不同梯度掺杂透射式 GaAs 光电阴极的平均时间 衰减常数及瞬态响应理论研究

蔡志鹏^{*} 黄文登 杨创华 娄本法 何军锋
 (陕西理工大学物理与信息工程学院 汉中 723001)

Theoretical Study of the Average Decay Time and Response Characteristics of the Transmission-Mode GaAs Photocathodes with the Different Doping Gradient Distribution

CAI Zhipeng^{*}, HUANG Wendeng, YANG Chuanghua, LOU Benzhuo, HE Junfeng (School of Physics and Telecommunication Engineering, Shaanxi University of Technology, Hanzhong 723001, China)

Abstract We calculate the average time decay constant τ' of the transmission GaAs NEA cathode under different doping gradients; the analysis suggests that the thickness L of the cathode absorption layer and the doping gradient have a dominant influence on τ' , and τ' gradually decreases with the increase of L and doping gradient. The two doping methods involved in the simulation, the e-index doping method and the e-index electric-field doping method with absorption layer concentration, were not found to have an impact on τ' . When L~0.2–0.5 µm is small, the photon energy E_{hv} is significant to τ' . As E_{hv} further increases, the effects of E_{hv} on τ' gradually decrease. In the process of L and E_{hv} changes, there is a dynamic competition relationship between the L and E_{hv} in terms of the influences to τ' . Analyzed that the essence is the dynamic competition between the surface photoelectron concentration at the initial moment and the distribution of photoelectron concentration in the body, which jointly affects the τ' . The competitive relationship is not a simple superposition of the two parameters, but a complex, alternately dominant relationship. As L increases, E_{hv} gradually transitions from dominant to secondary, while L transitions from secondary to dominant. Meanwhile, based on τ' , the simulation obtained the time response characteristics of the cathode under different doping methods and doping gradients - T_m and FWHM, both of which gradually decrease with the increase of doping gradient, while the e-index electric-field doping method has excellent response characteristics. This simulation result provides the theoretical basis and data support for the application research of transmission GaAs photocathodes in high-speed photography, electronic sources, photomultiplier tubes, and image intensifiers.

Keywords GaAs photocathode, Gradient doping, The average decay time, Optimal factor, Time response

摘要 计算了透射式 GaAs 负电子亲和势光电阴极在不同掺杂梯度下的平均时间衰减常数 τ',分析认为,阴极吸收层厚 度 L、掺杂梯度对 τ'影响占主要地位,且随 L、掺杂梯度的增大逐渐减小;仿真涉及的两种掺杂方式,吸收层浓度的 e 指数掺 杂方式和 e 指数电场掺杂方式,没有发现它们对 τ'的影响。当 L~0.2-0.5 μm 较小时,光子能量 E_h,对 τ'的影响较大。随光子 能量 E_h,进一步增大,它对 τ'的影响逐渐减小;在 L、E_h,变化过程中,发现了 L、E_h,对 τ'的影响的动态竞争关系,分析认为,二 者竞争的实质是,初时刻表面光电子浓度与体内光电子浓度分布的动态竞争,共同影响了 τ'的变化,且这种竞争关系,不是二

收稿日期:2024-08-14

基金项目:国家自然科学基金项目(11547039);陕西自然科学基础计划研究项目(2023-JC-YB-025);陕西理工大学科研基金资助项目(SLGQD14-07);陕西理工大学教改项目(XJG2235)

^{*}联系人: E-mail: caizp001@126.com

第 5 期

者简单的叠加关系, 而是出现一种复杂的、交替占主导的、此消彼长的变化关系, 随着 L 增大, E_h 由主导逐渐过渡到占次要地位, 而 L 由次要地位过渡到占主导地位。同时, 基于 τ' 仿真得到了阴极在不同掺杂方式、不同掺杂梯度下的时间响应特性—— T_m和 FWHM, 它们均随掺杂梯度的增大而逐渐减小, 而 e 指数电场掺杂方式具有优异的响应特性。该仿真结果为透射式 GaAs 光电阴极在高速摄影、电子源、光电倍增管以及像增强器的应用研究提供了必要的理论基础和数据支持。

关键词 GaAs 光电阴极 梯度掺杂 平均时间衰减常数 最优系数因子 时间响应 中图分类号: O462 文献标识码: A doi: 10.13922/j.cnki.cjyst.202408004

负电子亲和势 GaAs 光电阴极具有量子效率高、 暗电流小、平均能量及角分布小的优异特点,在微 光像增强器、光电倍增管、真空电子源等光电成像 及探测器件具有广泛应用,促进了弱光成像及探测 技术的发展^[1-5]。然而,与传统超快响应的碱锑阴极 和 Ag-O-Cs 阴极相比,透射式 GaAs、InGaAs/InP 等 负电子亲和势光电阴极具有较长的响应时间,影响 了它在超快等领域的应用^[6-8]。同时,透射式 GaAs 等半导体光电阴极的时间响应问题不但涉及超快 领域,而且与阴极的量子效率等响应特性有关,因 此 GaAs 光电阴极的时间响应问题研究,对进一步 提升光电阴极响应性能,进一步扩展其应用领域, 具有十分重要的应用研究价值和科学意义^[9-11]。

