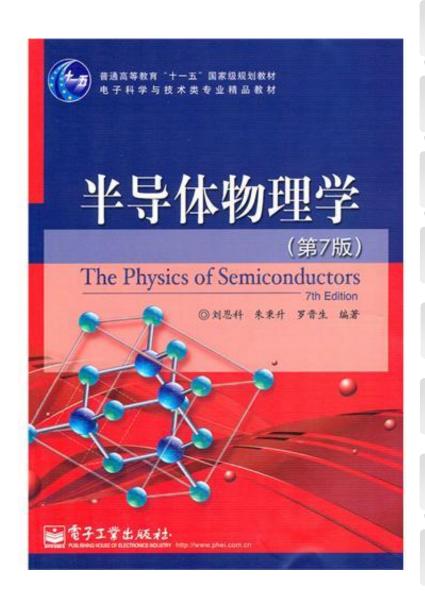
华中科技大学光学与电子信息学院本科教学

半导体物理(电子16级)





- 1 半导体中的电子状态
- 2 半导体中载流子的统计分布
- 3 载流子输运与导电
- 4 非平衡载流子
- 5 p-n结
- 6 金属和半导体的接触
- 7 半导体表面与MIS结构
 - 8 半导体异质结
- 9 半导体的光、热、磁效应

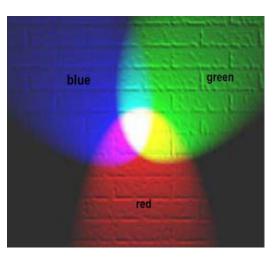
2014年诺贝尔物理学奖——蓝光LED







Shuji Nakamura Hiroshi Amano Isamu Akasaki



RGB三色LED: 白光照明

赤崎勇, 天野浩, 中村修二: "发明了高效的蓝色发光二极管"

LED物理基础: 非平衡载流子



非平衡载流子的 基本性质及其运动规律 (产生、运动、复合)

很多半导体器件工作原理的基础 半导体物理重要内容之一

重要的半导体特性

二极管整流 晶体管的放大 光电导 光伏 发光

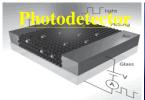


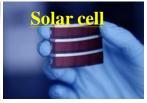












学习内容与目标

01

非平衡状态

> 掌握概念及定义

02

非平衡载流子的产生

> 掌握光电效应的物理本质

03

非平衡载流子的复合

➤ 了解LED发光原理

学习内容与目标

01

非平衡状态

> 掌握概念及定义

02

非平衡载流子的产生

> 掌握光电效应的物理本质

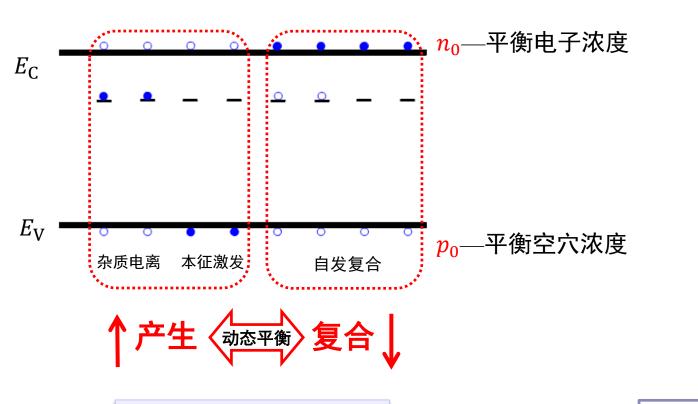
03

非平衡载流子的复合

▶ 了解LED发光原理

回顾——热平衡状态与热平衡载流子

热平衡载流子运动示意图



热平衡状态

产生率G = 复合率R 载流子浓度恒定

热平衡载流子

在任何时候半导体都会保持热平衡状态吗?

半导体的热平衡状态是相对的、有条件的!



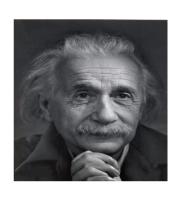
外界作用(例如合适波长的光照)可以**破坏**热平衡状态

非平衡状态: 平衡条件被破坏而处于与热平衡态相偏离的状态

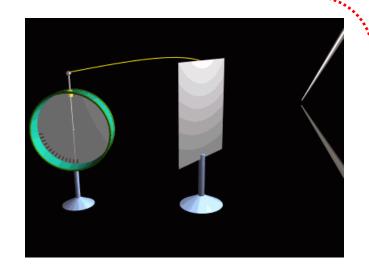
典型的非平衡状态实例——光电效应



Heinrich Rudolf Hertz



Albert Einstein



爱因斯坦提出光量子假说,成功解释了光电效应,获1921年诺贝尔物理学奖

学习内容与目标

01

非平衡状态

> 掌握概念及定义

02

非平衡载流子的产生

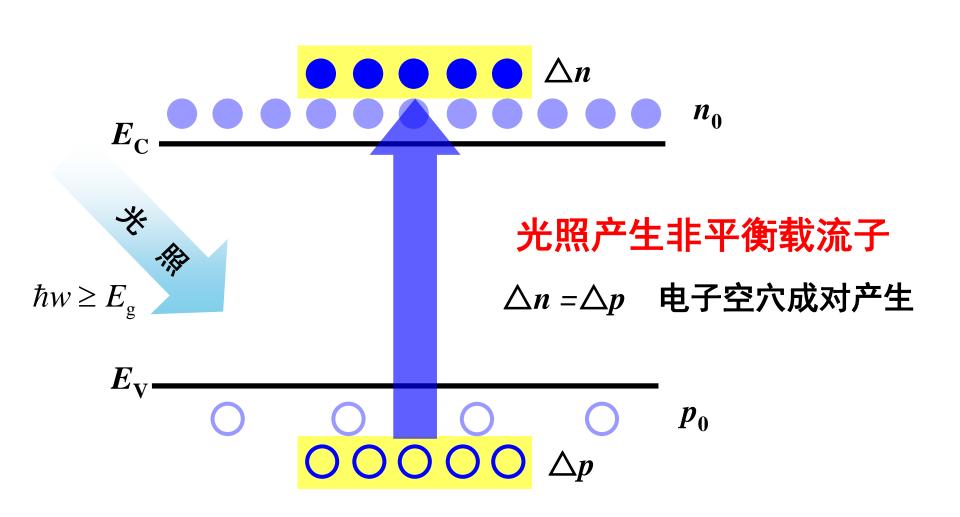
> 掌握光电效应的物理本质

03

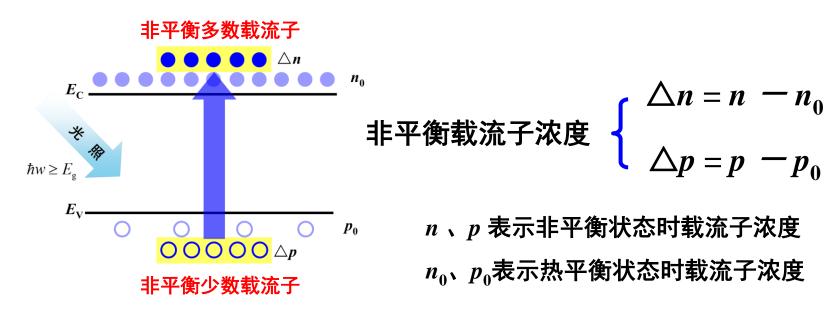
非平衡载流子的复合

▶ 了解LED发光原理

非平衡载流子的产生(产生率G>复合率R)



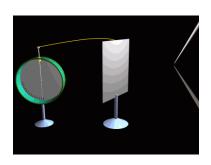
非平衡载流子: 比平衡状态多出来的载流子 (excess carriers)





光注入:载流子浓度增大,电导率增大,产生光生电流

光电效应



说明:

① 一般情况下,注入的<u>非平衡载流子浓度</u>比<mark>平衡时的多数载流子</mark> 浓度要少得多。以光注入为例:

$$\triangle n (= \triangle p) << n_0$$
 (n型)

$$\triangle p \ (= \triangle n) << p_0$$
 (p型)

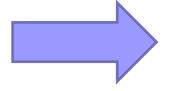
满足此条件的注入称为小注入。反之,称为大注入。

小注入对载流子浓度的影响小: Yes or No?

