# 第五章 金属-氧化物-半导体场效应晶体管 (MOSFET)

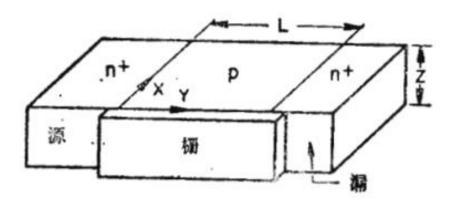
- §5.1 MOSFET的结构和工作原理
- §5.2 MOSFET的阈值电压
- §5.3 MOSFET的直流特性
- §5.4 MOSFET的频率特性
- §5.5 MOSFET的开关特性
- §5.6 MOSFET的功率特性
- §5.7 小尺寸MOSFET
- §5.8 MOSFET的最新研究进展

## MOSFET基本知识体系框架

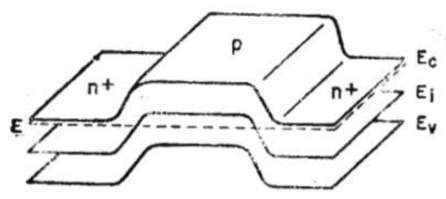


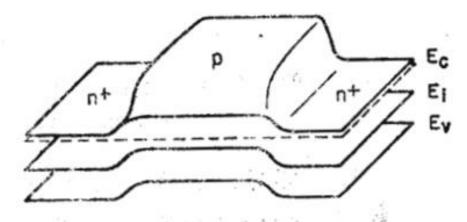
## §5.3 MOSFET的直流特性

#### 1. MOSFET非平衡时能带图



 $mV_T$ 使P型衬底表面发生反型,在不加 $V_{DS}$ 时,没有电流,因此费米能级不发生分裂,此时只有P型衬底表面的能带向下弯曲。

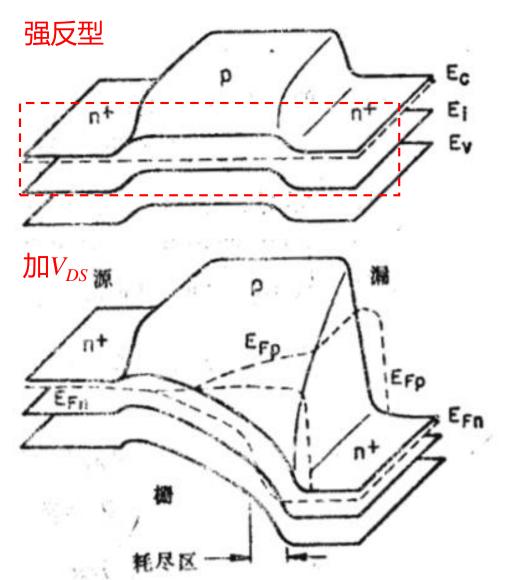




强反型 $(V_{DS}=0V)$ 时的能带图

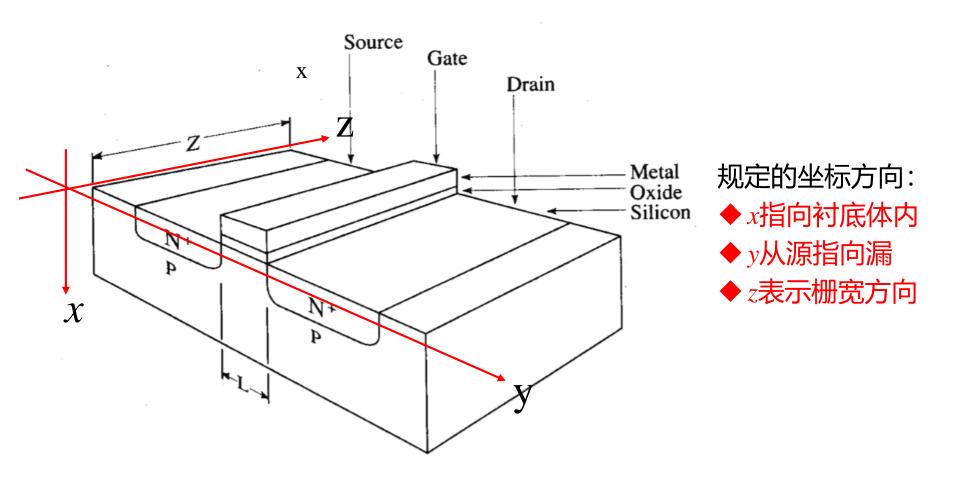
无外加电压时的xy平面能带图

#### 1. MOSFET非平衡时能带图



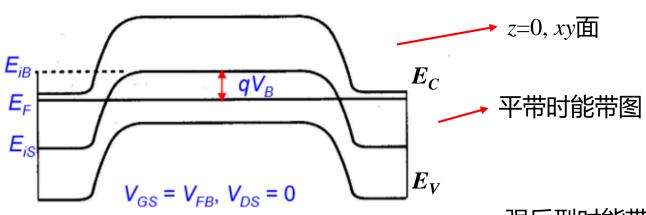
加 $V_{DS}$ 时,漏端的能带向下弯曲, 源漏之间会产生电流,因此费米 能级发生分裂,而 $V_{DS}$ 绝大部降 落在反偏的右侧pn结和沟道上, 因此在左侧pn结处费米能级不发 生分裂。