在超快响应领域应用中,为缩短 GaAs 等光电 阴极的响应时间,研究者采用不同的方法尝试提升 负电子亲和势光电阴极的响应速度,以期扩展它在 超快响应领域进一步应用[12-13]。所采用的方法主要 有两种,施加加速电场和减小阴极厚度。超快应用 主要瞄准高速摄影、高速电子源等方面。国外的研 究主要集中在电子源方面,主要采用缩短阴极厚度 的方法,来以提高阴极的响应速度^[12]。国内西安光 机所、陕西理工大学均进行了相关研究。郭里辉等[14]、 李晋闽等[15] 通过引入外偏压的方式,分别讨论了 GaAs 光电阴极、InGaAsP/InP 场助阴极的时间响应 特性,大幅提升了阴极的响应速度。蔡志鹏等[16-17] 通过引入表面光电子浓度的平均时间衰减常数概 念,解决了瞬态响应仿真中,初始条件与边界条件 的矛盾,仿真认为,平均时间衰减常数与光电子输 运过程的整个过程有关,因此通过平均时间衰减常 数,有望获得光电子输运的内在机理等重要信息。 近年来,西安光机所、微光夜视技术重点实验室、南 京理工大学、陕西理工大学、东华理工大学等单位 分别开展了透射式 InGaAsP/InP 场助阴极、GaAs 光 电阴极的瞬态响应理论研究[18-23]。

在量子效率应用方面,为提升像增强器的响应 特性,南京理工提出利用梯度掺杂的方法^[24],以缩短 阴极的响应时间,从而获得了量子效率等响应特性的提高,该方法已经在 GaAs、GaN 光电阴极方面获得应用,进一步改善了像增强器的响应特性,该方法获得国外同行专家的高度评价^[25]。

上述研究表明,梯度掺杂方式能够大幅提升阴极的响应性能,而且,不同的梯度掺杂方式具有不同的响应特性,从而解决不同条件下的阴极应用,因此,为进一步深入研究光电阴极中光电子向阴极表面渡越的内在运动过程及阴极响应性能,本仿真讨论了不同掺杂梯度下,平均时间衰减常数随GaAs 阴极吸收层厚度、入射光子能量的变化关系。同时,基于获得的平均时间衰减常数,得到了两种掺杂方式——e指数掺杂、e指数内建电场掺杂下的时间响应特性,为光电阴极中光电子的输运机理研究,以及阴极时间、量子效率等响应过程的分析研究,提供了必要的理论基础和数据支持。

1 梯度掺杂透射式 GaAs 光电阴极的能带 结构

本文主要讨论两种掺杂方式的透射式 GaAs 光 电阴极:具有均匀内建电场的 e 指数掺杂^[17],具有 e 指数内建电场的梯度掺杂^[23]。

如图 1 所示,两种透射式 GaAs 光电阴极的能带结构,由两部分组成:光吸收 I 区(x: 0~L)和表面发射 II 区(x: L~L+d)。其中 L 是吸收区宽度, d 是表面发射区宽度; E_s 是 GaAs 的禁带宽度, E_c 、 E_v 分别为 GaAs 导带底能级和价带顶能级, E_F 为 Cs: O 激活后 GaAs 阴极的费米能级, E_0 是真空能级。理想 $\delta(t)$ 脉冲光从缓冲层 GaAlAs 一侧入射,产生的脉冲光电流 J(t) 从真空一侧出射。

1.1 I区

对 e 指数掺杂: 内建电场场强

$$E(x) = -\frac{kT}{qL} \ln \frac{N(0)}{N(L)} \tag{1}$$

$$N(x) = N(0) \exp\left[-\frac{kT}{qL} \ln \frac{N(0)}{N(L)}\right]$$
(2)







对 e 指数内建电场的掺杂:

内建电场场强

$$E(x) = \frac{kT}{q} \cdot \frac{\beta}{1 - \exp(-\beta L)} \cdot \ln \frac{N(0)}{N(L)} \cdot \exp(-\beta x) \quad (3)$$

掺杂浓度函数

$$N(x) = N(0) \exp\left[\ln\frac{N(0)}{N(L)} \cdot \frac{\exp(-\beta x) - 1}{1 - \exp(-\beta L)}\right]$$
(4)

界 面 处 掺 杂 浓 度: GaAlAs/GaAs 边 界 *x*=0: *N*(0)=10¹⁹ cm⁻³, I/II 边界 *x*=*L*: *N*(*L*) 分为五种情况,并 在后续小节分别加以讨论:

1. N(L)=10¹⁵ cm⁻³; 2. N(L)=10¹⁶ cm⁻³; 3. N(L)=10¹⁷ cm⁻³; 4. N(L)=10¹⁸ cm⁻³; 5. N(L)=10¹⁹ cm⁻³(为均匀 掺杂);

I 区的作用是产生光电子,光电子在内建电场 下加速向阴极表面输运。其中,I 区 GaAs 吸收层 为 *p* 型掺杂, β是 *e* 指数内建电场时的优化因子。需 要说明,不考虑 *x*=0 附近重掺杂下的弱简并态。

1.2 ||区

II 区是 p 型重掺杂薄层,掺杂浓度 N_4 为 10^{18} – 10¹⁹ cm⁻³,其作用是 Cs: O 激活后产生足够高的表面 逸出几率。根据半导体理论^[9-10,14],当 II 区的厚度 d为如下式(5)时,在 Cs: O 激活后, I/ II 区边界处若有 突变,则因掺杂浓度突变产生的电子势垒被消除。 d 的厚度设计如下^[17]:

$$d = \sqrt{\frac{2\varepsilon \left[\frac{E_g}{3} - \frac{kT}{q} \ln \frac{N_A}{N(L)}\right]}{qN_A}} \tag{5}$$

由文献可知,本讨论中的光电阴极,均能形成 负电子亲和势表面。在实际设计中Ⅱ区 GaAs 的厚 度均小于 *d*,且满足 *d*≪*L*,一般地,取 *d*≪10 nm。以 保证 *I*/Ⅱ 区边界处的"电子势垒"有效消除,其中,ε 是 GaAs 的介电常数, *N*₄ 是发射层掺杂浓度, *q* 是单 位电荷量,开氏温度 *T*取 300 K。同时,由于 *d*<<*L*, 因此在讨论阴极的时间响应时,不考虑光电子在 Ⅱ 区内的渡越时间。需要说明的是,由于光在阴极内 的渡越时间极短,因此忽略光在阴极内的传播时间。

