









### 半导体基础知识

# 半导体材料的结构与特点载流子及其运动 PN结

复旦大学电子工程系

陈光梦





陈光梦

- Si,Ge,GaAs,...
- 4价元素或化合物
- 电阻率介于导体 与绝缘体之间
- 具有类似的结构





### 本征半导体

陈光梦

复旦大学电子工程系

## 4价元素,外层有4个电子 每个原子与周围4个原子形成共价键 本征激发:价电子受热(或光照)获得能量→ 脱离共价键→载流子(电子与空穴)

- ▶由于本征激发的载流子浓度不高,所以本征半导体材料的电阻率较高
- ▶ 由于本征激发受温度与光照的影响较大,所以本征半导体材料的电阻率对于温度和光照敏感





### 杂质半导体

陈光梦

复旦大学电子工程系

施主杂质 □V族元素 □ 共价键多余1个电子 □ 材料中电子多于空穴 □N型半导体 受主杂质 □Ⅲ族元素 □ 共价键缺少1个电子 □ 材料中空穴多于电子 □P型半导体

+4+4+4自由电子 +5 +4 +4+4+4+4+4 +4 +3



### 杂质半导体中的载流子浓度

- 多数载流子(简称多子)基本上由掺杂形成,所以多子浓度接近掺杂浓度
- 少数载流子(简称少子)由本征激发形成
- 多子浓度远大于少子浓度

陈光梦

若在一块半导体材料中同时掺入施主杂质 和受主杂质,则产生杂质补偿作用,杂质 半导体的特性由掺杂浓度高的杂质所决定



### 载流子的运动

陈光梦

复旦大学电子工程系

#### ■扩散

□载流子浓度梯度作用下载流子定向运动

□扩散电流的大小取决于载流子浓度梯度以及载 流子的扩散系数



□外电场作用下的载流子定向运动
 □迁移率:平均漂移速度的比例因子,空穴和电子的迁移率分别记为µ<sub>p</sub>和µ<sub>p</sub>



### PN结

复旦大学电子工程系

- 利用杂质补偿原理,在P型和N型半导体的界面上 形成PN结
- 在PN结的界面上发生载流子的扩散

陈光梦

■ 由于复合作用,界面上载流子被耗尽(耗尽层)





- 耗尽层内由于离子带电形成空间电荷区
- 空间电荷形成内建电场

陈光梦

复旦大学电子工程系

内建电场引起的漂移运动与扩散运动方向相反,最 终阻止载流子的进一步移动





### PN结的势垒高度

陈光梦

复旦大学电子工程系

## 由于空间电荷区存在内建电场,电子在各处的电势能不同,形成势垒



$$V_B = \frac{kT}{q} \ln \frac{N_A \cdot N_D}{n_i^2} = V_T \ln \frac{N_A \cdot N_D}{n_i^2}$$

$$\frac{dV_B}{dT} \approx -2mV/^{\circ}C$$



### 正向偏置的PN结

陈光梦

复旦大学电子工程系



# 外电场与内建电场方向相反 势垒宽度减小,势垒高度降低 少子漂移削弱,多子扩散加强 产生很大的正向电流



### 反向偏置的PN结

陈光梦

复旦大学电子工程系



外电场与内建电场方向相同
势垒宽度增加,势垒高度增加
多子扩散削弱,少子漂移有加强趋势
由于少子数目有限,反向电流很小



# PN结的伏安特性 $I = I_{s} \left[ \exp(\frac{qV}{kT}) - 1 \right] = I_{s} \left[ \exp(\frac{V}{V_{T}}) - 1 \right]$

陈光梦

*I*<sub>s</sub>是PN结的反向饱
 和电流

复旦大学电子工程系

- *I*。正比于PN结的面积、电子和空穴的扩散系数、平衡载流子浓度,反比于载流子扩散长度
- 对于硅PN结来说, *I<sub>s</sub>*≈(10<sup>-14</sup>~10<sup>-15</sup>)A





### PN结的伏安特性的特点

陈光梦

复旦大学电子工程系

#### 正向电流基本上服从指数规律。当V>4V<sub>T</sub> 后,有

$$I = I_{s} \left[ \exp(\frac{V}{V_{T}}) - 1 \right] \approx I_{s} \exp(\frac{V}{V_{T}})$$
$$V_{T} = \frac{kT}{q} = 26 \text{mV}, \quad (300 \text{K})$$