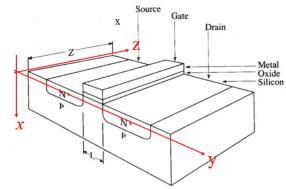
#### 1. MOSFET非平衡时能带图



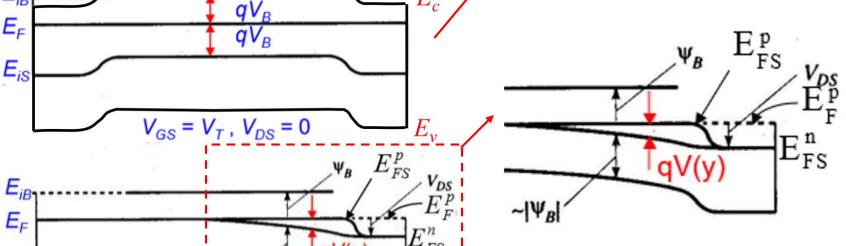
 $E_{iB}$ 



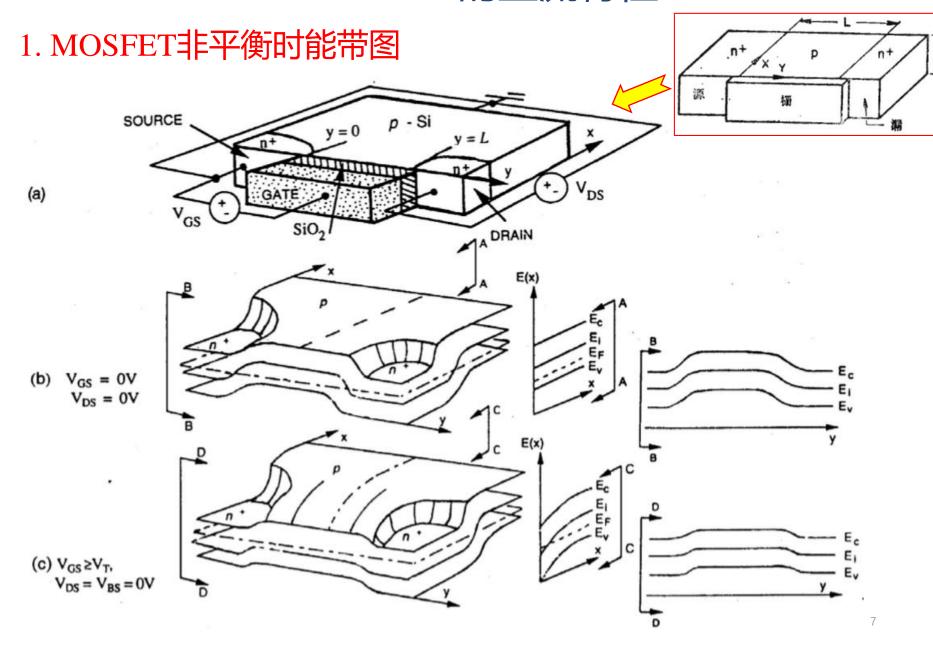




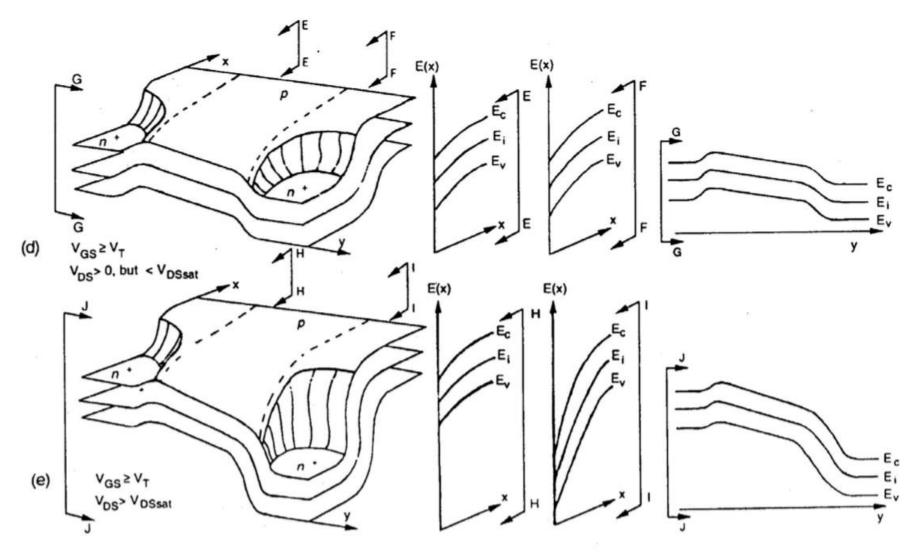
强反型时能带图



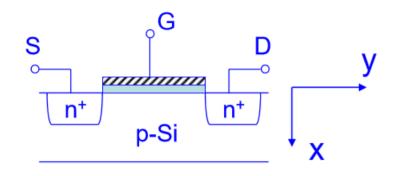
费米能级分裂,大小几乎等于外加  $V_{DS}$ , V(y)表示坐标y处 $V_{DS}$ 提供的电势



## 1. MOSFET非平衡时能带图



## 2. *I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>*关系



#### 近似条件:

- ① 源区和漏区电压降可以忽略不计;
- ② 在沟道区不存在产生-复合电流;
- ③ 沟道电流为漂移电流,即忽略扩散电流;
- ④ 沟道内载流子的迁移率为常数;
- ⑤ 沟道与衬底间 (pn结) 的反向饱和电流为零;
- ⑥ 缓变沟道近似 (Gradual Channel Approximation)

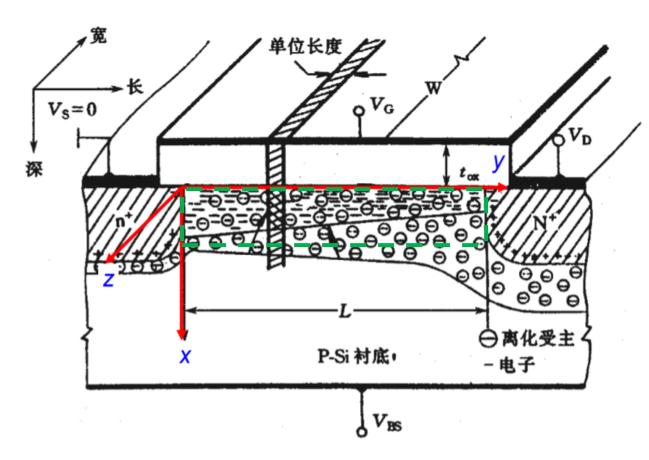
$$\frac{\partial E_{x}(x,y)}{\partial x} >> \frac{\partial E_{y}(x,y)}{\partial y}$$

GCA指纵向电场在纵向上的梯度远远大于横向电场在横向上的梯度,即 $E_y$ 近似为常数。

### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

$$Q_n(y) = Q_{ox} - Q_B(y) = C_{ox}(V_{gs} - V_{FB} - V_s) - Q_B(y)$$

$$Q_{B}(y) = \sqrt{2\varepsilon_{rs}\varepsilon_{0}qN_{A}V_{s}} = \sqrt{2\varepsilon_{rs}\varepsilon_{0}qN_{A}(2VB + V(y))}$$



- ①没有漏电压时,反型层分布应该是<mark>绿色</mark>虚线框大小的矩形;
- ②加上漏电压后则会变成 黑线所画的梯形,因为在 沟道近漏端受到漏电压的 影响,衬底表面的表面势 会上升,与栅极上的电压 差会减小,即氧化层电容 两侧所加偏压减少,反型 电子减少;
- ③漏端总表面电势比源端高,  $V_s(L)=2V_B+V_{DS}$ , 故漏端耗尽区宽度比源端大;

## 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

三维泊松方程 
$$\frac{\partial^2 \phi(x,y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi(x,y)}{\partial y^2} = -\frac{\rho(x,y)}{\varepsilon_s} \qquad \varepsilon_s = \varepsilon_{rs}\varepsilon_0$$

$$E_x(x,y) = -\frac{\partial \phi(x,y)}{\partial x} \qquad E_y(x,y) = -\frac{\partial \phi(x,y)}{\partial y}$$

$$\frac{\partial E_x(x,y)}{\partial x} + \frac{\partial E_y(x,y)}{\partial y} = \frac{\rho(x,y)}{\varepsilon_s}$$

$$GCA缓变沟道近似 \qquad \frac{\partial E_x(x,y)}{\partial x} >> \frac{\partial E_y(x,y)}{\partial y}$$