2 响应特性分析

信号光入射到 GaAs 吸收层,激发产生光电子, 产生的光电子向表面输运。光电子输运的变系数 一维连续性方程表述为^[17,23]:

$$\frac{\partial}{\partial t}\Delta n(x,t) = \frac{\partial}{\partial x} \left[D_n(x) \frac{\partial}{\partial x} \Delta n(x,t) - \mu_n(x) |E(x)| \Delta n(x,t) \right] \\ - \frac{1}{\tau_n(x)} \Delta n(x,t) + g(x,t)$$
(6)

其中, $D_n(x) = \frac{kT}{q} \mu_n(x)$, $\Delta n(x,t)$ 表示光电子(少子)浓度, $D_n(x)$ 、 $\mu_n(x)$ 、 $\tau_n(x)$ 分别为光电子的扩散系数、迁移率和寿命, 且均为随掺杂浓度变化的函数, g(x,t)是光生函数^[17]。

2.1 时间响应理论分析

在理想δ脉冲瞬态条件下,初值条件表示为

$$g(x,0) = \alpha I_0(1-R)\exp(-\alpha x) \qquad (7)$$

其中 α 为 GaAs 的吸收系数,本计算中 α 值取自文 献 [26], *I*₀ 是入射光强。

根据文献 [8-11] 可知, 边界条件表示为

$$D_n(x)\frac{\partial}{\partial x}\Delta n(x,t)|_{x=0} - \mu_n(x)|E|\frac{\partial}{\partial x}\Delta n(0,t)$$

= $S\Delta n(0,t)$ (8)

 $n(L,t) = n(L,t-dt)\exp(-dt/\tau') \qquad (9)$

其中, τ' 是表面处电子浓度的平均衰减常数, 如文 献 [17, 23] 所述。

需要说明的是, 光电子在电场中的速度运动公 式, 用 $v = \mu_n(x)|E(x)|$ 来表示, 当 $\mu_n(x)|E(x)| > v$ 时, 用文 献 [17] 中的速度公式替代 $\mu_n(x)|E(x)|$ 。尤其地, 当 $L \leq$ 0.5 µm 时, 在较高电场下出现速度过冲效应, 漂移 速度公式 $v = \mu_n(x)|E(x)|$ 即不再适用, 需要考虑速度 过冲带来的影响, 采用如文献 [17, 23] 所述的过冲 速度公式替代 $\mu_n(x)|E(x)|$ 。

发射向真空的光电子流:

$$J(t) = -PD_n(x)\frac{\partial}{\partial x}\Delta n(x,t)\bigg|_{x=L}$$
(10)

其中, P是阴极表面的电子逸出几率。由式(6)-(10), 采用后向差分法求得到方程数值解, 并讨论平均时间衰减常数, 以及光电阴极的时间响应特性。 需要说明的是, 本文不再讨论表面逸出几率和量子效率等问题, 下面将着重讨论光电阴极的时间响应 问题。

2.2 平均时间衰减常数 ~'

τ'^[17,23]参数是光电子动态行为在真空发射界面 的集中体现,它是通过光电子在真空界面处电子浓 度的动态变化来描述光电子的整个动态过程的。 文献中τ'的初次引入,是为了解决光电阴极瞬态过 程中,真空边界条件和时间初值条件的矛盾而引入 的一个修正因子,它假定发射边界处的电子浓度, 与光电子的整个发射过程有关。文献[17,23]表明, τ'的引入能够解决边界条件与初值条件之间的矛盾, 成功解决了光电阴极瞬态响应仿真的缺陷,证明了 该参数引入的必要性。

前期研究讨论了在大梯度掺杂条件下, GaAs 吸收层厚度 L、入射光子能量 E_{hv} 、GaAs/GaAlAs 后 界面复合速率 S等参数对 τ' 影响,结果表明, L 对 τ' 的影响最大且占主导地位, 而 S的影响可忽略不计^[17],因此本仿真仅讨论在不同梯度掺杂条件下, L 与 E_{hv} 对 τ' 的影响。一般地,若不作特殊说明,则取 $S=10^5$ cm/s。

图 2 是在 N(L)=10¹⁵~10¹⁹ cm⁻³ 的掺杂梯度下, 获得的 τ'值与 L、E_{hv} 的关系。其中,除均匀掺杂外, 两种掺杂方式被讨论:即掺杂方式分别为产生均匀 电场的 e 指数掺杂方式(N(L)=10¹⁵~10¹⁸ cm⁻³),与产 生 e 指数电场的掺杂方式(N(L)=10¹⁵~10¹⁸ cm⁻³), 仿 真结果表明,在相同掺杂梯度下,这两种掺杂方式 下的 τ'值基本相同。结果如图 2 所示:

图 2 给出了 *L*~0.2-2.0 μm, *N*(*L*)=10¹⁵~10¹⁹ cm⁻³ 范围内的 τ'分布, 仿真结果表明:

1. τ'的值始终低于相对应阴极的响应时间;

2. 相同 *E_{hv}*条件下, τ' 随 *N*(*L*) 的增大而逐渐减 小, 随 *L* 的增大而增大, 且 *N*(*L*)、*L* 对 τ' 值的影响占 主导地位; 相同 *N*(*L*)、*L* 条件下, *E_{hv}* 对 τ' 值的影响相 对较小;

3. 在相同的 N(L) 下, 不同的掺杂方式 τ'值不变, 如产生均匀内建电场的 e 指数掺杂方式, 与产生 e 指数内建电场的掺杂方式, 其中的机理尚不明确。 该结论与前期研究一致^[17,23]。