# 反向电流基本上是恒值,等于-*I*<sub>s</sub> 单向导电特性



### PN结的击穿特性

陈光梦

复旦大学电子工程系

# 反向电压增加到达某个极限时,流过PN结的反向电流突然增加,称为PN结的击穿





### 雪崩击穿

复旦大学电子工程系

陈光梦

 反向电压增加 → 势垒区内的电场强度增加 → 势 垒区内的载流子动能增加 → 碰撞加剧 → 原子电 离 → 新产生载流子(电子和空穴) → 进一步增 加碰撞





### 齐纳击穿

复旦大学电子工程系

陈光梦

高掺杂 → 势垒区薄 → 足够高的场强 → 价
 电子获得足够的能量 → 脱离共价键的束缚
 成为自由电子

- 高掺杂的PN结的击穿电压比较低,大致低于5~6V
- 具有负温度系数



### PN结的扩散电容

陈光梦

复旦大学电子工程系

2013/9/22

## 正向偏置情况下,空间电荷区两侧由对方区域注入的非平衡少数载流子的堆积



# 只存在于正向偏置情况扩散电容的大小与流过PN结的正向电流成正比



### PN结的势垒电容

陈光梦

复旦大学电子工程系

### 势垒两侧空间电荷数目以及空间电荷区宽度的改变,类似平板电容



C<sub>B0</sub>是偏置电压为零时的势垒电容

 偏置电压越负,势垒电容量越小。非线性电容
 *m*为结电容梯度因子。线性缓变结,*m*=1/3;突 变结,*m*=1/2;超突变结,*m*=1/2~6



### 半导体二极管

结构与伏安特性



主要特性参数

其他类型的二极管

复旦大学电子工程系

陈光梦



### 二极管的结构与电路符号

陈光梦





复旦大学电子工程系



### 二极管的伏安特性

陈光梦

复旦大学电子工程系



#### 硅二极管的导通电压大致为0.6~0.8V

#### 理想二极管模型

陈光梦

复旦大学电子工程系

■ 只考虑二极管 的单向导电 性, 忽略所有 其他因素 ■适用于定性分 析二极管电路 的功能





### 理想二极管模型的应用

陈光梦

复旦大学电子工程系



#### 半波整流电路

#### 

### 半波整流电路的平均输出电压

陈光梦

$$\overline{V_o} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\pi} V_m \sin(\omega t) d(\omega t) = \frac{V_m}{\pi} \approx 0.318 V_m$$





#### 带导通阈值的理想二极管模型

陈光梦



#### 考虑了二极管导通时的正向压降,可以用于一般的定量 估算。通常在估算时,硅二极管的正向导通电压取0.7V



### 二极管工作于交流小信号情况

陈光梦





### 交流小信号线性近似模型

陈光梦

近似条件:  $\Delta V_D$ 的振幅很小,忽略非线性因素  $\Delta I_D = g_D \Delta V_D$ 



$$g_D = \frac{d}{dV_D} (I_s e^{\frac{V_D}{V_T}}) \bigg|_{V_D = V_{DQ}} = \frac{I_{DQ}}{V_T}$$





### 应用小信号近似模型的注意点

陈光梦

- 只适合于线性近似,在必须考虑非线性效应的场合(例如大信号)不适用
- 只适合于低频,在高频场合不适用(要考虑电容等作用)
- Q考虑二极管对于交流信号的影响时,理 想二极管和阈值电压不起作用



### 二极管线性化近似的条件

陈光梦

2013/9/22

复旦大学电子工程系



#### 复旦大学电子工程系 陈光梦





#### 若要求相对误差小于5%,则 $v_d < 0.1V_T$



### 二极管的主要特性参数

陈光梦





### 部分半导体二极管实物图片

陈光梦



复旦大学电子工程系





陈光梦

复旦大学电子工程系

- 工作原理:利用PN结反向击穿后二极管两端电压 基本保持不变的特点
- 工作状态: 总是工作在反向击穿状态





### 稳压管的主要特性参数

陈光梦

- 稳定电压 V<sub>Z</sub>: 稳压管正常工作(电流为稳定电流
   I<sub>Z</sub>)时两端的电压
- 稳定电流 I<sub>Z</sub>: 稳压管正常工作时的参考电流值
- 额定功耗 P<sub>m</sub>: 稳压管不致损坏的最大功率消耗
- 动态内阻  $r_z$ : 稳压管正常工作时的交流电阻,等 于 $\Delta V_z / \Delta I_z$