小注入对载流子浓度的影响

小注入的典型例子

- 掺杂浓度为 10^{16} cm $^{-3}$ 的n型硅($n_0=10^{16}$ cm $^{-3}$)
- 注入的非平衡载流子浓度 $\Delta n = \Delta p = 10^{10} \text{ cm}^{-3}$



平衡时少数载流子(空穴)的浓度

$$p_0 = \frac{n_i^2}{n_0} = 2.25 \times 10^4 \times \text{cm}^{-3}$$

$$\Delta p \gg p_0$$

少子的浓度增大 6个量级

说明: 小注入能显著影响少数载流子的浓度

因此非平衡少数载流子的影响就显得更为重要通常说的非平衡载流子一般都是指非平衡少数载流子



"多数载流子"



"非平衡载流子"



"少数载流子"

学习内容与目标

01

非平衡状态

> 掌握概念及定义

02

非平衡载流子的产生

> 掌握光电效应的物理本质

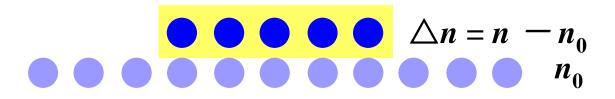
03

非平衡载流子的复合

➤ 了解LED发光原理

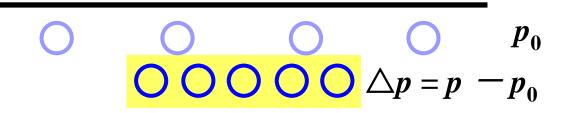
非平衡载流子的复合(复合率R > 产生率G)

思考: 光照停止时, 半导体将发生什么变化?





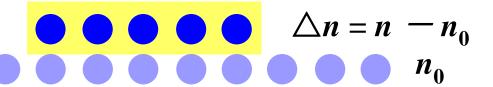
光照撤除 光照产生非平衡载流子 非平衡载流子复合 △n 和△p 直至恢复到平衡状态



LED发光二极管的物理基础

辐射复合: 以发射光子的形式释放出多余的能量

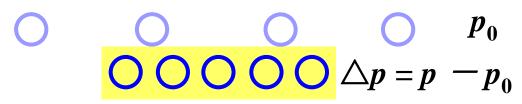
Radiative Recombination



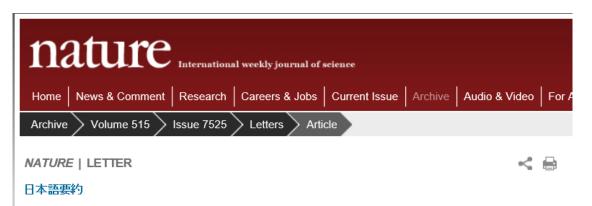




发光颜色受禁带宽度影响!



研究前沿:量子点发光二极管(课外阅读)





Solution-processed, high-performance light-emitting diodes based on quantum dots

Xingliang Dai Zhenxing Zhang Yizheng Jin Yuan Niu Hujia Cao Xiaoyong Liang Liwei Chen Jianpu Wang Xiaogang Peng

Affiliations | Contributions | Corresponding authors

Nature **515**, 96–99 (06 November 2014) | doi:10.1038/nature13829

Received 09 May 2014 | Accepted 29 August 2014 | Published online 29 October 2014



改变量子点的尺寸















物理基础:量子限域效应



首 页 | 组织机构 | 新闻中心 | 信息公开 | 科技政策 | 科技计划 | 办事服务 | 公众参与 | 专题专栏

当前位置:科技部门户 >新闻中心 >科技动态 >科技部工作

www.most.gov.cn

【字体: 大 中 小】

战略性先进电子材料重点专项—"量子点发光显示关键材料与器件研究"项目启动会在杭州召开

日期: 2016年11月24日

来源:科技部

2016年10月26日,2016年国家重点研发计划战略性先进电子材料重点专项—"量子点发光显示关键材料与器件研究"项目启动会在浙江大学召开。项目牵头单位浙江大学相关领导、项目负责人及各课题负责人、项目咨询专家、科技部高技术中心相关人员等30余人参加了会议。

"量子点发光显示关键材料与器件研究"项目拟利用我国研发QLED的先发优势、量子点材料合成与配体化学的国际领先地位,建立喷墨打印制造主动矩阵-QLED(AM-QLED)显示屏这一全新的技术路线,夯实全产业链科学基础,打造源头创新自主知识产权体系,使我国显示行业占据科技制高点,进而实现"换道超车",形成QLED创新产业群。

会议由浙江大学科学技术研究院副院长史红兵主持,浙江大学副校长严建华表示浙江大学会与各单位一起 齐心协力、迎难而上、精心规划、倾心建设,共同实现项目的总体目标。科技部高技术研究发展中心相关人员 介绍了"战略性先进电子材料"重点专项2016年度部署和立项情况、专项管理规则流程以及执行过程中常见的 问题,对项目管理、质量管控、官传、经费使用以及咨询专家职能等方面提出了新的要求和建议。



PUBLISHED ONL

ARTICLES

PUBLISHED ONLINE: 8 JUNE 2014 | DOI: 10.1038/NMAT4007

nature materials

Tandem colloidal quantum dot employing a graded recombina

Xihua Wang^{1†}, Ghada I. Koleilat^{1†}, Jiang Tang¹, Huan Liu^{1,2}, Illan Lukasz Brzozowski¹, D. Aaron R. Barkhouse¹, Larissa Levina¹, Sjand Edward H. Sargent^{1*}

Air-stable n-type colloidal quantum dot solids

Zhijun Ning¹, Oleksandr Voznyy¹, Jun Pan², Sjoerd Hoogland¹, Valerio Adinolfi¹, Jixian Xu¹, <mark>Min Lí²,</mark> Ahmad R. Kirmani², Jon-Paul Sun⁴, James Minor¹, Kyle W. Kemp¹, Haopeng Dong¹, Lisa Rollny¹, André Labelle¹, Graham Carey¹, Brandon Sutherland¹, Ian Hill⁴, Aram Amassian², Huan Liu³, Jiang Tang⁵, Osman M. Bakr² and Edward H. Sargent¹*



新型半导体材料——量子点

Sensitive Room-Temperature H₂S Gas Sensors Employing SnO₂ Quantum Wire/Reduced Graphene Oxide Nanocomposites

Zhilong Song, Zeru Wei, Baocun Wang, Zhen Luo, Songman Xu, Wenkai Zhang, Haoxiong Yu, Min Li,

Chemiresistive gas sensors employing solution-processed metal oxide quantum dot films

Huan Liu, Songman Xu, Min Li, Gang Shao, Huaibing Song, Wenkai Zhang Gao, Haisheng Song, and Jiang Tang



Article

pubsiacs.org/cm

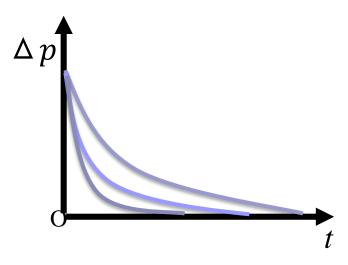
ADVANCED MATERIALS

Zhao Huang, Jianfeng Zang, Fei Yi, and Huan Liu*

Physically Flexible, Rapid-Response Gas Sensor Based on Colloidal Quantum Dot Solids

Huan Liu, Min Li, Oleksandr Voznyy, Long Hu, Qiuyun Fu,* Dongxiang Zhou, Zhe Xia, Edward H. Sargent, and Jiang Tang*

非平衡载流子寿命 τ



非平衡载流子的浓度随时间衰减

实验表明: 非平衡载流子在外界激励消失后可以存在一定时间

非平衡载流子的<u>平均生存时间</u>称为寿命(τ)

思考:寿命如何测量?哪些因素决定寿命长短?