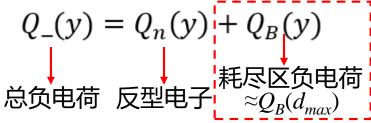
$$\frac{\partial E_x(x,y)}{\partial x} \approx \frac{\rho(x,y)}{\varepsilon_s}$$

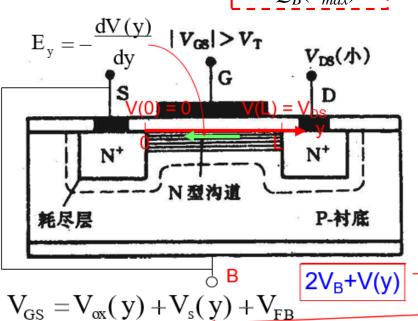
在计算 $Q_{-}(y)$ 时不必考虑 $E_{y}$ 的影响

### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

(1) 线性区(可调电阻区 $)V_{DS}$ 较小时 注意:在这里的面电荷密度都是负电荷。

强反型条件下 $(V_{GS}>V_T)$ ,在氧化层极板y处感应的单位面积上总电荷





由CGA可知,y方向的电场影响远没有x方向电场的影响大,因此可以认为y方向上耗尽区电荷密度处处相等,且为 $Q_{R}(d_{max})$ 

$$V_{ox}(y) = (V_{GS} - 2V_B - V_{FB}) - V(y)$$

$$Q_{-}(y) = -V_{ox}C_{ox} \qquad V_{s} = 2V_B + V(y)$$

$$Q_{n}(y) = Q_{-}(y) - Q_{B}(d_{max})$$

$$Q_{n}(y) = -C_{ox}[V_{GS} - 2V_B - V_{FB}]$$

$$-V(y) + \frac{Q_{B}(d_{max})}{C_{ox}}$$

$$Q_{n}(y) = -C_{ox}[V_{GS} - V_T - V(y)]$$

#### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

(1) 线性区(可调电阻区) $V_{DS}$ 较小时

第2讲中 
$$V_T = 2V_B + \frac{qN_Ad_{max}}{C_{ox}} + V_{FB}$$

$$Q_n(y) = -C_{ox}[V_{GS} - 2V_B - V_{FB}]$$

$$-V(y) - \frac{qN_Ad_{max}}{C_{ox}}]$$

我们可以对式子做出简化,将 阈值电压  $V_T$  带入进来

$$Q_n(y) = -C_{ox}[V_{GS} - V_T - V(y)]$$

$$Q_n(y) = -\int_0^{x_c} qn(x,y)dx$$
  $\xrightarrow{x_c}$   $x_c$  表示 $y$ 处反型电子厚度,电子 浓度在 $y$ 处 $x$ 方向厚度的积分,

即为反型电子面密度

#### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

(1) 线性区(可调电阻区) $V_{DS}$ 较小时

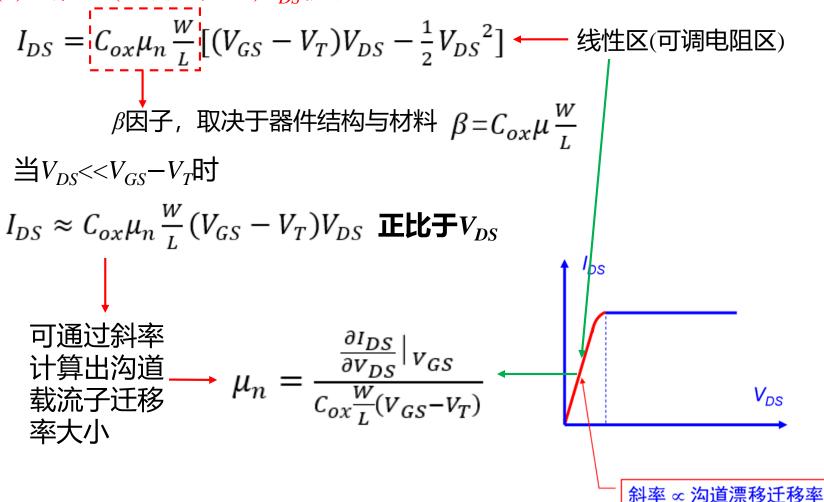
$$I_{y} = -W \mu_{n} C_{ox} [V_{GS} - V_{T} - V(y)] \frac{dV(y)}{dy}$$

### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

(1) 线性区(可调电阻区) $V_{DS}$ 较小时

### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

(1) 线性区(可调电阻区) $V_{DS}$ 较小时



\_\_\_1

### 2. *I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>*关系

扫到漏端。

(2) 饱和区  $V_{DS} \ge V_{GS} - V_T$ 

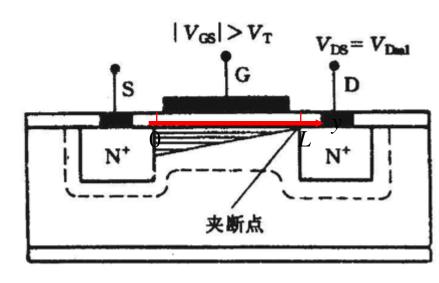
①夹断:当 $V_{DS}=V_{GS}-V_{T}$ 时,

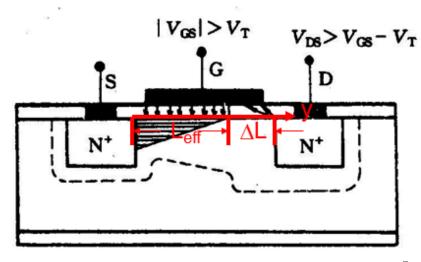
$$Q_n(L) = -C_{ox}(V_{GS} - V_T - V(L))$$
  
= -C\_{ox}(V\_{GS} - V\_T - V\_{DS}) = 0

漏端沟道被夹断。记 $V_{DSsat} = V_{GS} - V_T$ 

②  $V_{DS} > V_{GS} - V_T \equiv V_{DSsat}$ ,此时,夹断点向左移动,有效沟道长度 $L_{eff}$ 缩短(注:此时表达式中L应由 $L_{eff}$ 替代, $\Delta L$ 是漏端耗尽区宽度的增量)

 $L_{eff} = L - \Delta L = L(1 - \frac{\Delta L}{L})$   $\Delta L = [^{2\varepsilon_0 \varepsilon_s (V_{DS} - V_{DSat})}/qN_A]^{\frac{1}{2}}$  夹断点 $Q_n(L_{eff})=0$ ,  $V(L_{eff})=V_{GS}-V_T$ , 即随着  $V_{DS}$ 增大沟道夹断点电压始终为  $V_{DSsat}=V_{GS}-V_T$ , 其余偏压加到漏端耗尽区。 到达夹断点的载流子由漏端耗尽区强电场