 4. 如图 2 所示, τ'随 N(L)、L、E_{hv} 的变化关系比较复杂,但是,可通过 t=0 初始时刻的表面电子浓度,与体内电子浓度及分布两个因素进行简化分析。 对每— N(L),分析如下:

(1)当 L=0.2 μm 时,当 E_{hv}较小,如 1.420 eV、
1.580 eV,此时由于表面电子浓度小,电子发射及损耗较快,表现为表面电子浓度衰减快,因此τ'值较



图2 当 $N(L)=10^{19}$ cm⁻³(a)(均匀掺杂)、 10^{18} cm⁻³(b)、 10^{17} cm⁻³(c)、 10^{16} cm⁻³(d)、 10^{15} cm⁻³(e)时, $\tau' 与 L$ 、 $E_{h\nu}$ 的关系 Fig. 2 The relationship of τ' and L, $E_{h\nu}$ when $(L)=10^{19}$ cm⁻³(a), 10^{18} cm⁻³(b), 10^{17} cm⁻³(c), 10^{16} cm⁻³(d), 10^{15} cm⁻³(e)

小;随 *E_{hv}*进一步增大,表面电子浓度增大,故其衰 减变慢,τ'值从而增大。根据式(7)获得的表面电子 浓度可知,上述τ'值变化趋势与表面电子浓度变化 一致,因此可能得出结论,当*L*较小时,如*L*=0.2 μm, 初始表面电子浓度对τ'值的影响和贡献占主要方 面,而后者的影响占次要地位或可以忽略。

(2)当 L~0.3~0.5 µm,或 0.3~0.4 µm 时,表面电 子浓度与体内电子浓度及分布共同作用,使得 τ '值 随 E_{hv} 的增大呈多次起伏的复杂变化状态,且在约 1.796 eV或 2.000 eV 附近达最大值。这可能表明, 初始表面电子浓度与体内电子浓度及分布两个因 素导致了 τ '值的复杂变化,二者对 τ '的影响均较大。 但仅仅根据 L=0.3~0.5 µm 范围内 τ '的变化,针对不 同的 E_{hv} 值,难以判断谁的影响更大。关于这一点, 将在后续结论中继续分析。

(3)当 *L*~0.7~1.0 μm, 或 0.5~0.7 μm 时, τ' 值基 本 *E_{hr}* 不随的变化而变化。这可能表明

初始时刻的表面电子浓度,与体内电子浓度及 分布等两个因素达到某种动态平衡所导致的。

(4)当 $L\sim1.0\sim2.0$ µm, 或 1.5~2.0 µm 时,随 E_{hv} 的增大, E_{hv} 由 1.420 eV 到 1.580 eV 时, τ' 值逐渐减小, 当 $E_{hv} \ge 1.796$ eV 后达到稳定值。在 N(L)、L 相同条件下,由 1.420 eV 到 1.580 eV 过程,初始表面 电子浓度对 τ' 值的影响不可忽略; 当 $E_{hv} \ge 1.796$ eV 时,初始表面电子浓度的影响忽略不计,而体内电 子浓度及分布占主要影响地位。

综合上述分析,得出以下结论:

在 L~0.2~0.5 µm 时, τ' 反映的光电子动态过程 信息最为丰富。相同 E_{hv} 条件下, 当 L~0.2~0.5 µm 时, 初始表面电子浓度对 τ' 的影响和贡献占主导, 随着 L 增大, 初始表面电子浓度减小, 它对 τ' 的影 响逐渐降低, 而体内电子浓度及分布的影响逐渐增 大。当 L 达到 0.3~0.5 µm, 或 0.3~0.4 µm 时, τ' 值的 多次起伏变化, 由初始表面电子浓度占主导逐渐过 渡到由体内电子浓度及分布占主导, 这种起伏是由 二者交替占主导所导致的, 这也说明了初始表面电 子浓度, 与体内电子浓度及分布对 τ' 值的影响是复 杂的, 它们对 τ' 值的影响不是二者简单的叠加, 而 是表现出一种复杂的电子浓度变化过程。

当 *L*~0.7~1.0 μm, 或 0.5~0.7 μm 时, 根据上述分 析, 初始表面电子浓度, 与体内电子浓度及分布达 到的是一种动态平衡, τ' 值不随 *E*_{hv} 变化。当 *L* 继续 增大,体内电子浓度及分布的影响逐渐占主导,但 由 1.420 eV 到 1.580 eV 过程,初始表面电子浓度仍 τ'值具有一定的影响,而随着 E_{hv}进一步增大,初始 表面电子浓度的影响逐渐忽略,体内电子浓度及分 布开始逐渐占据主导地位。

2.3 e 指数内建电场条件下最优化系数因子

由文献 [23] 可知, 基于上述仿真计算获得的 τ' 值, 在梯度掺杂形成的 e 指数内建电场下, 能够实现 最短响应时间的 e 指数内建电场分布函数, 该 e 指 数电场系数称为最优系数因子 β , 如式(3)所示。 图 3 给出了 L~0.2–2.0 μ m, N(L)=10¹⁵~10¹⁸ cm⁻³ 范围 内, e 指数内建电场条件下的最优化系数因子 β 分 布, 仿真结果表明:

1. 图 3 可知, 最优 β 值基本遵从以下规律: 在同 -N(L)下, E_{hv} 相同时, 最优 β 值随 L 增大而逐渐下 降; 相同 L 下, 随 E_{hv} 增大, 最优 β 值缓慢增大, 且 L 越大, 最优 β 值增大越不明显。当 L≥1.5 µm 或 L~2.0 µm 时, 最优 β 值基本不变。这与前期研究 $N(L)=10^{15}$ cm⁻³ 时的结论是一致的^[17]。