### 稳压管电路的估算

陈光梦

复旦大学电子工程系



稳压管的主要参数:  $V_Z = 6V \setminus I_Z = 10$ mA、 $I_{Z(min)} = 5$ mA、  $I_{Z(max)} = 30$ mA、 $r_Z = 5\Omega$ 负载电阻  $R_L = 600\Omega$ ,限流电阻  $R = 330\Omega$ 试估算输入电压  $V_i = 12V$ 时流过稳压管的电流 并估算输入电压  $V_i$ 从 12V 变化到 16V 时输出电压的变化


#### 复旦大学电子工程系 陈光梦



由于  $V_Z = 6V$ ,可以认为在正常工作时  $V_o = 6V$ 

所以 
$$I_R = \frac{V_i - V_o}{R} = \frac{12 - 6}{330} \approx 18 \text{ (mA)}$$
  
流过负载电阻 $R_L$ 的电流  $I_{RL} = \frac{V_o}{R_L} = \frac{6}{600} = 10 \text{ (mA)}$ 

流过稳压管的电流  $I_D = I_R - I_{RL} = 18 - 10 = 8 (mA)$ 





复旦大学电子工程系

2013/9/22

陈光梦

根据同样算法, $V_i = 16V$ 时流过稳压管的电流 $I_D \approx 20$ mA 所以, $\Delta I_D = (20-8) = 12$ mA  $\Delta V_O = \Delta V_Z = r_Z \cdot \Delta I_D = 5 \times 12 = 60$ (mV) 输入电压从12V变化到16V,相对变化量是33%,而输出 电压的相对变化量为1%



#### 复旦大学电子工程系 陈光梦



负载电阻电流  $I_L = V_Z / R_L$  限流电阻电流  $I_R = (V_i - V_Z) / R_L$ 所以稳压管电流  $I_z = I_R - I_L$  $\exists \square \left\{ (V_{i(max)} - V_Z) / R - V_Z / R_L < I_{Z(max)} \\ (V_{i(min)} - V_Z) / R - V_Z / R_L > I_{Z(min)} \right\}$ 因此限流电阻设置为  $\frac{\overline{V_{i(max)}} - \overline{V_Z}}{\overline{V_Z / R_L + I_{Z(max)}}} < R < \frac{\overline{V_{i(min)}} - \overline{V_Z}}{\overline{V_Z / R_L + I_{Z(min)}}}$ 

 $250\Omega < R < 400\Omega$ 取值  $R = 330\Omega$ 估算 2013/9/22



### 稳压电路的性能指标

陈光梦

复旦大学电子工程系

■ 稳压系数S  $S = \frac{\Delta V_o / V_o}{\Delta V_i / V_i} \Big|_{R_L = \text{Constant}}$ 

 前面的例子,稳压系数 S = 1%÷33% = 0.03
 稳压系数也可以通过交流等效电路来求解,其 物理意义更为清晰:它就是限流电阻与稳压管 动态内阻的分压关系



#### 稳压系数的估算

陈光梦

复旦大学电子工程系

■ 稳压管电流  $I_Z = V_i / R - V_Z / (R / R_L)$ 

管电流变化  $\Delta I_Z = \Delta V_i / R - \Delta V_Z / (R / R_L)$  管电压变化  $\Delta V_Z = r_Z \cdot \Delta I_Z = \frac{r_Z / R_L}{R + r_Z / R_L} \cdot \Delta V_i$  电路稳压系数

$$S = \frac{\Delta V_Z}{V_Z} \cdot \frac{V_i}{\Delta V_i} = \frac{r_Z / / R_L}{R + r_Z / / R_L} \cdot \frac{V_i}{V_Z} \approx \frac{5}{330 + 5} \times \frac{12}{6} \approx 3\%$$