4. 寿命的测量(直流光电导衰减法)

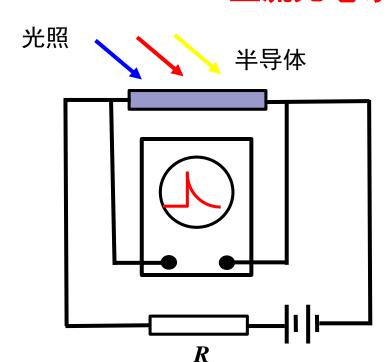
$$\sigma = nq\mu_{\rm n} + pq\mu_{\rm p}$$

光注入非平衡载流子 $\Delta n = \Delta p$
 $n = n_0 + \Delta n$
 $p = p_0 + \Delta p$
 $\sigma = (n_0 + \Delta n)q\mu_{\rm n} + (p_0 + \Delta p)q\mu_{\rm p}$
 $= (n_0 q\mu_{\rm n} + p_0 q\mu_{\rm p}) + (\Delta nq\mu_{\rm n} + \Delta pq\mu_{\rm p})$

平衡 (暗) 电导

附加电导

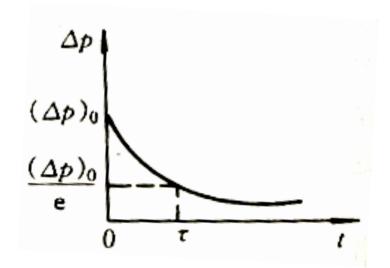
直流光电导衰减法测少子寿命



- 串联电阻*R*很大,电路里电流几乎恒定
- 示波器上半导体的电压降变化可直接 反映附加电导率变化
- 从而动态观测非子的注入与复合过程

$$\frac{\Delta V}{V_0} = \frac{\Delta \rho}{\rho_0} = (1/\sigma - 1/\sigma_0) \quad \sigma_0 = -\frac{\Delta \sigma}{\sigma} \approx -\frac{\Delta \sigma}{\sigma_0}$$

非平衡载流子浓度随时间按指数规律衰减



$$-\frac{\mathrm{d}(\Delta p)}{\mathrm{d}t} = \frac{\Delta p}{\tau}$$
$$\Delta p(t) = (\Delta p)_0 e^{-t/\tau}$$

 $1/\tau$ 为复合概率 $\triangle p/\tau$ 为复合率

τ为非平衡载流子浓度衰减到原来数值1/e所经历时间

- ◆ τ值越大,衰减越慢;即寿命越长,非平衡载流子的复合速度越慢 τ值越小,衰减越快;即寿命越短,非平衡载流子的复合速度越快
- ◆ 相对非平衡多数载流子而言,非平衡少数载流子的影响处于起决定性作用的 主导地位,多子寿命没有太大意义,因此非平衡载流子的寿命通常指非平衡 少数载流子的寿命(少子寿命)

4.2 准费米能级

$$n_0 = N_{\rm C} \exp\left(-\frac{E_{\rm C} - E_{\rm F}}{k_0 T}\right)$$

$$p_0 = N_{\rm V} \exp\left(-\frac{E_{\rm F} - E_{\rm V}}{k_0 T}\right)$$

$$n_0 p_0 = n_i^2$$

电子如何按照 能量分布

g(E)能量

热平衡时非简并半导体

(系统有统一的费米能级)

状态密度 g(E) $-g_{\mathrm{C}}(E) \, \, \overline{\mathrm{m}} \, g_{\mathrm{V}}(E)$

允许量子态按能量的分布

电子占据允态的几率f(E)



电子在量子态中分布

E到E+dE之间的电子数目 f(E)g(E)dE

微

积

分

数

学

推

量子态分布

非平衡状态下:系统没有统一的费米能级

$$n = n_0 + \Delta n$$

$$p = p_0 + \Delta p$$

$$np \neq n_i^2$$

导带(价带)内部热跃迁频繁,能达到热平衡 载流子数量上偏离了平衡态,但其能量分布仍与平衡态相同 费米能级和统计分布函数对导带和价带各自仍然适用



导带与价带之间隔着禁带, 可以认为导带与价带之间不平衡

局部费米能级(准费米能级):导带/价带费米能级



 $E_{\rm En}$ 为导带费米能级, 也称作电子准费米能级

> 对导带电子而言. 数目越多则费米能级越高 对价带空穴而言... 数目越多则费米能级越低

 $E_{\rm Fn}$ 为价带费米能级, 也称作空穴准费米能级 $n > n_0$ $E_{\rm Fn}$ 高于 $E_{\rm F}$

 $p > p_0$ E_{Fp} 低于 E_{F}

非平衡状态下,准费米能级仍然标志着电子填充能级的水平, 只不过由于导带与价带的不平衡而将二者的费米能级区分开来

$$n_0 = N_{\rm C} \exp \left(-\frac{E_{\rm C} - E_{\rm F}}{k_0 T} \right) \qquad p_0 = N_{\rm V} \exp \left(-\frac{E_{\rm F} - E_{\rm V}}{k_0 T} \right)$$

$$\begin{cases} n = n_0 + \Delta n & n = N_{\text{C}} \exp\left(-\frac{E_{\text{C}} - E_{\text{Fn}}}{k_0 T}\right) = n_0 \exp\left(-\frac{E_{\text{F}} - E_{\text{Fn}}}{k_0 T}\right) = n_i \exp\left(-\frac{E_{\text{i}} - E_{\text{Fn}}}{k_0 T}\right) \\ p = p_0 + \Delta p & p = N_{\text{V}} \exp\left(-\frac{E_{\text{Fp}} - E_{\text{V}}}{k_0 T}\right) = p_0 \exp\left(-\frac{E_{\text{Fp}} - E_{\text{F}}}{k_0 T}\right) = n_i \exp\left(-\frac{E_{\text{Fp}} - E_{\text{i}}}{k_0 T}\right) \\ np \neq n_i^2 & np = n_0 p_0 \exp\left(\frac{E_{\text{Fn}} - E_{\text{Fp}}}{k_0 T}\right) = n_i^2 \exp\left(\frac{E_{\text{Fn}} - E_{\text{Fp}}}{k_0 T}\right) \end{cases}$$

- \triangleright 非平衡载流子浓度越大,准费米能级偏离平衡费米能级 E_{F} 越远
- ► E_{Fn}与E_{Fp}之间的距离反映了半导体偏离热平衡态的程度

如果 $E_{Fn} = E_{Fp}$,则两个能带之间达到平衡,成为统一的 E_{F}

引入准费米能级,有助于形象地了解非平衡态的情况

准费米能级偏离平衡费米能级 E_{F} 的情况

$$n = n_0 \exp\left(-\frac{E_F - E_{Fn}}{k_0 T}\right)$$

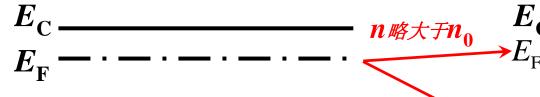
$$p = p_0 \exp\left(-\frac{E_{Fp} - E_{F}}{k_0 T}\right)$$

$$n > n_0$$

 $n = n_0 \exp\left(-\frac{E_F - E_{Fn}}{k_0 T}\right)$ $n > n_0$ $E_{Fn} > E_F$ 电子准费米能级比平衡费米能级高