#### 2. I<sub>DS</sub>-V<sub>DS</sub>关系

(2) 饱和区 $V_{DS} \ge V_{GS} - V_T$ 

饱和电流

$$I_{DSsat} = \frac{1}{2} C_{ox} \mu_n \frac{W}{L} (V_{GS} - V_T)^2$$

$$\diamondsuit_{\beta} = C_{ox} \mu_n \frac{w}{L}$$
 , 则有:

$$I_{DSsat} = \frac{1}{2}\beta(V_{GS} - V_T)^2 = \frac{1}{2}\beta V_{DSsat}^2$$

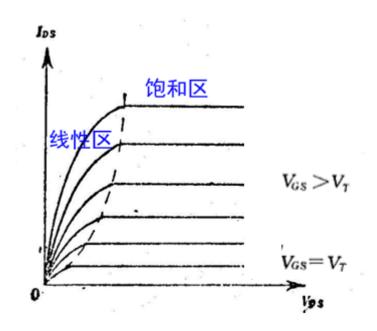
当器件的迁移率上升和宽长比变大时, 饱和电流会明显上升。

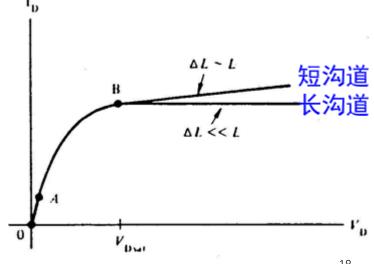
$$I_{DS} \propto \frac{1}{L_{eff}}$$
  $L_{eff} = L - \Delta L = L(1 - \frac{\Delta L}{L})$ 

长沟道器件:  $\frac{\Delta L}{L} \ll 1$   $I_{DS} = I_{DSsat}$ 

短沟道器件: 坐 ≰ 1

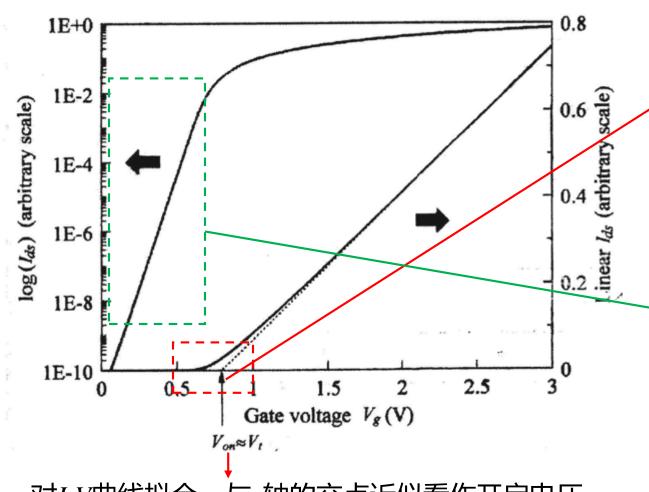
 $I_{DS}$ 不饱和,随着 $V_{DS}$ 的增加而增加





#### 3. MOSFET的亚阈值特性

#### (1) 亚阈值现象



- ①在线性坐标中, 栅压达到阈值电 压前,沟道中似 乎没有电流流过。
- ②将坐标换成半对数坐标后,发现器件未开启时间,发现漏之间,属电流,无益电流,无益的,越小越好。

对I-V曲线拟合,与x轴的交点近似看作开启电压。

#### 3. MOSFET的亚阈值特性

(2) 亚阈值区的扩散电流

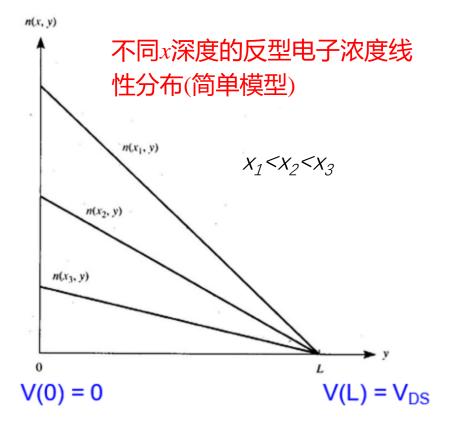
弱反型区间 $(V_B < V_S < 2V_B)$ ,半导体表面处载流子:  $p(0, y) < n(0, y) < N_A$ 

载流子浓度低,而漂移电流强烈依赖于载流子浓度( $J_{\begin{subarray}{l} \exists \emptyset \end{subarray}}$ ),扩散电流依赖于载流子浓度梯度( $J_{\begin{subarray}{l} t \end{subarray}}$ ),所以 $J_{\begin{subarray}{l} \exists \emptyset \end{subarray}}$ ,亚阈值区电流以扩散电流为主。

由电流连续 $\frac{\partial I_y}{\partial y} = 0$ 知 $I_y$ 为一常数,用一个简单的梯度模型(如右图)易知

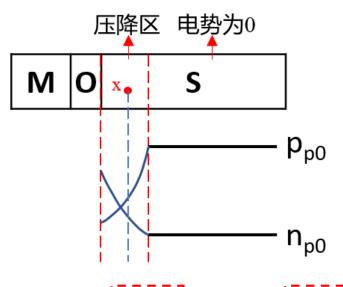
$$I_{y} = q D_{n} A \frac{n(L) - n(0)}{L}$$

沟道处电子浓度大于空穴浓度,远小于衬底体内掺杂浓度



#### 3. MOSFET的亚阈值特性

#### (2) 亚阈值区的扩散电流



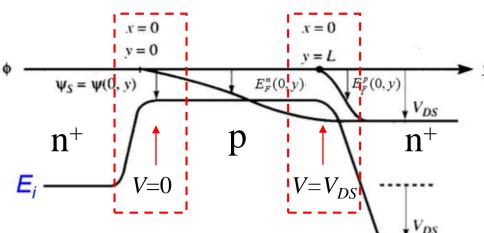
$$I_y = q D_n A \frac{n(L) - n(0)}{L}$$
  $n(L) = ?$   $n(0) = ?$ 

第1讲中, 电势为1/的1/处电子浓度为

$$n_p = n_{p0} \exp\left(\frac{qV}{k_0 T}\right)$$

则位于半导体绝缘体界面处反型电子浓度为

$$n = n_{p0} \exp\left(\frac{qV_S}{k_0 T}\right)$$

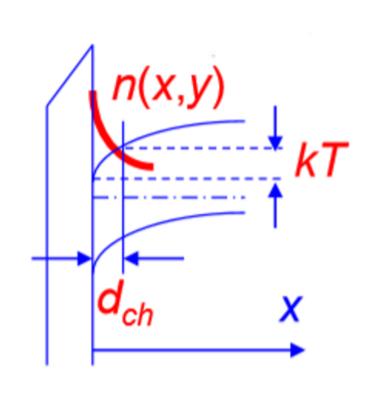


如左图所示, y=0时, V=0; y=L时,  $V=V_{DS}$ , 假设反型电子浓度满足玻尔兹曼分布,则

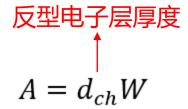
$$n(0) = n_{p0} \exp\left(\frac{qV_S - 0}{k_0 T}\right)$$
$$n(L) = n_{p0} \exp\left(\frac{qV_S - V_{DS}}{k_0 T}\right)$$

