北京化工大学 2007——2008 学年第一学期 《半导体物理学》期末考试试卷 A

MINI T 1 4 1 2 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1
--

班级:	姓名:		学号:	分数:_	
题号	_	=	三	四	总分
得分					
	0 (每空2分,		5 HHD2+		3 전 - C: 삼 문 # #7
					引,Si 的导带极
	渊区的_ <u>[100]</u>	万同上,而	Ge 的导带极小	值位于布里渊	区的[111]_方
向上。					
2. 按照半导体				导体中的杂质	可以分为
间隙式杂质					
					勺 0.12m₀,相对介
电常数为16,					
4. 室温下, k	T/q=0.025V,	己知 Si 的电子	子迁移率为 140	Ocm²/(V·S), Л	训该材料中的电子
扩散系数为	$35 \text{cm}^2/\text{s}$				
5. 如果价带	5 中 的 电 子 满	声足玻耳兹曼	5分布,则价	带中的空穴	次度表达式为
$\underline{N_{\mathbf{v}}} = \underbrace{N_{\mathbf{v}}} = $	/k ₀ T]; 室	温时,半导体	Si 中掺入 Al,	掺杂浓度为N	A, Al 已基本全部
电离,在此条何	牛下,该半导体	的电中性条件	·为	; 费米能级为	$^{-1}E_{V}-k_{0}T\ln\frac{N_{A}}{N_{V}}$
					其电子迁移率为
1250cm ² /	((vs)。				
7. pn 结电容7	有两个来源,村	艮据其来源,分	↑别是, <u>势</u> 垒	<u> 电容和_</u>	广散电容。
8. pn 结加反向	句偏压时,流过	t pn 结的电流	比由扩散理论征	导到的理论值要	要大,而且随反向
偏压的增加而:	缓慢增加,除	扩散电流外,i	亥电流还包括_	势垒区的产	生电流。
9. n 型 Si 掺杂	k浓度为 10 ¹⁵ cm	⁻³ ,其功函数为	y 4.31eV,电子	辛和势为4.1	5eV,镍的功函数
为 4.50eV,则	镍与该n型Si	紧密接触后,	半导体一边的	电子势垒高度	为0.19eV,
金属一边的电	子势垒高度为	<u>0.35</u> eV。			

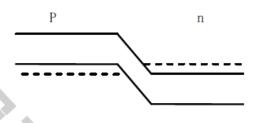
- 二、简答题(每题5分,共20分)
- 1. 说明长声学波对载流子产生散射的机制。

长纵声学波传播时引起原子分布的疏密变化,在一个波长内,一半处于压缩状态,一半处于膨胀状态。而禁带宽度随原子间距而变化,疏处禁带宽度变小,密处变大。禁带宽度的改变反映出导带底和价带顶的升高或降低,这时同处于导带底或价带顶的电子或空穴,在半导体的不同地点,其能量就有差别。所以,纵波引起的能带起伏,就其对载流子的作用来讲,如同产生了一个附加的势场,这一势场破坏了原来势场的严格周期性,对载流子产生散射。

 何为间接复合?并说明间接复合的四个过程。、 间接复合是非平衡载流子通过禁带中的复合中心的复合。 具体的四个过程为: 复合中心俘获导带中的电子; 复合中心向导带发射电子; 复合中心停获价带的空穴; 复合中心向价带发射空穴。