#### 稳压管电路的估算

陈光梦

复旦大学电子工程系



稳压管的主要参数:  $V_Z = 6V \ I_Z = 10mA \ I_{Z(min)} = 5mA \ I_{Z(max)} = 30mA \ r_Z = 5\Omega$ 

负载电阻  $R_L = 600\Omega$ , 限流电阻  $R = 330\Omega$ 

试估算负载电阻  $R_L$   $\downarrow$   $\downarrow$  K 600 $\Omega$  变化到 1200 $\Omega$  时的负载电流 和输出电压的变化





根据上一例题同样算法,  $R_L = 1200 \Omega$ 时流过稳压管的电流  $I_Z \approx 13 \text{mA}$ 

所以  $\Delta V_o = r_Z \cdot \Delta I_Z = 5 \times (13-8) = 25 (mV)$ 近似认为输出电压不变,负载电流分别为  $I_{RL1} = 6/600 = 10 mA$ ,  $I_{RL2} = 6/1200 = 5 mA$ 电流变化 5mA, 电压变化 25mV

复旦大学电子工程系

陈光梦



### 稳压电路的性能指标

陈光梦

■ 动态内阻 r<sub>o</sub>

复旦大学电子工程系

$$r_o = \frac{\Delta V_o}{\Delta I_o} \bigg|_{V_i = \text{常数}}$$

 □前面的例子,动态内阻 r<sub>o</sub> = 25mV÷5mA = 5Ω
 □动态内阻也可以通过交流等效电路来求解,其 物理意义更为清晰:它就是输入电压为0时的 稳压电路的输出电阻。



■稳压管电流  

$$I_{Z} = V_{i}/R - V_{Z} \cdot (1/R + 1/R_{L})$$

$$\Delta I_{Z} \approx -(1/R + 1/R_{L})\Delta V_{Z} + (V_{Z}/R_{L}^{2})\Delta R_{L}$$
■管电压变化  

$$\Delta V_{Z} = r_{Z} \cdot \Delta I_{Z}$$

$$\Delta V_{Z} = \frac{r_{Z} / / R}{R_{L} + r_{Z} / / R} \cdot \frac{\Delta R_{L}}{R_{L}} \cdot V_{Z}$$

$$= \frac{5 / / 330}{600 + 5 / / 330} \times \frac{600}{600} \times 6 \approx 50 \, mV$$

复旦大学电子工程系

2013/9/22

陈光梦

**45** 



发光二极管

复旦大学电子工程系

#### ■ 单向导电, 流过正向电流时发光

■阈值电压1.5V~3.6V不等

陈光梦

实际使用时根据需要选择合适的工作电流根据限流电阻确定工作电流





### 部分发光二极管实物图片

陈光梦





## 双极型晶体管

结构与工作原理 伏安特性 等效模型与性能参数

复旦大学电子工程系

陈光梦

#### 晶体管的结构

陈光梦

复旦大学电子工程系





发射区的掺杂浓度远远高于基区,所以 *I<sub>EP</sub> <<< I<sub>EN</sub>* 由于晶体管的基区一般都非常薄,所以 *I<sub>BN</sub> <<< I<sub>EN</sub>* 电流 *I<sub>CBO</sub>* 是基区少子和集电区少子形成的电流,所以很小



### 晶体管正向偏置下的电流关系 ■ 外部电流关系 $I_F = I_R + I_C$ ■ 集电极电流与发射极电流的关系 $I_{C} = \alpha I_{E} + I_{CBO} \approx \alpha I_{E}$ 恒小于1但十分接近于1,常见值为0.98~0.995 ■ 集电极电流与基极电流的关系 $I_{C} = \beta I_{B} + I_{CEO} \approx \beta I_{B}$ $\frac{\overline{\beta}}{\beta} = \frac{\alpha}{\overline{\beta}}$ ,通常为几十到几百 $1-\alpha$