但是,上述规律也有少数例外,例如,当 $N(L)=10^{18}$ cm⁻³ 时, $L\sim0.4$ µm,最优 β 值先增大后减 小;在 $E_{h\nu}\sim1.420\sim2.000$ eV, $L\sim0.5\sim0.7$ µm 时,除 $E_{h\nu}\sim$ 1.796 eV 外,最优 β 值反常增大,而在 $E_{h\nu}\sim1.580$ eV, $L\sim1.0$ µm 时,最优 β 值反常减小。

当 $N(L)=10^{17}$ cm⁻³ 时,随 E_{hv} 增大,最优 β 值出 现先缓慢增大后减小的趋势。 $N(L)=10^{17}$ m⁻³ 时,除 $E_{hv}\sim1.580$ eV, $L\sim2.0$ µm 时, $E_{hv}\sim2.407$ eV, $L\sim0.7$ µm 两个点的微小偏移外,其余均符合上述规律。

总之, N(L)=10¹⁸ cm⁻³ 时, 最优 β 值的变化最为 复杂, 这体现了光电子自由扩散和电场加速漂移两 种输运机制, 对时间响应促进作用的复杂性。随着 掺杂梯度的不断增大, 加速电场不断增强, 最优 β 值 的规律性逐渐增强, 这种规律性体现的是, 掺杂梯 度增大导致光电子漂移机制逐渐占据主导地位, 当 N(L)=10¹⁵ cm⁻³ 时, 完全具有上述规律性。

2. 相同条件下,随着 N(L) 的增大,最优 β 值出 现先增大后减小的趋势,且在 $N(L)=10^{16}$ cm⁻³ 时达到 最大值。当 $L\sim0.2\sim0.5$ µm 时,最优 β 值的变化趋势 较为复杂,且变化相对较大;当 $L\sim0.7\sim2.0$ µm 时,变 化趋于平缓。

当 $L\sim0.2\sim0.5 \ \mu m$ 时, 最优 β 随 N(L) 增大呈现先 增大后减小的趋势, $N(L)=10^{16} \ cm^{-3}>N(L)=10^{17} \ cm^{-3}$



图3 当 $N(L)=10^{18}$ cm⁻³(a)、10¹⁷ cm⁻³(b)、10¹⁶ cm⁻³(c)、10¹⁵ cm⁻³(d)时, 最优系数因子 $\beta 与 L$ 、 E_{hv} 的关系 Fig. 3 The relationship of β and L, E_{hv} when $(L)=10^{18}$ cm⁻³(a), 10¹⁷ cm⁻³(b), 10¹⁶ cm⁻³(c), 10¹⁵ cm⁻³(d)

> $N(L)=10^{15}$ cm⁻³> $N(L)=10^{18}$ cm⁻³; 当 L~0.7~2.0 µm 时, 最优 β 随 N(L) 增大呈现先增大后减小的趋势, $N(L)=10^{16}$ cm⁻³> $N(L)=10^{15}$ cm⁻³> $N(L)=10^{17}$ cm⁻³>N(L)= 10^{18} cm⁻³。这是由于 $N(L)=10^{16}$ cm⁻³ 时,通过提高 β 值以达到更高的场强,进而能够获得更高的响应速 度,尤其当 L~0.2~0.5 µm 时,通过提高 β 值,使内建 电场达到速度过冲,从而实现高响应速度。当 $N(L)=10^{18}$ cm⁻³ 时最优 β 值始终最小,这是由掺杂梯 度太小,通过提高 β 值来提高响应速度,难以达到 高 N(L) 时的过冲速度,因此相比较而言, N(L)=1 时 最优 β 值最低。

2.4 时间响应分析

在图 2 所示的平均时间衰减常数 $\tau' 与 L$ 、 E_{hv} 的关系, 与图 3 所示的最优系数因子 β 与 L、 E_{hv} 的关系条件下,由 3.1 节及文献所述的后向差分方法,分别在 e 指数掺杂(均匀电场),以及 e 指数内建电场掺杂(e 指数电场)下,获得了阴极的瞬态响应特性参数——响应时间(响应半峰宽 Full Width Half Maximum,简称 *FWHM*)、响应时间峰值(T_m)与 L、 E_{hv} 的关系, 如表 1-4 所示。

通过表 1-4 比较可得,上述两种掺杂条件下, FWHM、T_m均随 N(L) 增大逐渐减小,随 L 增大逐渐 增大。相同条件下,均匀电场下的 FWHM 小于 e 指 数电场,且随 N(L) 的增大而进一步增大,说明 e 指 数内建电场条件下具有更快的响应速度。尤其地, 在相同条件下, $N(L)\sim10^{15}$ cm⁻³ 时, 阴极的响应时间 缩短 1/3 以上, 说明 e 指数内建电场的掺杂方式具 有更优异的时间响应性能。在 $E_{hv}\sim1.420\sim2.407$ eV 范围内, 均匀电场下的 T_m 波动范围大于 e 指数电场, 即在 $E_{hv}\sim1.420\sim2.407$ eV 范围内, 均匀电场下的 T_m 最小值小于 e 指数电场, 而最大值高于 e 指数电场。

另外, 仿真表明, 在相同条件下, T_m 均随 E_w 增 大而增大,这一现象是由吸收系数随 Ew 增大而增 大所导致的: Ew 增大,导致光吸收系数增大,光电子 吸收逐渐向后界面靠近,光电子浓度的最大值距离 表面越来越远,因此导致响应峰值逐渐增大;而 *FWHM* 随 E_{ν} 增大而出现复杂的变化关系,即 L 不 同时, FWHM 最大值不一定出现在 Ew~1.420 eV 处, FWHM 最小值不一定出现在 E_w~2.407 eV 处, 而是 随 E_w 增大 FWHM 最大值出现的 E_w 位置随之变化, 这显示了电子发射过程中, Em 所导致的光电子浓度 及分布、表面电子浓度变化、L的大小等对电子发 射的复杂影响,具体表现了电子发射过程中L、E_{hv}、 τ'三者复杂的相互关系。如图 4、5 所示。图 4、5 分别是在 S=10⁵ cm/s, E_h=1.580 eV 条件下, 时间响 应随 N(L)、均匀电场(特别地,图 4(a)内建电场为 零)、e指数电场的变化关系。图 4、5 分别体现了 表 1-4 中 T_m、FWHM 随 L、E_w 增大时的变化关系。