3. 画图说明隧道二极管的正向电流电压特性,并给出解释。

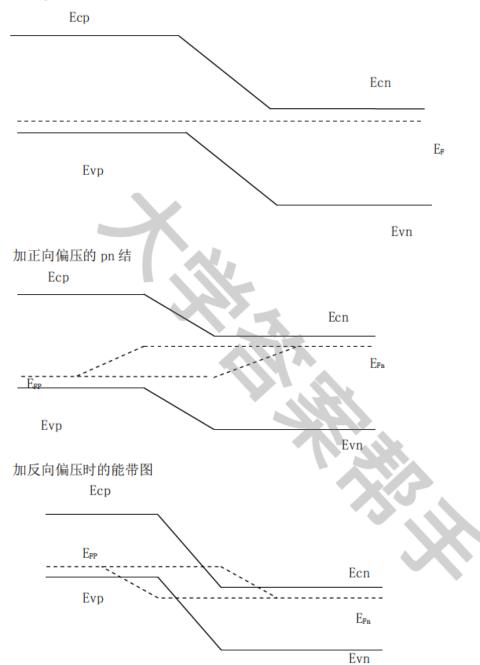
对于两边都是重掺杂的 pn 结,n 型半导体的费米能级进入了导带,p 型半导体的费米能级进入了价带。当加一较小的正向电压时,n 区能带相对 p 区升高 qV, 这时结两边能量相等的量子态中,p 区价带的费米能级以上有空的量子态,而 n 区导带费米能级以下有量子态被电子占据,并且两边都是重掺杂的 pn 结势垒区很薄,n 区的电子可以



隧穿进入 p 区, 形成电流。当 n 区导带底与 p 区的费米能级持平, 电流达到最大, 之后随电压升高, 两边能量相等的量子态数目减少, 电流减小, 产生负阻特性。

4. 说明 pn 结扩散电容的产生机制。

Pn 结加正向电压时, 电子自 n 区一侧注入 p 区, 空穴由 p 区注入 n 区, 并在扩散区内 形成少子的积累, 为了保持电中性, 各区的多子也会有相应的积累。当外电压变化时, 积累的电荷会随着变化, 产生扩散电容。 三、(10 分)画出平衡 pn 结及加正向和反向电压时 pn 结的能带图。 平衡 pn 结



四、(10分)理想 pn 结加正向电压 V,

- 1. 求出势垒区边界 x=-xp(p区一侧)和 x=xn(n区一侧)处的少数载流子浓度。
- 2. 求出通过 pn 的总电流。

(已知空穴在 n 区的扩散系数为 Dp,寿命为 τp,扩散长度为 Lp; 电子在 p 区的扩散系数为 Dn,寿 命为 τn,扩散长度为 Ln)

解:
$$1. \oplus n_p(-x_p)p_p(-x_p) = n_i^2 \exp(\frac{qV}{k_oT})$$
得
$$n_p(-x_p) = n_{po} \exp(\frac{qV}{k_0T}) \qquad \Delta n_p(-x_p) = n_{po} [\exp(\frac{qV}{k_0T}) - 1]$$

$$\oplus \qquad n_n(x_n)p_n(x_n) = n_i^2 \exp(\frac{qV}{k_oT})$$
得
$$p_n(x_n) = p_{no} \exp(\frac{qV}{k_0T}) \qquad \Delta p_n(x_n) = p_{no} [\exp(\frac{qV}{k_0T}) - 1]$$

2. 在稳态时, 空穴的扩散方程为 $D_p \frac{d^2 \Delta p_n}{dx^2} - \frac{\Delta p_n}{\tau} = 0$

解为
$$\Delta p_n(x) = p_{n0} \left[\exp\left(\frac{qV}{k_o T}\right) - 1 \right] \exp\left(\frac{x_p + x}{L_n}\right)$$

电流为
$$J_p(x_n)=-qD_p\frac{d\Delta p_n(x)}{dx}_{x=xn}=\frac{qD_pp_{n0}}{L_p}[\exp(\frac{qV}{k_0T})-1]$$
同理,在 $x=-xp$ 处,电子的扩散电流为

同理,在 x=-xp 处,电子的扩散电流为

$$J_n(-x_p) = -qD_n \frac{d\Delta n_p(x)}{dx}_{x=-xp} = \frac{qDnn_{p0}}{L_n} \left[\exp(\frac{qV}{k_0T}) - 1 \right]$$

总电流为

$$J = (\frac{qDnn_{p0}}{L_n} + \frac{qD_p p_{n0}}{L_p})[\exp(\frac{qV}{k_0 T}) - 1]$$