复旦大学电子工程系

陈光梦

#### 晶体管共发射极伏安特性

陈光梦

■ 输入特性  $I_B = f(V_{BE})|_{V_{CE} = \#}$ 



复旦大学电子工程系

# 晶体管共发射极伏安特性 氧 输出特性 $I_C = f(V_{CE})|_{I_B = \#}$

陈光梦



复旦大学电子工程系

### 晶体管输出特性的3个区域

陈光梦

放大区

 发射结正偏,集电结反偏
 *I<sub>C</sub>* = β*I<sub>B</sub>* + *I<sub>CEO</sub>* ≈ β*I<sub>B</sub>*, 晶体管具有放大作用

 饱和区

 发射结正偏,集电结正偏
 饱和压降很低,晶体管饱和导通

#### ■ 截止区

复旦大学电子工程系

□ 发射结反偏,集电结反偏□ 电流很小,晶体管近似开路



#### 晶体管的放大作用

陈光梦

复旦大学电子工程系

晶体管处于放大区,集电极电流与基极电流的关系近似线性

■ 共发射极交流电流放大系数 β

$$\beta = \frac{\Delta I_C}{\Delta I_B} \bigg|_{V_{CE} = \text{RS}}$$

实际低频运用中大致有存在基区宽度调制效应



#### 晶体管的开关作用

陈光梦

复旦大学电子工程系

# 在饱和区,晶体管3个电极接近于短路 在截止区,晶体管3个电极接近于开路 适当组成电路,可以输出2个电平:0和1



#### 晶体管等效模型

陈光梦

复旦大学电子工程系

■ 数学模型,目的是用数学方法分析电路 ■ 实际晶体管特性非线性,模型及其复杂 ■ 手工估算采用简化模型 简化模型突出基本物理概念,忽略次要的 因素,有利于对于电路功能的分析,可以 指导设计进行的方向



#### 晶体管直流与交流大信号模型

陈光梦

发射结正向偏置,等效成正向导通的二极管
 集电极电流受控于发射极或基极电流,等效为受控电流源



- 此模型常用于晶体管直流工作点的计算
- 在计算中,二极管常用带阈值的理想二极管模型取代

#### 晶体管直流工作点计算的例1



陈光梦

$$I_{B} \approx \frac{V_{CC} - V_{BE(on)}}{R_{B}}$$
$$I_{C} = \beta I_{B}$$
$$V_{CE} = V_{CC} - I_{C} \cdot R_{C}$$



#### 晶体管直流工作点计算的例2

陈光梦



$$I_{B} = \frac{V_{BB} - V_{BE(on)} - V_{RE}}{R_{B}}$$
$$I_{E} = (\beta + 1)I_{B}$$
$$V_{RE} = I_{E} \cdot R_{E}$$

$$V_{BB} = \frac{R_{B2}}{R_{B1} + R_{B2}} V_{CC}$$
$$R_{B} = \frac{R_{B1}}{R_{B1}} / R_{B2}$$

复旦大学电子工程系

### 晶体管直流工作点计算的例3



陈光梦

复旦大学电子工程系

$$V_{CE} = V_{CC} - (I_C + I_B)R$$
$$I_C = \beta I_B$$
$$I_B = \frac{V_{CE} - V_{BE(on)}}{R_B}$$

99



#### 晶体管低频交流小信号模型

陈光梦

- 晶体管的输入信号中既包含直流成分,又 包含交流成分
- 有效信号只是其中的交流部分
- 将电路分成两个模型:直流模型(前面已 经讨论)用来解决工作点问题;交流模型 用来解决信号放大问题
- 交流模型中不包含直流信号



#### 晶体管共基极交流模型

陈光梦

复旦大学电子工程系

- 输入交流小信号时,发射结二极管可用交流小信 号近似模型取代
- 不考虑其中直流成分,二极管的交流小信号近似 模型仅是一个动态电阻





#### 共基极交流模型参数的计算

陈光梦

r<sub>e</sub>是发射结二极管的 动态内阻 流过发射结的直流电 流为 $I_{EQ}$ 所以.....  $r_{e}$ 因为 $g_m v_{be} = \alpha \overline{i_e}$ 所以..... g

$$= \frac{V_T}{I_{EQ}}$$

$$= \frac{\alpha i_e}{v_{be}} = \frac{\alpha}{v_{be}/i_e} = \frac{\alpha}{r_e} = \frac{\alpha I_{EQ}}{V_T} = \frac{I_{CQ}}{V_T}$$



