个区域吸收的光子 多,那么产生的载流子就多.从图4中可知,对于 波长小于680 nm的光子来说,相同厚度的GaAs材 料比量子阱结构具有更好的光吸收性,所以传统电 池的量子效率较高.而在波长大于680 nm的范围 内,量子阱结构具有更高的光吸收系数,因此量子 阱电池的量子效率较高.这就很好地解释了图2和 图5中二种电池的量子效率随波长的变化曲线.

量子阱结构引入到太阳能电池中,除了带来吸

收系数的变化,还会从另外两个方面影响量子效率:一是如前文所说会因为窄带隙的阱层而扩展吸收光谱,增加了长波光子的吸收,二是由于势垒层的存在阻碍了载流子的传输,降低电池的量子效率,因此量子阱太阳能电池的量子效率曲线是多因素共同作用的结果.从我们的实验和理论研究来看,吸收系数与窄带隙阱层的引入是量子效率变化的主要因素,势垒层的存在会小幅度地降低量子效率.

6 结 论

将InGaAs/GaAsP量子阱结构引入到GaAs 太阳能电池中可以利用阱层较小的禁带宽度有 效扩展电池的吸收光谱.在波长小于680 nm范 围内,量子阱电池的量子效率低于传统电池,在 680—1000 nm的范围内高于传统电池.造成这一 现象的原因来自于量子阱结构和GaAs材料的光吸 收系数随波长的不同变化趋势.量子阱结构的光吸 收系数在波长小于680 nm范围内较小,随着波长 的逐渐增大,在680 nm附近超过GaAs材料的光吸 收系数.

参考文献

- Barnham K W J, Ballard I, Barnes J, Connolly J, Griffin P, Kluftinger B, Nelson J, Tsui E, Zachariou A 1997 Appl. Surf. Sci. 113-114 722
- Barnham K W J, Connolly J P, Griffin P, Haarpaintner G, Nelson J, Tsui E, Zachariou A, Osborne J 1996 J. Appl. Phys. 80 1201
- [3] Ekins-Daukes N J, Barnham K W J, Connolly J P 1999 Appl. Phys. Letts. 75 4195
- [4] Zhao B J, Chen X, Ren Z W, Tong J H, Wang X F, Li D W, Zhuo X J, Zhang J, Yi H X, Li S T 2013 Chin. Phys. B 22 088401
- [5] Mazzer M, Barnham K W J , Ballard I M, Bessiere A, Ioannides A, Johnson D C, Lynch M C, Tibbits T N D, Roberts J S, Hill G, Calder C 2006 *Thin Solid Films* 511-512 76
- [6] Zhang X B, Wang X L, Xiao H L, Yang C B, Hou Q F, Yin H B, Chen H, Wang Z G 2011 *Chin. Phys. B* 20 028402
- [7] Lou C G, Sun Q, Xu J, Zhang X B, Lei W, Wang B P, Chen W J, Qiao Z X 2006 Chin. Phys. Letters 23 247
- [8] Lou C G, Yan T, Sun Q, Xu J, Zhang X B, Lei W 2008 Chinese Journal of Semiconductors 29 2088
- [9] Paxman M, Nelson J, Braun B, Connolly J, Barnham K W J 1993 J. Appl. Phys. 74 614

- [10] NREL, Reference Solar Spectral Irradiance: ASTM G-173
- [11] Hamaker H C 1985 J. Appl. Phys. 58 2344

[12] Casey H C 1975 J. Appl. Phys. 46 250

- [13] Kailuweit P, Kellenbenz R, Philipps S P, Guter W, Bett A W, Dimroth F 2010 J. Appl. Phys. 107 064317
- [14] Miller D A B, Chemla D S, Damen T C, Gossard A C Wiegmann W 1985 Physical Review B 32 1043

Influence of quantum wells on the quantum efficiency of GaAs solar cells^{*}

Ding Mei-Bin¹⁾²⁾ Lou Chao-Gang^{2)†} Wang Qi-Long²⁾ Sun Qiang³⁾

1) (School of Electronic Science & Applied Physics, HeFei University of Technology, Hefei 230009, China)

2) (School of Electronic Science and Engineering, Southeast University, Nanjing 210096, China)

3) (Tianjin Institute of Power Sources, Tianjin 300384, China)

(Received 22 December 2013; revised manuscript received 22 May 2014)

Abstract

Influences of InGaAs/GaAsP quantum wells on the quantum efficiency of GaAs solar cells are investigated. In addion of extending the absorption spectrum from 890 nm to 1000 nm, introduction of quantum wells has important effects on the quantum efficiency below 890 nm. In the range of shorter wavelengths (< 680 nm), the GaAs control cells have higher quantum efficiencies, while in the longer wavelengths (680-890 nm), the quantum well solar cells have higher quantum efficiencies. This phenomenon can be explained by the difference in the absorption coefficients of quantum well structure and GaAs materials.

Keywords: quantum well, solar cell, quantum efficiency, absorption coefficient PACS: 85.35.Be, 73.21.Fg, 72.40.+w, 88.40.hj DOI: 10.7498/aps.63.198502

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 60976047), the National High-Tech R&D Program of China (Grant No. 2007AA05Z435), and the Natural Science Foundation of Jiangsu Province, China(Grant No.BK2011033).

[†] Corresponding author. E-mail: lcg@seu.edu.cn