#### 3. MOSFET的亚阈值特性

(2) 亚阈值区的扩散电流



$$I_y = q D_n A \frac{n(L) - n(0)}{L}$$



假设反型电子在x轴方向的分布符合

$$n(x,y) = n(0,y) \exp\left(-\frac{x}{d_{ch}}\right)$$

 $d_{ch}$ 定义为表层电场 $E_s$ 区域承担一个热电压 $k_0T/q$ 的厚度, $d_{ch} = \frac{k_0T}{qE_s}$  ,当反型电子向体内扩散 $d_{ch}$ 时,反型电子浓度降为原来的1/e。

此时 $V_{DS}$ 较小,反型层电子浓度很低,忽略其对表面电场强度 $E_s$ 的影响,则由高斯定理可知:

$$E_{S} = \frac{Q_{B}(d_{max})}{\varepsilon_{S}} = \frac{qN_{A}d_{max}}{\varepsilon_{S}} = \frac{qN_{A}}{\varepsilon_{S}} \left(\frac{2\varepsilon_{S}V_{S}}{qN_{A}}\right)^{\frac{1}{2}} = \left(\frac{2qN_{A}V_{S}}{\varepsilon_{S}}\right)^{\frac{1}{2}}$$

#### 3. MOSFET的亚阈值特性

#### (2) 亚阈值区的扩散电流

$$I_{y} = q D_{n} A \frac{n(L) - n(0)}{L}$$

$$I_{DS}$$
与 $I_y$ 方向相反  $A = d_{ch}W$   $d_{ch} = \frac{k_0 T}{q E_S}$ 

$$A = d_{ch}W$$

$$d_{ch} = \frac{k_0 T}{q E_s}$$

$$I_{DS} = -I_{y} = q D_{n} A \frac{n(0) - n(L)}{L} = q \frac{W k_{0} T}{q E_{S}} D_{n} \frac{1}{L} n_{p0} \exp \left(\frac{q V_{S}}{k_{0} T}\right) \left[1 - \exp \left(-\frac{q V_{DS}}{k_{0} T}\right)\right]$$

$$D_n = \frac{k_0 T}{q} \mu_n \qquad E_s = \left(\frac{2q N_A V_S}{\varepsilon_S}\right)^{\frac{1}{2}}$$

$$I_{DS} = \frac{w\mu_n}{L} \left(\frac{k_0 T}{q}\right)^2 q \left(\frac{\varepsilon_s}{2qN_A V_s}\right)^{\frac{1}{2}} \frac{n_i^2}{N_A} \exp\left(\frac{qV_s}{k_0 T}\right) \left[1 - \exp\left(-\frac{qV_{DS}}{k_0 T}\right)\right]$$

- ◆ 亚阈值区电流  $I_{DS} \propto \exp\left(\frac{qV_S}{k_o T}\right)$
- $extstyle V_{DS} \ge 3 \frac{k_0 T}{a}$ 时, $1 \exp(-\frac{qV_{DS}}{k_0 T}) \approx 1$ , $V_{DS}$ 的影响较小

亚阈值区电流  $I_{DS} \propto \exp\left(\frac{qV_S}{k_s T}\right)$ 

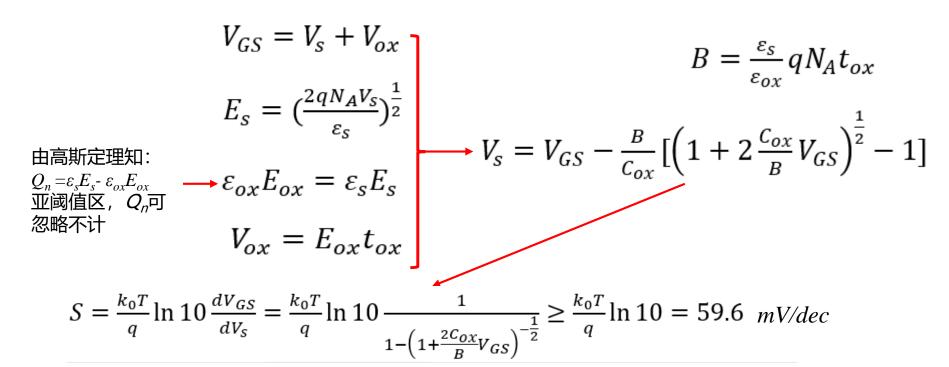
#### 3. MOSFET的亚阈值特性

(3) 亚阈值摆幅 (substreshold swing)

定义亚阈值摆幅: 
$$S = \frac{dV_{GS}}{d(\log I_{DS})} = \ln 10 \frac{dV_{GS}}{d(\ln I_{DS})} = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \frac{dV_{GS}}{dV_S}$$

 $I_{DS}$ 变化一个数量级时 $V_{GS}$ 的变化量。亚阈值摆幅越小,器件开关性能越好。

#### ① 求解V。与VG的关系



#### 3. MOSFET的亚阈值特性

- (3) 亚阈值摆幅 (substreshold swing)
- ② 求解 $V_S$ 与 $V_{GS}$ 的关系

无界面态 $(N_{ss})$ 时,根据分压关系可得:

$$dV_{GS} = dV_s + dV_{ox} = dV_s + \frac{c_d}{c_{ox}} dV_s$$

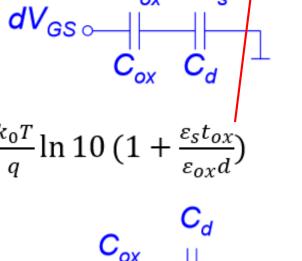
$$S = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \frac{dV_{GS}}{dV_S} = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \left(1 + \frac{C_d}{C_{ox}}\right) = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \left(1 + \frac{\varepsilon_S t_{ox}}{\varepsilon_{ox} d}\right)$$

存在界面态 $(N_s)$ 时,根据分压关系可得:

$$dV_{GS} = dV_s + dV_{ox} = dV_s + \frac{C_d + C_{N_{SS}}}{C_{ox}} dV_s$$

$$S = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \frac{dV_{GS}}{dV_S} = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \left( 1 + \frac{C_d}{C_{ox}} + \frac{C_{N_{SS}}}{C_{ox}} \right)$$

d是耗尽区宽度



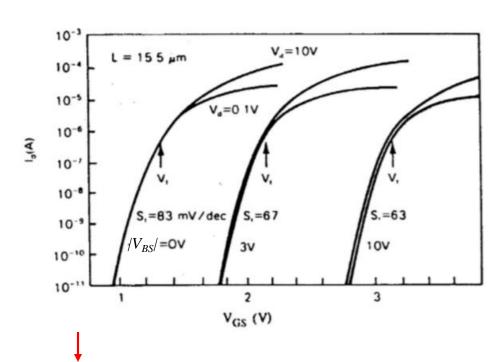
界面态越多,亚阈值摆幅越大,器件开关性能越差,越不利于器件工作

#### 3. MOSFET的亚阈值特性

- (3) 亚阈值摆幅 (substreshold swing)
- ③讨论S

$$S = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \frac{dV_{GS}}{dV_S} = \frac{k_0 T}{q} \ln 10 \left( 1 + \frac{C_d}{C_{ox}} + \frac{C_{N_{SS}}}{C_{ox}} \right)$$