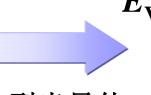
 $p = p_0 \exp\left(-\frac{E_{\text{Fp}} - E_{\text{F}}}{k_0 T}\right)$ $p > p_0$ $E_{\text{Fp}} < E_{\text{F}}$ 空穴准费米能级比平衡费米能级低

多数载流子的准费米能级偏离程度(小)。 *谁更显著?* 少数载流子的准费米能级偏离程度(大)



>p₀
E_{Fo} 空穴准费米能级降低,且较显著

热平衡状态



非平衡状态

n型半导体

$$np = n_{\rm i}^2 \exp\left(\frac{E_{\rm Fn} - E_{\rm Fp}}{k_0 T}\right)$$

 $E_{\rm Fn}$ 和 $E_{\rm Fp}$ 偏离的大小直接反映出 np 乘积和 $n_{\rm i}^2$ 相差的程度

偏离越大,则非平衡状态越显著

偏离小,则越接近平衡态

相等时,即为平衡态

4.3 非平衡载流子的复合 - 如何影响寿命?

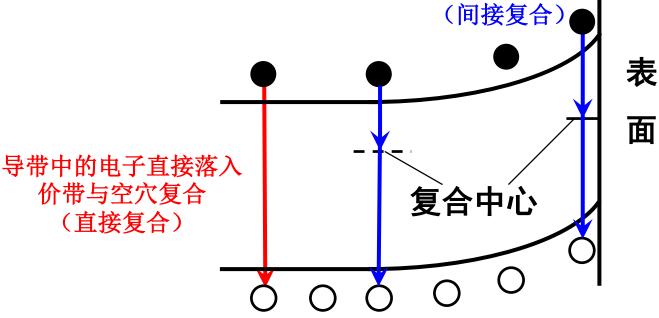


半导体内部的微观机制导致系统可由非平衡态向平衡态过渡



载流子复合的微观机制

载流子通过禁带中的复合中心(杂质或缺陷能级)进行复合



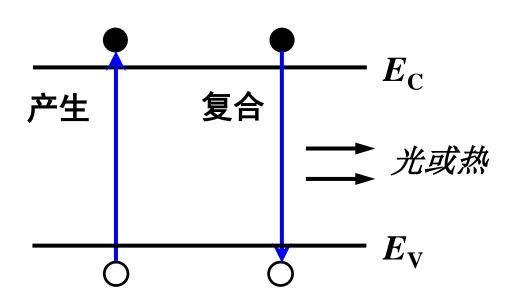
体内复合 表面复合

载流子复合,释放出多余的能量

发射光子(发光,辐射复合) 发射声子(晶格升温,无辐射复合) 转移给其它载流子(Auger俄歇复合)

1.直接复合

定义:导带中的电子直接落入价带与空穴复合



一般而言,禁带宽度越小的半导体中直接复合的几率越大。所以,在 窄禁带宽度半导体中(如InSb, 0.18eV),直接复合占优势。

载流子复合率正比于n、p

R = rnp (r为平均复合几率,它与载流子热运动有关,取决于温度)

载流子产生率 $G = G_0 = R_0 = rn_0 p_0$

在非简并情况下, 价带中的空穴相对于价带中的总状态数是极其微小的(基本全满), 导带中的电子数同样如此(基本全空), 故载流子产生率几乎不受载流子浓度的影响, 仅是温度函数!!!

直接复合时,非子的复合率 $U_d = R - G = rnp - rn_0 p_0$

以n型为例

(1) 小注入条件下 $\triangle p << n_0 + p_0$

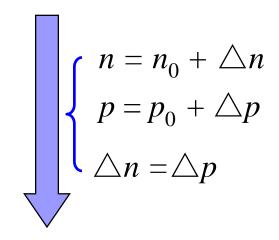
$$\tau = \frac{1}{r(n_0 + p_0)} \approx \frac{1}{rn_0}$$

- 温度和掺杂一定时,寿命是一个常数
- 寿命与载流子浓度成反比,即半导体电导率越高, 寿命就越短!!!

(2) 大注入条件下 $\triangle p >> n_0 + p_0$

$$\tau = \frac{1}{r\Delta p}$$

• 此时,寿命不再是常数,而是与非子浓度成反比



$$U_{d} = R - G = r(n_{0} + p_{0})\Delta p + r(\Delta p)^{2}$$

$$U_{d} = \Delta p / \tau$$

$$\tau = \frac{\Delta p}{U_{d}} = \frac{1}{r[(n_0 + p_0) + \Delta p]}$$

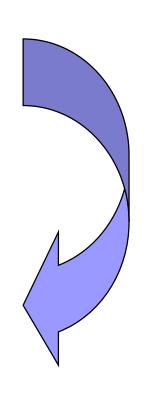
可结合室温下本征光吸收的数据进行理论计算出*r* 直接复合机制下室温时:

硅:
$$r = 10^{-1}$$
据此》 $\tau = 3.5 \text{ s}$

锗:
$$r = 6.5 \times 1$$
据此 m^3/s $\tau = 0.3 \text{ s}$

而实际情况, 硅、锗的寿命值最大不过几毫秒

因此,对于硅、锗而言,直接复合并不是 最主要的复合机构

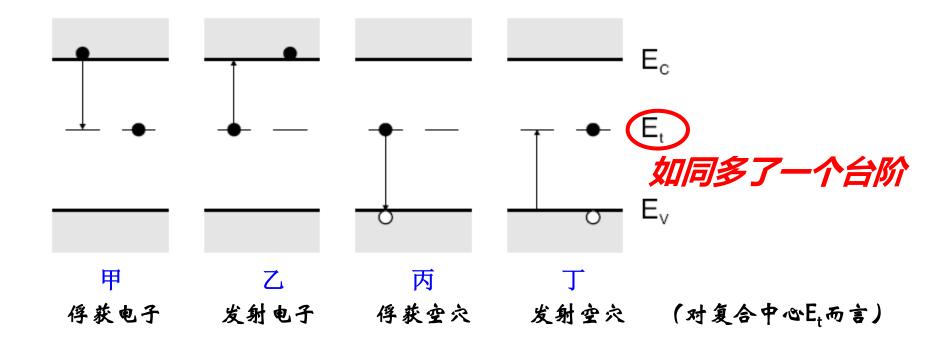


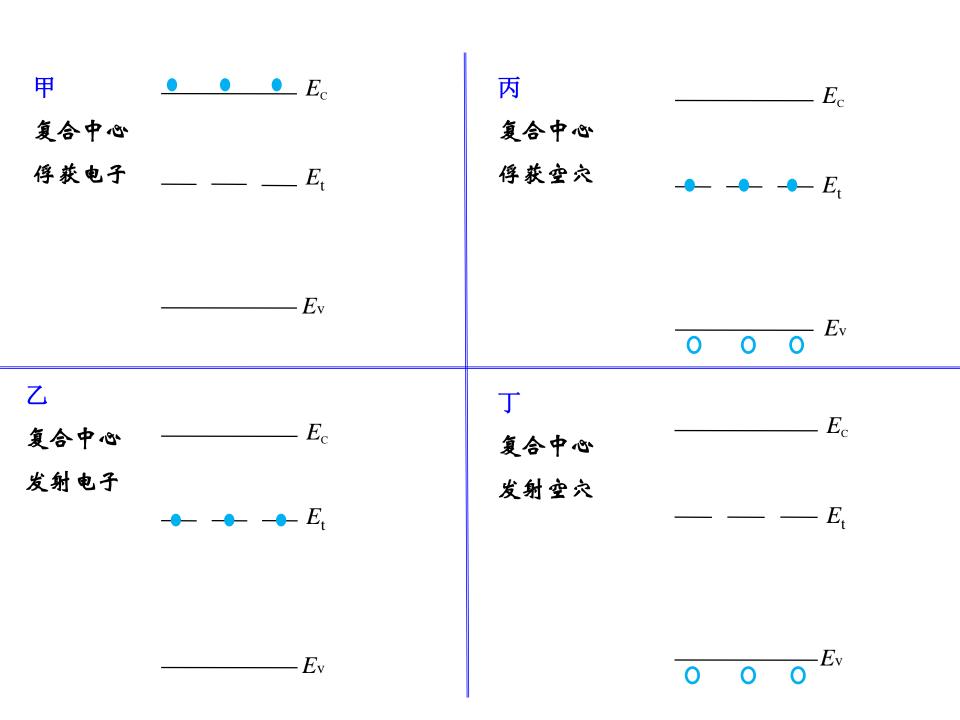
2.间接复合

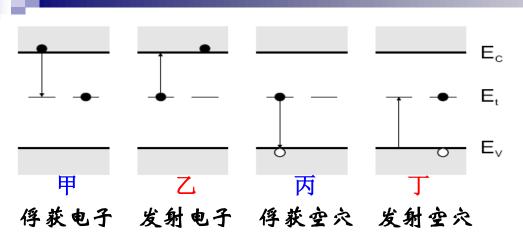
实验现象: 半导体中杂质越多, 或晶格缺陷越多时, 寿命越短

定义: 非平衡载流子通过禁带中的杂质和缺陷能级进行的复合

复合中心:对非平衡载流子的复合起促进作用的杂质和缺陷

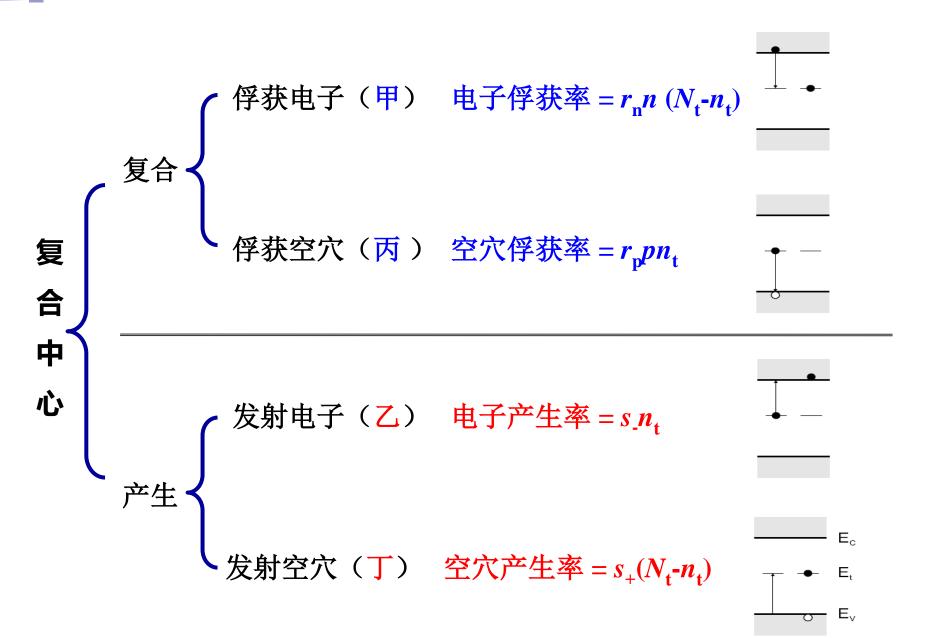


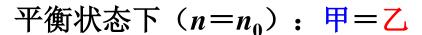




 $(N_t$ 复合中心浓度, n_t 复合中心能级上电子浓度)

- 甲:电子由导带落入空的复合中心能级,称为复合中心俘获电子的过程电子俘获率 = $r_n n (N_t n_t)$, r_n 电子俘获系数
- 乙:电子由复合中心被激发到导带(甲的逆过程),称为发射电子过程电子产生率 = $s_i n_i$,(导带基本是空的,与n无关), s_i 电子激发几率
- 丙:电子由复合中心能级落入价带与空穴复合,称为复合中心俘获空穴的过程 空穴俘获率 = $r_{\rm p}pn_{\rm t}$, $r_{\rm p}$ 空穴俘获系数
- 丁:电子由价带被激发到空的复合中心能级(丙的逆过程),称为发射空穴过程空穴产生率 = $s_+(N_t-n_t)$,(价带基本是满的,与p无关), s_+ 空穴激发几率



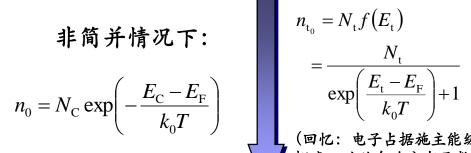




$$r_{\rm n} n_0 (N_{\rm t} - n_{\rm t_0}) = s_{\rm n} n_{\rm t_0}$$

非简并情况下:

$$n_0 = N_{\rm C} \exp\left(-\frac{E_{\rm C} - E_{\rm F}}{k_0 T}\right)$$



概率,此处忽略分布函数中的简并因子)

$$r_{\rm n}N_{\rm C}\exp\left(-\frac{E_{\rm C}-E_{\rm t}}{k_{\rm 0}T}\right)=S_{\rm C}$$



复合中心俘获电子的能力强 则它发射电子的能力也强

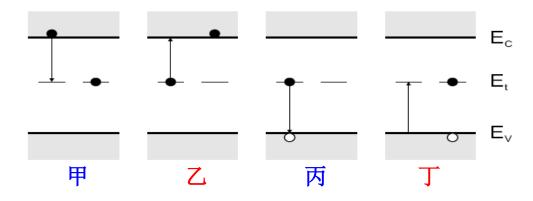
平衡状态下 $(p=p_0)$: 丙=丁

 $S_{+} = r_{\rm p} p_{1}$ Se professe se son se sur se sur

对立过程的内在联系



非平衡状态下:



俘获电子 发射电子 俘获空穴 发射空穴

非平衡载流子净复合率 $U=R-G=\Delta p/\tau$

间接复合机制下,单位时间单位体积内

导带减少的电子数目(甲一乙)=价带减少的空穴数目(丙一丁)

$$U$$
=甲一乙 =丙一丁,(平衡态下,甲=乙,丙=丁, U = 0)

成对复合

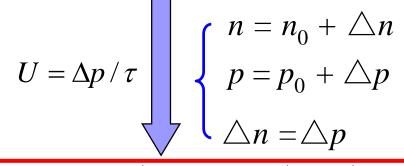
非平衡载流子的复合率 $U = \Psi - C = \mathcal{F} - \mathcal{F}$

利用"甲十丁=乙+丙",
求得
$$n_{t} = N_{t} \frac{(nr_{n} + p_{1}r_{p})}{r_{n}(n+n_{1}) + r_{p}(p+p_{1})}$$

$$n_{1}p_{1} = n_{i}^{2} \frac{n_{1} = N_{C} \exp\left(-\frac{E_{C} - E_{t}}{k_{0}T}\right)}{p_{1} = N_{V} \exp\left(-\frac{E_{t} - E_{V}}{k_{0}T}\right)}$$

间接复合机制下净复合率的通式
$$U = \frac{N_{t}r_{n}r_{p}(np-n_{i}^{2})}{r_{n}(n+n_{1})+r_{p}(p+p_{1})}$$