Tab. 1 The relationship of <i>FWHM</i> and <i>L</i> , E_{hv} in the uniform built-in electric field						
L (µm)FWHM (ps)N(L)	10^{19} cm^{-3}	$10^{18} \mathrm{cm}^{-3}$	$10^{17} \mathrm{cm}^{-3}$	10^{16} cm^{-3}	10^{15} cm^{-3}	
0.2	5.1~8.4	2.3~3.3	1.2~1.6	0.71~0.88	0.36~0.51	
0.3	8.3~15.0	5.3~9.8	2.6~5.9	1.53~3.2	1.0~2.0	
0.4	20.4~23.4	9.3~11.9	4.9~6.1	2.7~3.5	1.7~2.2	
0.5	29.9~43.4	14.4~18.6	7.6~9.5	4.6~5.4	2.0~3.4	
0.7	68.9~83.4	33.9~35.6	16.1~20.0	9.4~10.4	6.1~6.6	
1.0	110.4~125.3	59.5~71.3	31.2~37.4	18.5~21.3	11.7~13.3	
1.5	205.8~250.5	127.1~153.8	70.1~83.4	39.7~46.6	23.9~29.6	
2.0	300.5~388.6	236.8~272.6	128.7~151.5	73.0~85.1	44.9~52.8	

表 1 均匀电场下,FWHM 与 $L_{x}E_{hx}$ 的关系

表 2 均匀电场下, $T_m 与 L_{x}E_{hv}$ 的关系

Tab. 2 The relationship of T_m and L, E_{hv} in the uniform built-in electric field

$L (\mu m) T_m (ps) N(L)$	10^{19} cm^{-3}	10^{18} cm^{-3}	10^{17} cm^{-3}	10^{16} cm^{-3}	10^{15} cm^{-3}
0.2	1.1~1.93	0.61~1.09	0.36~0.64	0.25~0.39	0.15~0.17
0.3	2.3~3.46	1.6~2.16	0.71~1.48	0.49~0.88	0.28~0.56
0.4	4.5~6.66	2.5~4.68	1.45~2.82	0.8~1.64	0.49~1.04
0.5	8.4~11.26	3.8~7.9	2.2~4.76	1.67~2.82	1.0~1.78
0.7	19.66~65.8	10.4~16.9	5.0~17.4	3.3~9.7	2.34~6.1
1.0	24.7~51.6	15.5~36.2	9.2~22.0	5.7~13.3	3.3~8.6
1.5	47.3~115.0	31.4~84.0	18.0~52.3	10.6~32.0	5.6~20.9
2.0	63.7~196.5	56.1~149.0	33.1~93.9	20.5~58.1	12.6~38.2

表 3 e 指数电场下, FWHM 与 $L_{x}E_{hv}$ 的关系

$L (\mu m)FWHM (ps)N(L)$	10^{19} cm^{-3}	10^{18} cm^{-3}	10^{17} cm^{-3}	10^{16} cm^{-3}	10^{15} cm^{-3}	
0.2	5.1~8.4	2.3~3.2	1.1~1.3	0.55~0.6	0.3~0.35	
0.3	8.3~15.0	5.1~6.5	2.5~3.0	1.23~1.34	0.71~0.75	
0.4	20.4~23.4	9.2~12.5	4.6~5.2	2.2~2.4	1.28~1.4	
0.5	29.9~43.4	14.4~17.8	7.3~8.2	3.5~3.7	2.0~2.1	
0.7	68.9~83.4	33.5~40.4	14.8~15.6	6.6~7.2	3.6~4.0	
1.0	110.4~125.3	48.2~77.6	26.1~32.2	13.2~15.0	7.5~8.5	
1.5	205.8~250.5	130.0~153.7	66.7~75.8	30.8~33.7	16~18	
2.0	300.5~388.6	251.5~275.5	117.6~128.4	51.1~59.2	28.5~32.9	

Tab. 3 The relationship of FWHM and L, E_{hv} in the exponential built-in electric field

表 4 e 指数电场下,峰值 $T_m 与 L_{x}E_{hv}$ 的关系

Tab 4	The relationship	of T and	L E in	the exponential	built-in	electric	field
1 au. 4	The relationship	$J OI I_m and$	L, L_{hv} m	the exponential	ount-m	ciccuic .	nciu

$L (\mu m)T_m (ps)N(L)$	10^{19} cm^{-3}	10^{18} cm^{-3}	10^{17} cm^{-3}	10^{16} cm^{-3}	10^{15} cm^{-3}
0.2	1.1~1.93	0.59~1.1	0.34~0.57	0.20~0.28	0.12~0.18
0.3	2.3~3.46	1.25~2.5	0.67~1.34	0.44~0.67	0.3~0.45
0.4	4.5~6.66	2.38~4.66	1.4~2.5	0.7~1.2	0.5~0.8
0.5	8.4~11.26	3.6~7.85	2.1~4.1	1.4~2.0	0.8~1.2
0.7	19.66~65.8	10.4~16.7	5.1~8.6	2.8~4.2	1.7~2.6
1.0	24.7~51.6	12.9~35.8	10.6~18.2	4.7~9.0	3.5~5.5
1.5	47.3~115.0	30.3~83.2	26.6~42.5	13.2~19.4	8.5~13.0
2.0	63.7~196.5	83.0~148.3	46.9~78.8	25.2~39.7	15.6~23.8