- ➤ T越小, S越小, 室温下S最小为 <sup>k<sub>0</sub>T</sup> ln 10 = 59.6mV
- $ightharpoonup C_{ox}$ 越大,S越小,增加 $C_{ox}$ 的方式有增加 $\varepsilon_{ox}$ 、减小 $t_{ox}$
- $ightharpoonup C_d$ 越小,S越小,通过增加 耗尽层宽度d来实现,增加 d可以通过降低衬底浓度和 加上 $V_{RS}$ 实现
- ightharpoons 界面态电容 $C_{N_{ss}}$ 越小越好, 优化工艺可降低界面态

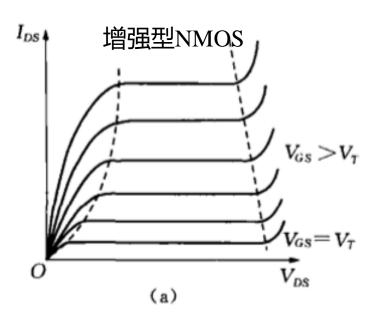


 $V_{BS}$ 上升,亚阈值摆幅逐渐降低,但是由于衬偏效应阈值电压会上升

#### 4. MOSFET直流参数

#### (1) 输出特性和转移特性

输出特性:以栅源电压为参变量时,漏极电流与漏源电压间的函数关系



$$I_{DS} = C_{ox} \mu_n \frac{w}{L} [(V_{GS} - V_T) V_{DS} - \frac{1}{2} V_{DS}^2]$$

#### 线性区:

当 $V_{DS} \ll V_{DSsat} = V_{GS} - V_T$ 时,式中 $\frac{1}{2}V_{DS}^2$ 项可省略

$$I_{DS} = C_{ox}\mu_n \frac{w}{L} (V_{GS} - V_T) V_{DS}$$

 $I_{DS}$ 与 $V_{DS}$ 呈线性关系。

#### 饱和区:

当 $V_{DS} \ge V_{DSsat} = V_{GS} - V_T$ 时,沟道夹断点处始终有 $V(L_{eff}) = V_{DSsat} = V_{GS} - V_T$ 。此时式中 $V_{DS}$ 可用 $V_{DSsat}$ 代替。

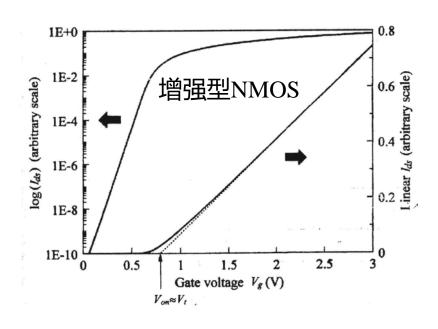
$$I_{DSsat} = \frac{1}{2} C_{ox} \mu_n \frac{W}{L} (V_{GS} - V_T)^2$$

此时电流饱和。

#### 4. MOSFET直流参数

#### (1) 输出特性和转移特性

转移特性:加一定漏源电压时,漏极电流与栅源电压间的函数 关系。



#### 非饱和区:

当
$$V_{GS}$$
> $V_{DS}$ + $V_{T}$ 时

$$I_{DS} = C_{ox} \mu_n \frac{w}{L} [(V_{GS} - V_T) V_{DS} - \frac{1}{2} V_{DS}^2]$$

 $I_{DS}$ 与 $V_{GS}$ 呈线性关系。

#### 饱和区:

当
$$V_T < V_{GS} < V_{DS} + V_T$$
时

$$I_{DSsat} = \frac{1}{2} C_{ox} \mu_n \frac{W}{L} (V_{GS} - V_T)^2$$

 $I_{DS}$ 与 $V_{GS}$ 呈平方关系。

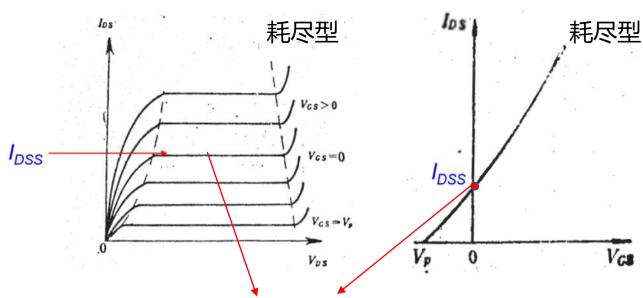
#### 4. MOSFET直流参数

#### (2) 直流参数

- ① 阈值电压  $(V_T)$ : 使半导体表面强反型时所需加的栅压 $V_{GS}$ 。
- ② 饱和源漏电流  $(I_{DSsat}$ 或 $I_{DSS})$ :

对增强型MOS晶体管 
$$I_{DSsat} = \frac{1}{2}C_{ox}\mu_n \frac{W}{L}(V_{GS} - V_T)^2$$

对耗尽型MOS晶体管而言,栅压为0时的饱和电流称为饱和漏源电流。



$$V_{GS}$$
=0时  $I_{DS_{sat}} = I_{DSS} = \frac{1}{2}\beta(0 - V_T)^2 = \frac{\mu W C_{ox}}{2L} V_T^2$   $\beta = C_{ox} \mu \frac{W}{L}$ 

#### 4. MOSFET直流参数

#### (2) 直流参数

- ③ 截止漏电流 ( $I_{DSO}$ ):对增强型MOS晶体管而言,当栅压为0时,漏源之间的漏电流(两个背靠背PN结的反向饱和电流)。
- ④ 导通电阻  $(R_{on})$ : 直流情况下,当 $V_{DS}$ 很小时,线性 $I_{DS}$ - $V_{DS}$ 的斜率的倒数就是导通电阻。

$$R_{on} = \frac{V_{DS}}{I_{DS}} = \frac{V_{DS}}{\beta(V_{GS} - V_T)V_{DS}} = \frac{1}{\beta(V_{GS} - V_T)} \qquad \beta = C_{ox}\mu \frac{W}{L}$$