实验现象: 半导体中杂质越多, 或晶格缺陷越多时,寿命越短



$$\tau = \frac{\Delta p}{U} = \frac{r_{\rm n}(n_0 + n_1 + \Delta p) + r_{\rm p}(p_0 + p_1 + \Delta p)}{N_{\rm t}r_{\rm n}r_{\rm p}(n_0 + p_0 + \Delta p)}$$

$$\tau = \frac{\Delta p}{U} = \frac{r_{\rm n}(n_0 + n_1 + \Delta p) + r_{\rm p}(p_0 + p_1 + \Delta p)}{N_{\rm t}r_{\rm n}r_{\rm p}(n_0 + p_0 + \Delta p)}$$

(1) 小注入条件下 $\triangle p << n_0 + p_0$ $\downarrow p_n$ $\downarrow p_n$

$$\tau = \frac{r_{\rm n}(n_0 + n_1) + r_{\rm p}(p_0 + p_1)}{N_{\rm t}r_{\rm n}r_{\rm p}(n_0 + p_0)}$$
 与非子浓度无关

• n型半导体(强n型区): $n_0 >> p_0$, n_1 , p_1 $\tau = \tau_p = \frac{1}{N_t r_p}$

取决于对少子的俘获系数 • **p**型半导体(强**p**型区):
$$p_0 >> n_0$$
, n_1 , p_1 $\tau = \tau_n = \frac{1}{N_t r_n}$

(2) 大注入条件下
$$\triangle p >> n_0 + p_0$$

(2) 大注入条件下
$$\triangle p >> n_0 + p_0$$
 $\tau = \frac{1}{N_t r_n} + \frac{1}{N_t r_p} = \tau_n^* + \tau_p$

怎样的杂质能级才是有效的复合中心?

$$U = \frac{N_{t}r_{n}r_{p}(np - n_{i}^{2})}{r_{n}(n + n_{1}) + r_{p}(p + p_{1})}$$

$$\tau_{p} = \frac{1}{N_{t}r_{p}}$$

$$\tau_{n} = \frac{1}{N_{t}r_{n}}$$

$$r_{n} = \frac{1}{N_{t}r_{n}}$$

$$r_{n} = r_{p} = r$$

$$r_{n} = r_{p} = r$$

$$U = \frac{N_{\rm t} r \left(np - n_{\rm i}^2 \right)}{n + p + 2n_{\rm i} \text{ch} \left(\frac{E_{\rm t} - E_{\rm i}}{k_0 T} \right)}$$

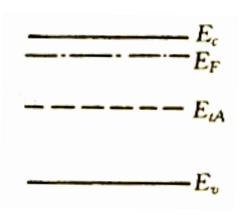
 $E_{\rm t} = E_{\rm i}$

U趋向极大

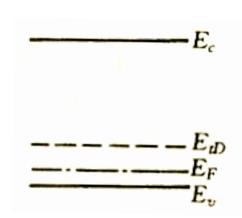
位于禁带中央附近 的深能级是最为有 效的复合中心

(远离禁带中央的浅能 级,不能起有效的复合 中心作用)

间接复合的实例: 金在硅中的复合作用(自学)



金在硅中可形成双重 能级(受主能级 E_{tA} 和 施主能级 E_{tD}),两个 都是深能级,但并不 是同时起作用!



n型: E_{tA} 起作用 Au^- 对空穴的 r_p

 $p型: E_{tD}$ 起作用 Au^+ 对电子的 r_n

- 通过控制金浓度,能够有效改变少数载流子寿命
- 少量的有效复合中心即可大大缩短寿命,而对电阻率影响小
- 在开关器件及有关电路中作为缩短少数载流子寿命的有效手段

3.表面复合

样品 ∫表面积大,寿命短 形状 │表面积小,寿命长



表面复合

[表面晶格的不完整引入缺陷] [表面吸附杂质

● 同时考虑体内复合与表面复合时,寿命要比单纯由体内复合决定时的寿命短

$$\frac{1}{\tau} = \frac{1}{\tau_{\rm V}} + \frac{1}{\tau_{\rm S}}$$

- 良好而稳定的表面有利于降低表面复合,从而提高晶体管和集成电路的稳定 性和可靠性
- 某些物理测量中,为了消除金属探针注入效应的影响,要设法增大表面复合

小结:

"寿命"是描述非子复合快慢的物理量,它与半导体材料的性质(缺陷、杂质及表面状态等)密切相关。对 τ的测量是鉴定半导体材料纯度和晶体结构完整性的常规手段之一:少子寿命越长,材料纯度和晶体结构完整性就越理想。

比较

直接复合

间接复合

小注入

$$\tau = \frac{1}{r(n_0 + p_0)}$$

强**n**型
$$\tau = \tau_{p} = \frac{1}{N_{t} r_{p}}$$
强**p**型
$$\tau = \tau_{n} = \frac{1}{N_{t} r_{n}}$$

大注入

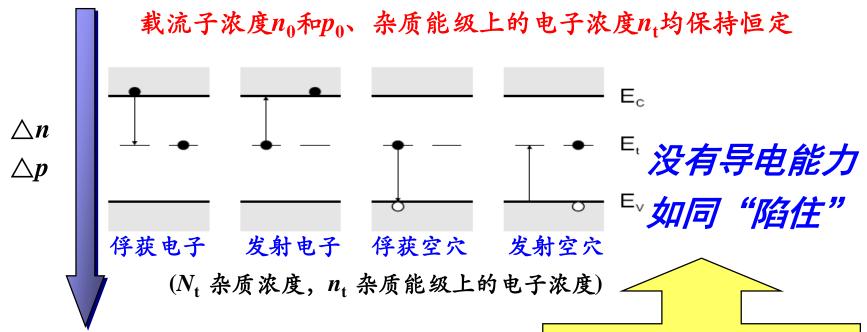
$$\tau = \frac{1}{r\Delta p}$$

$$\tau = \frac{1}{N_{\rm t}r_{\rm n}} + \frac{1}{N_{\rm t}r_{\rm p}} = \tau_{\rm n} + \tau_{\rm p}$$

4.4 陷阱效应

热平衡时

杂质能级上的电子通过载流子的俘获和发射过程,与载流子之间保持平衡



非平衡状态

杂质能级上的电子浓度发生改变

· n_t增加, · n_t减少, 收容了部分非平衡电子 收容了部分非平衡空穴

1.定义

陷阱的存在大大增长了从非平衡态恢复到平衡态的驰豫时间

陷阱效应:杂质能级积累非平衡载流子的作用。

所有杂质能级都有一定的陷阱效应,但一般只把具有显著 陷阱效应 (即积累的非平衡载流子数目可以和导带/价带中的 非平衡载流子数目相比拟)的杂质能级称为陷阱,相应的杂质 或缺陷称为陷阱中心。

思考1: 陷阱中心和复合中心的区别?