#### 晶体管共发射极交流模型

陈光梦

#### 用类似共基极电路的方法,可以得到共发射 极电路的交流模型



直流与大信号模型

复旦大学电子工程系



e

С

 $g_m v_{be}$ 

 $(\beta i_{\rm h})$ 



#### 共发射极交流模型参数的计算

与共基极电路比较: 由于在相同的 v<sub>be</sub> 输 入时应该有相同的 输出,所以

陈光梦

复旦大学电子工程系

$$g_m = \frac{I_{CQ}}{V_T}$$



因为 $v_{be} = i_b r_{be}$ ,所以

$$r_{be} = \frac{v_{be}}{i_b} = (\beta + 1)\frac{v_{be}}{i_e} = (\beta + 1)r_e = \beta \frac{V_T}{I_{CQ}}$$

#### 考虑基区宽度调制效应

陈光梦

复旦大学电子工程系



$$\left| r_{ce} = \frac{\Delta V_{CE}}{\Delta I_C} \right|_{Q} = \frac{V_{CEQ} + V_A}{I_{CQ}} \approx \frac{V_A}{I_{CQ}} = \frac{V_A}{V_T} \cdot \frac{1}{g_m} = \frac{1}{\eta g_m}$$

2013/9/22



考虑基区调宽效应的共射模型

陈光梦



又称低频混合π模型
 模型参数具有明确的物理意义
 只适用于低频电路



#### 双极型晶体管的转移特性

陈光梦

# 晶体管发射结正向偏置时的特性近似一个正向导通的二极管

$$I_E \approx I_{ES} \left[ \exp(\frac{V_{BE}}{V_T}) - 1 \right]$$

其中  $I_{ES}$  是集电结短路时的发射极反向饱和电流 **こ** 定义 $I_S = \alpha I_{ES}$ ,则有

$$I_C \approx I_s \left[ \exp(\frac{V_{BE}}{V_T}) - 1 \right] \approx I_s \exp(\frac{V_{BE}}{V_T})$$

### 晶体管线性化近似的分析

$$I_C \approx I_S \left[ \exp(\frac{V_{BE}}{V_T}) - 1 \right] \approx I_S \exp(\frac{V_{BE}}{V_T})$$

陈光梦

#### 在Q点

复旦大学电子工程系

= $I_{CQ}$ +

$$I_{C} \sim I_{S} \left[ \frac{\exp(-V_{T}) - 1}{V_{T}} \right] \sim I_{S} \exp(-V_{T})$$

$$E Q \text{ [a f f 35 ] BEQ}$$

$$I_{C} = I_{CQ} + \frac{dI_{C}}{dV_{BE}} \bigg|_{Q} (V_{BE} - V_{BEQ}) + \frac{1}{2} \frac{d^{2}I_{C}}{d(V_{BE})^{2}} \bigg|_{Q} (V_{BE} - V_{BEQ})^{2} + \dots$$

$$= I_{CQ} + \frac{I_{CQ}}{V} \Delta V_{BE} + \frac{1}{2} \frac{I_{CQ}}{V^{2}} \Delta V_{BE}^{2} + \dots$$

 $I_C$ 

非线性项 直流项 线性项

线性近似条件:  $\Delta V_{BE} = v_{be} < 0.1 V_T$  (非线性误差小于5%)

 $V_{BE}$ 



#### 高频混合π模型

陈光梦

复旦大学电子工程系



# 考虑晶体管极间电容 C<sub>b'e</sub>, C<sub>b'c</sub> 考虑晶体管基区材料的体电阻 r<sub>bb'</sub>

#### 晶体管β随频率变化的规律

#### ■ 由高频混合*π* 模型写出节点方程

陈光梦

$$\begin{cases} v_{b'e} \bullet j\omega C_{b'e} + \frac{v_{b'e}}{r_{b'e}} + v_{b'e} \bullet j\omega C_{b'c} = i_b \\ g_m v_{b'e} - v_{b'e} \bullet j\omega C_{b'c} = i_c \end{cases}$$