图4 在均匀内建电场下, S=10⁵ cm/s, E_{hv}=1.580 eV 时,时间响应与 L、E_{hv}、N(L) 的变化关系,其中 N(L)~10¹⁹(a)~10¹⁵ cm⁻³(e)

Fig. 4 Under the uniform built-in electric field, the relationship of the time response and L, E_{hv} from $N(L)=10^{19}$ cm⁻³(a) to $N(L)=10^{15}$ cm⁻³(e), when $S=10^5$ cm/s, $E_{hv}=1.580$ eV



图5 在 *e* 指数内建电场下, $S=10^5$ cm/s, $E_{hv}=1.580$ eV 时,时间响应与 $L \ E_{hv} \ N(L)$ 的变化关系,其中, $N(L)\sim10^{18}(a)\sim10^{15}$ cm⁻³(d) Fig. 5 Under the exponential built-in electric field, the relationship of the time response and L, E_{hv} from $N(L)=10^{18}$ cm⁻³(a) to $N(L)=10^{15}$ cm⁻³(d) when $S=10^5$ cm/s, $E_{hv}=1.580$ eV

例如:

第

5 期

由图 4, 与表 1 所示, 在均匀内建电场条件下, E_{hv} = 1.580 eV 时, FWHM 最大值出现在: $N(L)\sim10^{15}$ cm⁻³~ 10¹⁸ cm⁻³ 时, $L\sim2.0$ µm, $N(L)\sim10^{16}$ cm⁻³ 时, $L\sim1.5$ µm。 FWHM 最小值出现在: $N(L)\sim10^{15}$ cm⁻³ 时, $L\sim0.2\sim$ 0.3 µm; $N(L)\sim10^{16}$ cm⁻³ 时, $L\sim0.2$ µm。 由图 5, 与表 3 所示, 在 *e* 指数内建电场条件下, *E_{hv}*=1.580 eV 时, FWHM 最大值出现在: *N*(*L*)~10¹⁸ cm⁻³ 时, *L*~2.0 μm; *N*(*L*)~10¹⁷ cm⁻³ 时, *L*~1.0 μm, *L*~ 2.0 μm; *N*(*L*)~10¹⁶ cm⁻³ 时, *L*~1.5 μm; *N*(*L*)~10¹⁷ cm⁻³ 时, *L*~0.4~0. 7 μm, *L*~1.5 μm。 总之, 仿真结果表明: L 与 N(L) 对 τ' 的影响占主要地位, τ' 随掺杂
 梯度 N(L) 的增大而减小, 但在相同 N(L) 下, 掺杂方
 式对 τ' 的影响可以忽略; 而 τ' 随 L 影响的增大而增大;

2. τ' 对时间响应的影响, 随 L、E_{hv} 的增大而逐 渐减小, 随 L 增大, L 对时间响应逐渐占据主要 地位;

3. 相同 N(L) 下, e 指数内建电场下的瞬态响应 特性优于均匀内建电场, FWHM 随 L、E_{hv}的变化, FWHM 变化的复杂程度远高于 T_m。

因此,本研究结果中, N(L)~10¹⁵ cm⁻³~10¹⁶ cm⁻³ 时,对应用于超快成像、透射式超快电子源等方面 的应用更有利; N(L)~10¹⁷ cm⁻³~10¹⁸ cm⁻³ 时,对透射 式光电倍增管,以及微光像增强器方面应有更有利, 本研究对不同应用场景下的 GaAs 光电阴极设计提 供了必要的理论数据支持。

3 结论

综合讨论了透射式 GaAs 光电阴极在不同掺杂 梯度下,τ'与L、E_h, 的变化关系,同时基于τ'值,获 得了不同N(L)下、厚度 0.2~2.0 μm 范围、入射光子 能量 1.420~2.407 eV 波段范围的瞬态响应特性,较 为全面地对透射式 GaAs 光电阴极在高速摄影、光 电倍增管、超快电子源以及像增强器等领域的应用 研究提供了必要的理论和瞬态响应特征数据支持, 也为光电阴极响应特性的进一步深入研究提供了 新的借鉴和思路,具有重要的科学意义和应用研究 价值。另外,相同掺杂梯度下,τ'值为什么基本不随 掺杂方式的变化而变化,其中的机理,对光电子微 观输运过程具有重要意义,是未来研究中需要进一 步深入探讨的问题。

参考文献

- Xie H. Overview of the Semiconductor photocathode research in China[J]. Micromachines, 2021, 12(11): 1376– 1376
- [2] Jani H, Chen L, Duan L. Femtosecond pump-probe study of negative electron affinity GaAs/AlGaAs photocathodes[C]. Ultrafast Phenornena & Nanophotonics XXII, Proceedings of SPIE, 2018, 10530: 105300X
- [3] Bourree L E, Chasse D R, Thamban P L S, et al. Comparison of the optical characteristics of GaAs photocathodes grown using MBE and MOCVD[J]. SPIE, 2003, 4796: 11–22
- [4] Jani H, Chen L, Duan L. Pre-emission study of photoelec-

tron dynamics in a GaAs/AlGaAs photocathode[J]. Journal of Quantum Electronics, 2020, 56(1): 1–8