复合中心: $r_{\rm n} \approx r_{\rm p}$ 能够俘获两种不同载流子而复合掉

而陷阱中心对两种载流子的俘获能力必然相差很大个

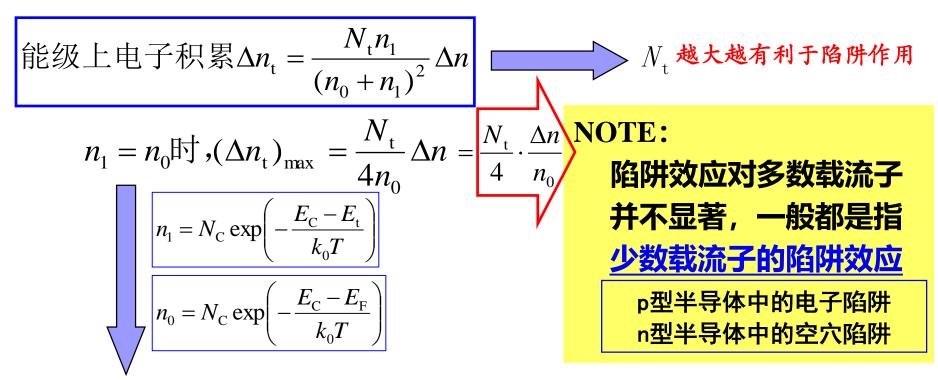
电子陷阱: $r_{\rm n} >> r_{\rm p}$ 易俘获电子而难以俘获空穴,电子无法复合,"陷"在杂质能级上

空穴陷阱: $r_{\rm p} >> r_{\rm n}$ 易俘获空穴而难以俘获电子, 空穴无法复合, "陷" 在杂质能级上

先通过发射形成载 流子, 然后再通过 其它复合中心复合

思考2: 杂质能级成为陷阱中心还与哪些因素相关?

除了对载流子俘获系数的大小区别之外,还取决于<mark>杂质的数量</mark> 及其能级的位置



杂质能级与平衡时的费米能级重合时,陷阱作用最强(Why?)

- $ightharpoons E_t A E_F$ 以下时,已被电子填满,不能起陷阱作用
- lacktriangle $E_{
 m t}$ 在 $E_{
 m F}$ 以上时,基本空着,适于陷阱,但越高则越易激发到导带,陷阱作用随之减弱

4.5 非平衡状态下载流子的运动

1.非平衡载流子的扩散运动

平衡态时, 对均匀半导体而言载流子浓度恒定且分布均匀, 无扩散运动

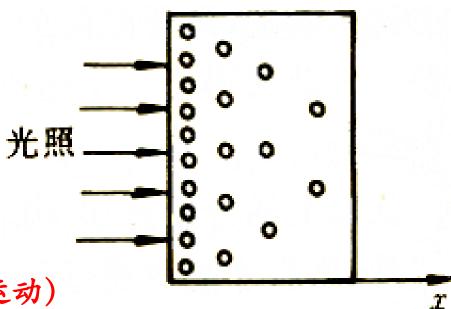
当浓度不均匀时,或者说存在

浓度梯度 时:扩散运动

"边产生、边扩散、边复合"

(样品足够厚时)

(如果有外电场作用则还有漂移运动)



非平衡载流子由表向里进行扩散

考察一维情况下, $\Delta p(x)$

n型半导体中非平衡少数载流子(空穴)的扩散运动

浓度梯度 =
$$\frac{\mathrm{d}\Delta p(x)}{\mathrm{d}x}$$

空穴扩散流密度 S_{p} : 单位时间通过垂直于x轴的单位面积的空穴数目

一维扩散定律

$$S_{p}(x) = D_{p} \frac{d\Delta p(x)}{dx}$$

由浓度高处向低处扩散

空穴扩散系数,单位cm²/s,反映扩散本领的大小

光照恒定时,表面处非子浓度恒定,其在内部各处的浓度也保持恒定,即不随时间变化,产生、扩散和复合三者动态平衡——稳态扩散

空穴积累率(产生后向体内扩散而在体内某处单位体积内的积累数目) = 空穴复合率(扩散过程中因复合而消失)

$$-\frac{dS_{p}(x)}{dx} = D_{p} \frac{d^{2}\Delta p(x)}{dx^{2}} = \frac{\Delta p(x)}{\tau_{p}}$$
 -维稳态扩散方程

其通解为:
$$\Delta p(x) = A \exp\left(-\frac{x}{L_p}\right) + B \exp\left(\frac{x}{L_p}\right)$$

其中 $L_{\rm p}=\sqrt{D_{\rm p} au_{\rm p}}$,定义为非平衡载流子的扩散长度,它与非子的扩散系数及寿命有关,标志着非子在因复合而消失前所能扩散深入样品的平均距离

м

对于足够厚的样品 代入边界条件:

$$\begin{cases} x \to \infty \text{时}, \Delta p(\infty) \to 0 \\ x = 0 \text{时}, \Delta p(0) = (\Delta p)_0 \end{cases}$$
得到
$$\Delta p(x) = (\Delta p)_0 e^{-x/L_p}$$

表明非平衡载流子浓度从光照表面向内部按指数衰减

当
$$x = L_p$$
 时: $\Delta p(L_p) = (\Delta p)_0 / e$

扩散长度 L_p 等于非平衡载流子从注入表面向体内边扩散边复合的运动过程中,其浓度由 $(\Delta p)_0$ 降低到 $(\Delta p)_0$ /e所经过的距离

不要混淆! 光照撤离后非子浓度随时间按指数规律衰减 $\Delta p(t) = (\Delta p)_0 e^{-t/\tau}$ $\Delta p(\tau) = (\Delta p)_0 / e$

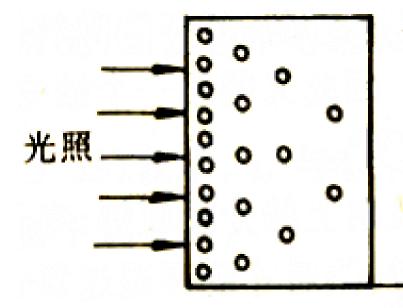
2.非平衡载流子的扩散电流

扩散流密度

扩散电流密度

$$S_{p}(x) = -D_{p} \frac{\mathrm{d}\Delta p(x)}{\mathrm{d}x}$$

$$S_{n}(x) = -D_{n} \frac{d\Delta n(x)}{dx}$$



$$(J_{\rm p})_{\sharp r} = -qD_{\rm p} \frac{\mathrm{d}\Delta p(x)}{\mathrm{d}x} > 0$$

$$(J_{\mathbf{n}})_{\sharp} = qD_{\mathbf{n}} \frac{\mathrm{d}\Delta n(x)}{\mathrm{d}x} < \mathbf{0}$$

两种电流方向相反

(因为扩散运动方向相同, 而电性相反)

$$\frac{\mathrm{d}\Delta p(x)}{\mathrm{d}x} < 0 \qquad \frac{\mathrm{d}\Delta n(x)}{\mathrm{d}x} < 0$$

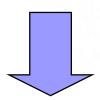
I

3.非平衡载流子的漂移运动和漂移电流

"边产生边扩散边复合"

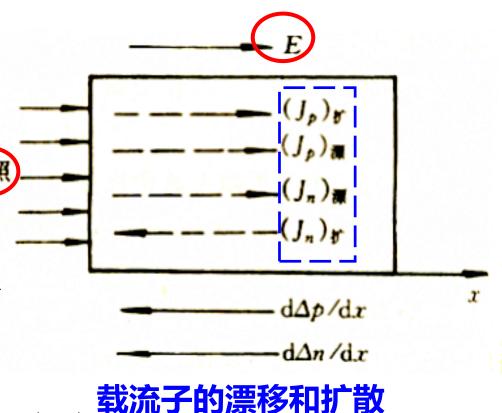
(如果有外电场作用则 还有漂移运动)