#### ■ 得到*β* 与频率的关系

$$\beta(j\omega) = \frac{i_c}{i_b} = \frac{g_m r_{b'e}}{1 + j\omega r_{b'e} (C_{b'e} + C_{b'c})} = \frac{\beta_0}{1 + j\frac{\omega}{\omega_\beta}}$$
#### 截止频率与特征频率

陈光梦

复旦大学电子工程系



$$f_{\beta} = \frac{\omega_{\beta}}{2\pi} = \frac{1}{2\pi \cdot r_{b'e}(C_{b'e} + C_{b'c})} \qquad f_{T} = \beta_{0}f_{\beta}$$

模拟电子学基础

#### 晶体管的主要特性参数(1)

复旦大学电子工程系 陈光梦



#### 晶体管的主要特性参数(2)

复旦大学电子工程系 陈光梦

极限参数 □ P<sub>CM</sub> ——集电极最大允许功耗 □ *I<sub>CM</sub>* ——集电极最大电流 □ BV<sub>CBO</sub> ——发射极开路时,集电结的反向击穿电压 □ BV<sub>CEO</sub> ——基极开路时,集电极与发射极之间(集电结 反偏)的反向击穿电压 □ BV<sub>EBO</sub> ——集电极开路时,发射结的反向击穿电压 ■ 温度系数(硅晶体管) □ I<sub>CBO</sub>——大致为每8℃增大一倍 □ V<sub>BE</sub> ——大致为每1℃降低2~2.5mV



#### 部分晶体管实物图片

陈光梦

复旦大学电子工程系



2013/9/22



## 场效应晶体管

### 结构与工作原理





复旦大学电子工程系

陈光梦



#### 绝缘栅场效应管结构

陈光梦

复旦大学电子工程系



S —— 源极, G —— 栅极, D —— 漏极, B —— 衬底 金属 – 氧化物 – 半导体 —— MOS结构



#### 导电沟道的形成

陈光梦

复旦大学电子工程系



軆黎娜貓奧羅般習繼柳國節燈猶廓鰭腳癞衛 電轉酸這硬臂腳凝狀壓起發調適用的型耗尽 隊動ളെ的激怒後有一個里和尽

#### 加上V<sub>DS</sub>后沟道形状的变化

陈光梦



V<sub>DS</sub> 繼续點動煽動 審棚 磁脑索 機動 漸適 都 整 差 倒 融 遍 藏 離 酸 韵 霈 觀 陹 缝 榔 艶 电 艷 道 廨 趚 巒 壺 毫 绝 漓 蓮 再 增 颇 艳 寇 逓 逦 蒁 訶 霞 夷 值 开 始 增 加

#### E-MOS场效应管的输出特性

陈光梦



模拟电子学基础



#### 场效应管在截止区和可变电阻区的特性

#### ■ 截止区

复旦大学电子工程系

陈光梦

漏极电流近似为0,三个电极之间均无电流

#### ■ 可变电阻区

源-漏之间的沟道无夹断区,接近于一个电阻。且沟道 深度正比于栅极电压,相当于电阻值可变

与恒流区的界限(预夹断线):  $V_{DS} = V_{GS} - V_{TH}$ 

■ 可以用作模拟信号的通断切换(模拟开关)