- [5] Dowell D H, Bazarov I, Dunham B, et al. Cathode R&D for future light sources[J]. Nuclear Instruments & Methods in Physics Research, 2010, 622(3): 685–697
- [6] Li X M, Zhou L W. Temporal characteristics of GaAs NEA and alkali metal photocathode[J]. Journal of Beijing Institute of Technology, 2003, 12(4): 381–384
- [7] La Rue R A, Edgecumbe J P, Davis G A, et al. High quantum efficiency photomultiplier with fast time response[J]. SPIE, 1993, 2022: 64–73
- [8] Zhang Y J. Progress in reseatch on semiconductor photocathodes[J]. Infrared Technology, 2022, 44(8): 778-791 (张益军. 半导体光电阴极的研究进展 [J]. 红外技术, 2022, 44(8): 778-791 (in Chinese))
- [9] Karkare S, Dimitrov D, Schaff W, et al. Monte Carlo charge transport and photoemission from negative electron affinity GaAs photocathodes[J]. Journal of Applied Physics, 2013, 113: 104904
- [10] Karkare S, Boulet L, Cultrera L, et al. Ultrabright and ultrafast III-V semiconductor photocathodes[J]. Physical Review Letters, 2014, 112(9): 097601
- [11] Yue J N, Li Y Q, Chen X L, et al. Theoretical modeling and simulation of n-InP/p-InP/p-InGaAs field-assisted photocathode[J]. Chinese Journal of Vacuum Science and Technology, 2023, 43(6): 547–553 (岳江楠, 李禹晴, 陈 鑫龙, 等. n-InP/p-InP/p-InGaAs 场助光电阴极理论建模 与仿真 [J]. 真空科学与技术学报, 2023, 43(6): 547–553 (in Chinese))
- [12] Jones L B, Rozhkov S A, Bakin V V, et al. Cooled transmission-mode NEA-photocathode with a band-graded active layer for high brightness electron source[C]. 18th International Spin Physics Symposium, 2009, 1149(1): 1057–1061
- [13] Guo L H, Li J M, Hou X. Calculation of temporal response of field-assited transmission-mode GaAs NEA photocathodes[J]. Solid State Electronics[J], 1990, 33(4): 435–439
- [14] Guo L H, Hou X. Theoretic analysis of temporal response of transmission mode GaAs photocathodes[J]. Acta Electronica Sinica, 1989, 17(5): 118–120 (郭里辉, 侯洵. 透射式 GaAs 光电阴极响应时间的理论分析 [J]. 电子学报, 1989, 17(5): 118–120 (in Chinese))
- [15] Li J M, Guo L H, Hou X. Calculation of temporal response for field-assisted InP/InGaAs/InP semiconductor photocathodes[J]. Chinese Science Bulletinm, 1992,

37(24): 2047-2051

第

- [16] Cai Z P, Yang W Z, Tang W D, et al. Theoretical analysis of response characteristics for the large exponential-doping transmission-mode GaAs photocathodes[J]. Acta Physica Sinica, 2012, 61(18): 511–516 (蔡志鹏, 杨文正, 唐伟东,等. 大梯度指数掺杂透射式 GaAs 光电阴极响应特性的理论分析 [J]. 物理学报, 2012, 61(18): 511–516 (in Chinese))
- [17] Cai Z P, Yang W Z, Tang W D, et al. Numerical analysis of temporal response of a large exponential-doping transmission-mode GaAs photocathode[J]. Materials Science in Semiconductor Processing, 2013, 16(2): 238–244
- [18] Han M, Guo X, Qiu H J, et al. Study on the time-resolved characteristics of the transmissionmode GaAs photocath-ode[J]. Infrared and Laser Engineering, 2022, 51(8): 20210761-1-5 (韩明, 郭欣, 邱洪金, 等. 透射式 GaAs 光电阴极时间分辨特性研究 [J]. 红外与激光工程, 2022, 51(8): 20210761-1-5 (in Chinese))
- [19] Yue J N, Li Y Q, Chen X L. Development of field assisted photocathode[J]. Optoelectronic Technology, 2022, 42(4): 248-266 (岳江楠, 李禹晴, 陈鑫龙, 等. 场助光电 阴极研究进展 [J]. 光电子技术, 2022, 42(4): 248-266 (in Chinese))
- [20] Zhou Z H, Xu X Y, Liu H L, et al. High quantum efficiency InP/In_{0.53}Ga_{0.47}As/InP infrared photocathode simulation[J]. Infrared and Laser Engineering, 2019, 48(02): 247-253 (周振辉, 徐向晏, 刘虎林, 等. 高量子效率

InP/In_{0.53}Ga_{0.47}As/InP 红外光电阴极模拟 [J]. 红外与激 光工程, 2019, 48(02): 247-253 (in Chinese))

- [21] Zhou R, Jani H M, Zhang Y J, et al. Dynamic photoelectron transport in stepwise-doped GaAs photocathodes[J]. Scientifc Reports, 2022, 12: 12936
- [22] Zhou R, Jani H M, Zhang Y J, et al. Photoelectron transportation dynamics in GaAs photocathodes[J]. Journal of Applied Physics, 2021, 130: 113101
- [23] Cai Z P, Yao J C, Huang W D, et al. Theoretical study of response characteristics of transmission-mode GaAs photocathodes with exponential inner electric field[J]. Chinese Journal of Luminescence, 2018, 39(5): 661–667 (蔡 志鹏, 姚军财, 黄文登, 等. 具有 *e* 指数内建电场的透射 式 GaAs 光电阴极响应特性的理论分析 [J]. 发光学报, 2018, 39(5): 661–667 (in Chinese))
- [24] Zou J J, Chang B K, Yang Z. Theoretical calculation of quantum yield for exponential-doping GaAs photocathodes[J]. Acta Physica Sinica, 2007, 56(5): 2992-2997 (邹继军, 常本康, 杨智. 指数掺杂 GaAs 光电阴极量子 效率的理论计算 [J]. 物理学报, 2007, 56(5): 2992-2997 (in Chinese))
- [25] Chang B K. GaAs-based photocathodes[M]. Beijing: Science Press, 2017 (常本康, GaAs 基光电阴极 [M]. 北京: 科学出版社, 2017 (in Chinese))
- [26] Sadao A. Optical constants of crystalline and amorphous semiconductors: Numerical data and graphical information[M]. Springer Science, 1999