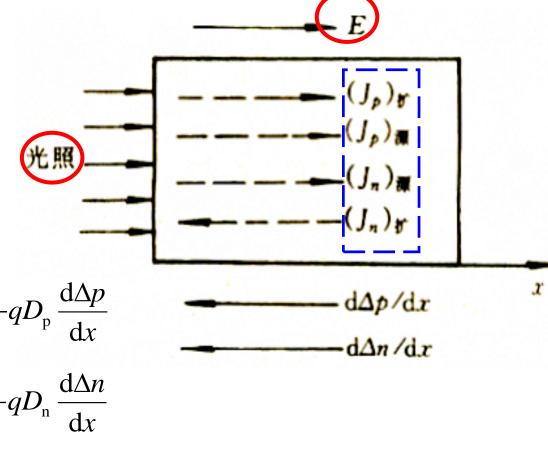
除了平衡载流子以外,非平衡载流子 对漂移电流也有贡献



$$(J_{\mathbf{n}})_{\mathbb{R}} = n\mu_{\mathbf{n}}q \mid E \mid = (n_0 + \Delta n)q\mu_{\mathbf{n}} \mid E \mid$$

$$(J_{\mathbf{p}})_{\mathbf{g}} = pq\mu_{\mathbf{p}} \mid E \mid = (p_0 + \Delta p)q\mu_{\mathbf{p}} \mid E \mid$$





扩散和漂移同时存在时:

$$J_{p} = (J_{p})_{\text{m}} + (J_{p})_{\text{m}} = pq\mu_{p} |E| - qD_{p} \frac{d\Delta p}{dx}$$

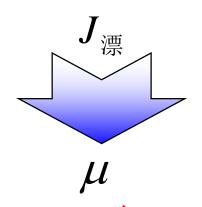
$$J_{n} = (J_{n})_{\text{m}} + (J_{n})_{\text{m}} = nq\mu_{n} |E| + qD_{n} \frac{d\Delta n}{dx}$$

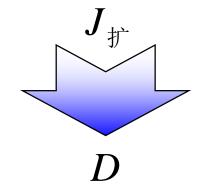
$$J = J_{p} + J_{n} = \boxed{q \mid E \mid \left(p\mu_{p} + n\mu_{n}\right)} + \boxed{q \left(D_{n} \frac{d\Delta n}{dx} - D_{p} \frac{d\Delta p}{dx}\right)}$$

J漂

/扩

$$J = J_{p} + J_{n} = q |E| \left(p\mu_{p} + n\mu_{n}\right) + q \left(D_{n} \frac{d\Delta n}{dx} - D_{p} \frac{d\Delta p}{dx}\right)$$





在外加电场作用下的漂移运动

存在浓度梯度时的扩散运动

均反映了载流子作定向运动(形成宏观电流)的难易程度

漂移运动(迁移率)
$$\mu_{n}$$
、 μ_{p} **存在联系** $\frac{D}{\mu} = \frac{k_{0}T}{q}$ 扩散运动(扩散系数) D_{n} 、 D_{p} **爱因斯坦关系式** $\frac{D}{\mu} = \frac{k_{0}T}{q}$ $\frac{P}{Q}$ $\frac{P}{Q}$ $\frac{P}{Q}$

$$\frac{D}{\mu} = \frac{k_0 T}{q}$$

NEXT: 进一步讨论扩散和漂移同时存在时的少子的运动规律

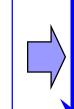
均匀半导体,光照恒定时,表面处非子浓度恒定,其在内部各处的浓度也保持恒定,即不随时间变化,产生、扩散和复合达到平衡——稳态扩散 "边产生边扩散边复合"

空穴积累率 (因扩散而积累) = 空穴复合率 (因复合而消失)

$$-\frac{dS_{p}(x)}{dx} = D_{p} \frac{d^{2}\Delta p(x)}{dx^{2}} = \frac{\Delta p(x)}{\tau_{p}}$$

有外电场作用则还有漂移运动,恒场下因漂移工产生的穴穴和果率 1 dJ $d\Delta p(x)$

移而产生的空穴积累率 = $-\frac{1}{q}\frac{dJ}{dx} = -\frac{\mathrm{d}\Delta p(x)}{\mathrm{d}x}\mu_{\mathrm{p}}|E|$



一维稳态扩散方程

非稳态下(比如光照撤除)

还是时间的函数

$$D_{p} \frac{d^{2} \Delta p(x)}{dx^{2}} - \frac{d \Delta p(x)}{dx} \mu_{p} |E| = \frac{\Delta p(x)}{\tau_{p}}$$

$$\frac{\partial \Delta p}{\partial t} = D_{p} \frac{\partial^{2} \Delta p}{\partial x^{2}} - \frac{\partial \Delta p}{\partial x} \mu_{p} |E| - \frac{\Delta p}{\tau_{p}}$$

苗述了非平衡(少数)载流<mark>子的运动规律</mark>

$$\frac{\partial \Delta p}{\partial t} = D_{\rm p} \frac{\partial^2 \Delta p}{\partial x^2} - \frac{\partial \Delta p}{\partial x} \,\mu_{\rm p} |E| - \frac{\Delta p}{\tau_{\rm p}}$$

材料不均匀时(平衡载流子 p_0 也随x变化) 外电场不均匀(场强E也随x变化) 以及其他外界条件引起的浓度变化(g_n)

思考: 载流子运动方程的通式是什么?

漂移运动和扩散运动同时存在,并考虑载流子复合和产生的各种因素

5.连续性方程 仍考察一维情况下n型半导体中的少数载流子空穴

扩散: 空穴积累率 = $-\frac{dS_p(x)}{dx}$ = $D_p \frac{d^2p}{dx^2}$

稳态时:
$$D_{p} \frac{d^{2}p}{dx^{2}} - \mu_{p} |E| \frac{dp}{dx} - \mu_{p} p \frac{d|E|}{dx} + g_{p} = \frac{\Delta p}{\tau_{p}}$$

非稳态时:
$$\frac{\partial p}{\partial t} = D_{\rm p} \frac{\partial^2 p}{\partial x^2} - \mu_{\rm p} |E| \frac{\partial p}{\partial x} - \mu_{\rm p} p \frac{\partial |E|}{\partial x} + g_{\rm p} - \frac{\Delta p}{\tau_{\rm p}}$$

连续性方程反映了半导体中少数载流子运动的普遍规律。 它是研究半导体器件原理的基本方程之一。

M

自学:连续性方程的应用

(1) 电导衰减法测寿命

$$\frac{\partial p}{\partial t} = D_{p} \frac{\partial^{2} p}{\partial x^{2}} - \mu_{p} |E| \frac{\partial p}{\partial x} - \mu_{p} p \frac{\partial |E|}{\partial x} - \frac{\Delta p}{\tau_{p}} + g_{p}$$

◆ 光照在均匀的n型半导体中均匀地产生非平衡载流子

$$\partial p/\partial x = 0, \quad \partial p/\partial t = \frac{\partial \Delta p}{\partial t}$$

- ◆ 假设没有电场,且 $g_p=0$
- ◆ t=0时,光照停止, $(\triangle p)_0$

$$\frac{\partial \Delta p}{\partial t} = -\frac{\Delta p}{\tau_{\rm p}} \Rightarrow \Delta p = (\Delta p)_0 \exp\left(-\frac{t}{\tau_{\rm p}}\right)$$

м

(2) 求恒定注入下的电流密度

假设在一块均匀掺杂的n型半导体表面恒定注入少数载流子 $\triangle p$,计算无电场且 g_n =0时,小注入情况下的电流密度。

恒定注入少子
$$\partial p/\partial t = 0$$

$$E = 0$$

$$g_p = 0$$

$$D_p \frac{d^2 \Delta p}{dx^2} = \frac{\Delta p}{\tau_p}$$

$$(- 4 \frac{1}{2} \frac{$$

说明:样品足够厚时,注入的空穴所形成的扩散电流相当于该处 $J_{\rm p}=pq\overline{v}_{
m d}$ 的空穴非子以速度 $D_{
m p}/L_{
m p}$ 运动的结果。注入表面处(x=0)的空穴电流密度为 $q\frac{D_{
m p}}{L}(\Delta p)_{
m 0}$