实际导通电阻还需考虑漏区、源区的串联电阻。

$$R_{on}^* = R_{on} + R_S + R_D$$

- ⑤ <u>直流输入阻抗</u> ( $R_{GS}$ ):理论上无穷大,但由于受薄栅绝缘层的隧道电流,及缺陷有关的电导的影响,实际上达不到无穷,实际值为 $>10^9\Omega$ 。
- ⑥ 最大耗散功率  $(P_{cm})$ : MOS晶体管能正常工作的最大功率。

$$P_c = V_{DS}I_{DS}$$

#### 4. MOSFET直流参数

- (3) 低频小信号参数
- ① 跨导  $(g_m)$ : 当 $V_{DS}$ 为常数时,单位 $V_{GS}$ 的改变所引起 $I_{DS}$ 的变化量 (对应转 移特性曲线斜率)

$$g_m = \frac{\partial I_{DS}}{\partial V_{GS}} \mid_{V_{DS}}$$
 单位: 西门子  $S \equiv \Omega^{-1}$ 

$$I_{DS} = \begin{cases} \beta [(V_{GS} - V_T)V_{DS} - \frac{1}{2}V_{DS}^2] & \text{stee} \\ \frac{1}{2}\beta (V_{GS} - V_T)^2 & \text{stee} \end{cases} g_m = \begin{cases} \beta V_{DS} \\ \beta (V_{GS} - V_T) & \beta = C_{ox}\mu \frac{w}{L} \end{cases}$$

MOSFET电压增益  $(G_{V})$ : 单位输入电压的改变所引起的输出电压的变化量

$$G_V = \frac{\Delta V_{R_L}}{\Delta V_{GS}} = \frac{\Delta I_{DS}R_L}{\Delta V_{GS}} = g_m R_L$$
 负载 $R_L$  跨导大,增益大,所以 $g_m$  越大越好

- lacktriangleright  $\rho$ 上升,  $g_m$ 上升  $\begin{cases} \checkmark & C_{ox}$ 越大, $\beta$ 越大,可通过增加 $\epsilon_{ox}$ ,减小 $t_{ox}$   $\begin{cases} \checkmark & \mu & \text{越大} \\ \checkmark & W/L & \text{越大} \\ \end{pmatrix}$   $\begin{cases} \checkmark & W/L & \text{id} \\ \end{pmatrix}$

#### 4. MOSFET直流参数

- (3) 低频小信号参数
- ② 输出电导  $(g_D)$ : 也叫漏电导,当 $V_{GS}$ 为常数时,单位 $V_{DS}$ 的改变所引起 $I_{DS}$ 的变化量 (对应输出特性曲线斜率)

$$g_D = \frac{\partial I_{DS}}{\partial V_{DS}} \big|_{V_{GS}}$$
 单位: 西门子  $S \equiv \Omega^{-1}$  输出电阻  $r_0 = \frac{1}{g_D}$ 

$$I_{DS} \approx C_{ox} \mu_n \frac{w}{L} (V_{GS} - V_T) V_{DS}$$
 线性区

$$I_{DS} = C_{ox} \mu_n \frac{w}{L} [(V_{GS} - V_T) V_{DS} - \frac{1}{2} V_{DS}^2]$$
 非线性区

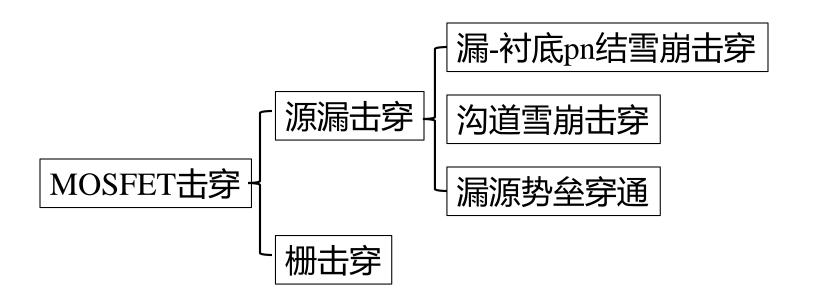
$$I_{DSsat} = \frac{1}{2}\beta(V_{GS} - V_T)^2 = \frac{1}{2}\beta V_{DSsat}^2$$
 饱和区

$$\beta = C_{ox} \mu \frac{w}{L}$$

$$g_D = \begin{cases} \beta(V_{GS} - V_T) \\ \beta(V_{GS} - V_T - V_{DS}) \\ 0 \end{cases}$$

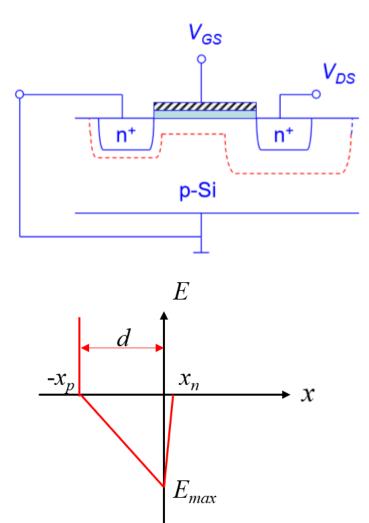
因为有效沟道长度 $L_{eff}$ 与 $V_{DS}$ 有关, 实际上饱和区输出电导要大于0

#### 5. MOSFET击穿特性



#### 5. MOSFET击穿特性

#### (1) 衬底-漏pn+结雪崩击穿1



衬底与漏之间是pn+结,压降绝大部分落在衬底耗尽区,忽略n+区压降,当所加漏电压达到击穿电压时,由pn结反偏下电场图可以容易得出

$$\frac{1}{2}E_{max}d = V_{(BR)DS}$$

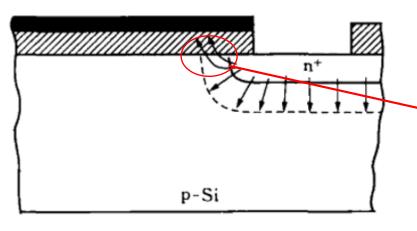
$$\frac{1}{2}E_{max}\sqrt{\frac{2\varepsilon_s V_{(BR)DS}}{qN_A}} = V_{(BR)DS}$$

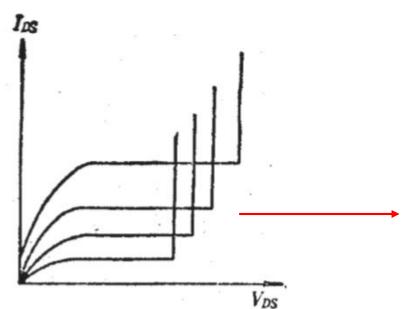
$$V_{(BR)DS} = \frac{\varepsilon_s E_{max}^2}{2qN_A}$$