■ 可实现数字逻辑功能



#### 场效应管在恒流区的特性

陈光梦

## 漏极电流受控于栅极电压,其表达式(转移特性)为

$$I_{D} = \frac{1}{2} \mu_{n} C_{OX} \frac{W}{L} (V_{GS} - V_{TH})^{2}$$

其中, $\mu_n$ 是沟道材料的自由电子迁移率, $C_{OX}$ 是单位面积 栅极的MOS电容量,W是沟道宽度,L是沟道长度

■ 平方律特征,电流与栅极宽长比有关

存在沟道长度调制效应,类似晶体管的基区调宽 效应。也可用厄尔利电压V<sub>A</sub>表述此效应



#### 场效应管的直流与大信号模型

陈光梦

一栅极近似开路。漏极电流受控于栅极电压,是一个压控电流源,其值由场效应管的转移特性确定



#### 可用于工作点确定等大信号场合



#### 计算场效应管工作点的例子

陈光梦



注意: 在实际计算中最后要核实电路确实工作在 恒流区, 否则上述计算无效



#### 场效应管的交流小信号模型

#### ■ 转移特性

复旦大学电子工程系

$$I_{D} = \frac{1}{2} \mu_{n} C_{OX} \frac{W}{L} (V_{GS} - V_{TH})^{2}$$

陈光梦

交流小信号线性化近似的实质,是以工作点附近的切线代替原来的特性曲线,以工作点附近的小信号 Δ*I*、Δ*V* 作为有效的输入输出信号





# 对转移特性求导(切线斜率),并记为 $g_m$ $g_m = \frac{dI_D}{dV_{GS}} = \mu_n C_{OX} \frac{W}{L} (V_{GS} - V_{TH})$



复旦大学电子工程系



■ 漏极电流可用压控电流源等效

陈光梦

- 沟道长度调制效应可以用电阻r<sub>ds</sub>等效
- 等效模型: g \_\_\_\_\_\_ v<sub>gs</sub> ↓ g<sub>m</sub>v<sub>gs</sub> ↓ r<sub>ds</sub> s

#### 场效应管的高频小信号模型

#### ■ 高频时需考虑极间电容的影响

陈光梦



#### 常见的小功率场效应管, C<sub>gs</sub>和C<sub>gd</sub>的数值大 致为1~10pF, C<sub>ds</sub>的数值大致为0.1~1pF



#### p沟道增强型场效应管

陈光梦

复旦大学电子工程系

#### 用n型衬底材料,并将所有电极的导电类型 反过来,就形成p沟道增强型场效应管





#### 两种不同沟道场效应管的异同

陈光梦

极性不同,导致直流偏置不同

 n沟道: V<sub>GS</sub>>0, V<sub>DS</sub>>0; 衬底接最低电位
 p沟道: V<sub>GS</sub><0, V<sub>DS</sub><0; 衬底接最高电位</li>

 转移特性的象限不同

 n沟道: 第1象限
 p沟道: 第3象限







耗尽型MOS场效应管(D-MOS)

#### ■ 在制造时形成原始导电沟道

陈光梦



#### ■ 也有两种沟道类型

复旦大学电子工程系

#### D-MOS场效应管的输出特性

陈光梦



复旦大学电子工程系

#### D-MOS场效应管的转移特性

陈光梦



2013/9/22



#### 结型场效应管(JFET)

陈光梦



栅极与衬底之间依靠反向偏置的PN结隔离

- 改变栅极电压使得PN结耗尽区厚度改变,也就是 导电沟道深度变化,从而控制漏极电流
- ■必须保证PN结始终处于反向偏置



#### JFET的转移特性

陈光梦

复旦大学电子工程系

一般用饱和漏极电流 描述

$$I_D = I_{DSS} \left(1 - \frac{V_{GS}}{V_{GS(off)}}\right)^2$$





#### 不同类型的场效应管的比较

#### ■ 转移特性工作象限的区别

陈光梦

复旦大学电子工程系





#### 静态工作点的区别

陈光梦





#### FET与BJT的比较

陈光梦

复旦大学电子工程系

■ 晶体管类型的比较 □FET:复杂,6种不同类型 □BJT: 简单, 只有2种类型 ■ 输入特性的比较 □FET: 直流电阻无穷大,只能电压输入 □BJT: 二极管特性, 既可以电压输入, 也可以 电流输入



#### ■ 输出特性的比较 BJT的输出特性

陈光梦

复旦大学电子工程系







在放大区(恒流区)和截止区具有类似的特性
 在饱和区(可变电阻区)具有比较明显的区别

#### ■ 传输特性的比较 □FET:只有跨导传输特性

陈光梦

复旦大学电子工程系

$$g_m = \mu_n C_{OX} \frac{W}{L} (V_{GSQ} - V_{TH})$$

$$g_m = -\frac{2}{V_{GS(off)}} \sqrt{I_{DSS} \cdot I_{DQ}}$$

■BJT: 既有跨导传输特性, 又有电流传输特性

$$g_m = \frac{I_{CQ}}{V_T}$$

$$i_c = \beta i_b = \alpha i_e$$

#### 复旦大学电子工程系 陈光梦



## 第2章结束