 $E_{max}$ 为击穿场强  $V_{(BR)DS}$ 或 $BV_{DS}$ 为击穿电压

#### 5. MOSFET击穿特性

#### (1) 衬底-漏pn+结雪崩击穿2





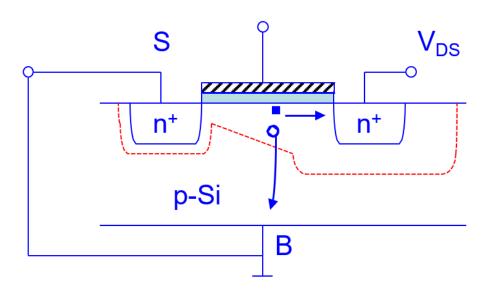
实际结果表明,典型MOSFET的源漏击 穿电压远低于理论计算值。

原因: 栅与漏存在重合区时,由于金属 栅电位低于漏电位,于是在弯角处产生 由漏指向栅的电场,也就是有压降落在 了氧化硅上,又通常栅氧化层厚度 t<sub>ox</sub>要 比pn结耗尽层厚度小很多,所以这个附 加电场往往比pn结耗尽区电场强得多,这个附加电场叠加在pn结耗尽区电场上,使pn结更容易击穿。

当 $V_{GS}$ 增加时,栅压抵消了一部分附加电场,击穿电压也增加。

5. MOSFET击穿特性

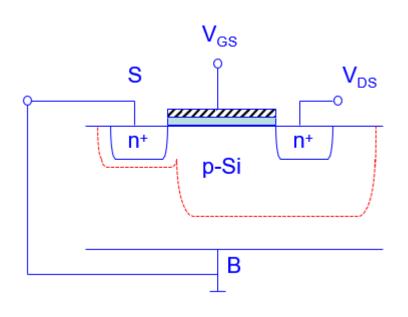
(2) 沟道雪崩击穿



- ◆ 多发生在短沟道MOSFET中,漏源电压V<sub>DS</sub>在沟道中建立起较强的横向电场。器件导通后,沟道中快速运动的载流子通过碰撞电离和雪崩倍增效应产生大量电子-空穴对,在沟道漏端夹断区这一现象更明显。
- ◆ 对NMOS, 雪崩倍增产生的电子被漏极收集,导致漏电流剧增而击穿,空穴在栅压作用下被衬底吸收,成为寄生衬底电流的一部分。PMOS 对应载流子则正好相反。

#### 5. MOSFET击穿特性

#### (3) 漏源势垒穿通



- ◆ 当MOSFET的沟道长度足够短,而衬底 掺杂足够低时,漏源电压V<sub>DS</sub>足够大时, 即使漏与衬底间还未发生雪崩击穿,但 漏区的耗尽层已展宽到与源区耗尽层相 连,这一现象就称为漏源穿通。
- ◆ 在穿通条件下,源漏间耗尽区里虽然没有可动载流子,但高<mark>掺杂区内的大量可动载流子(电子)可以被耗尽区强电场直动载流子(电子)可以被耗尽区强电场直接由源区扫向漏极,形成大电流,从而出现穿通效应。</mark>

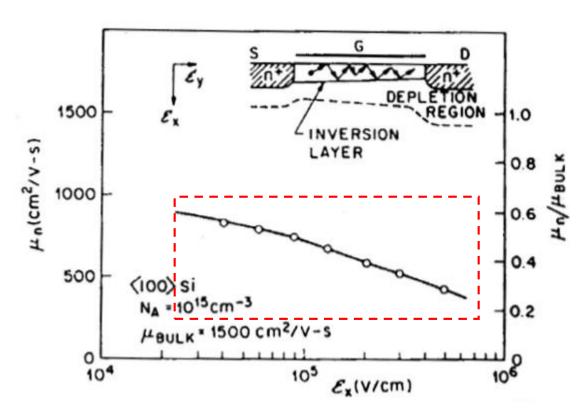
#### 6. MOSFET的二级效应

- (1) 非常数表面迁移率效应
- ① 栅电场影响

迁移率:单位电场下<mark>载流子的平均漂移速度。</mark>载流子在实际运动过程中会受到晶格散射、杂质散射、缺陷散射等等的作用。

当栅压较大时,垂直于表面的纵向电场也较大,载流子在沿沟道作漂移运动时将与Si-SiO<sub>2</sub>界面发生更多的碰撞,从而使迁移率降低,此时载流子迁移率表示为μ<sub>eff</sub>。

$$\mu_{eff}(E_{eff}) = \frac{\mu_0}{1 + \left(E_{eff}/E_c\right)^{V}}$$

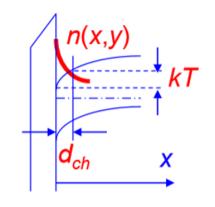


$$E_{x}(0) = \frac{Q_{B} + Q_{n}}{\varepsilon_{s}}$$

$$E_{x}(d_{ch}) = \frac{Q_{B}}{\varepsilon_{s}}$$

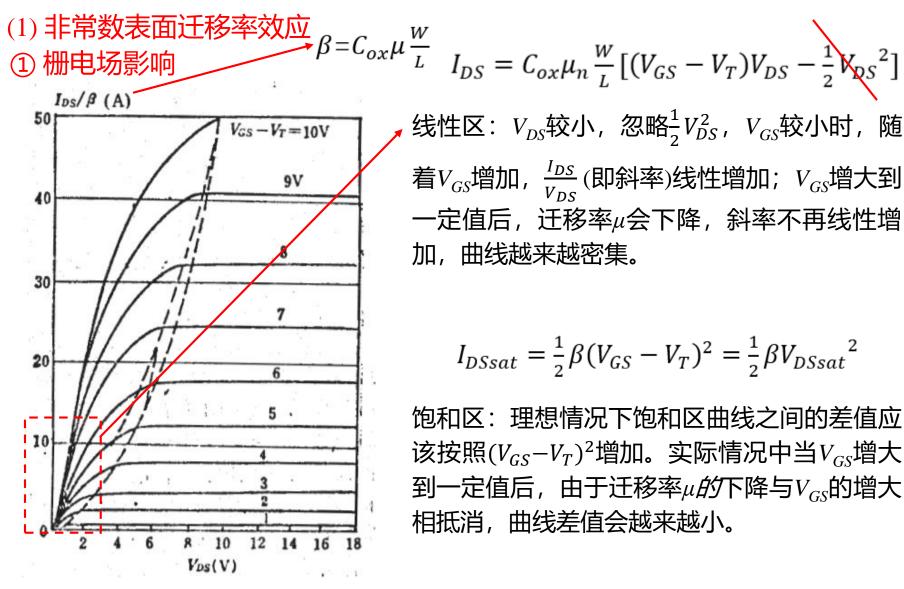
$$= E_{x}(0) + E_{x}(d_{x})$$

表面有效迁移率 
$$E_{eff} = \overline{E}_x = \frac{E_x(0) + E_x(d_{ch})}{2}$$



#### 6. MOSFET的二级效应

$$\beta = C_{ox} \mu \frac{W}{L}$$



线性区:  $V_{DS}$ 较小,忽略 $\frac{1}{2}V_{DS}^2$ , $V_{GS}$ 较小时,随 着 $V_{GS}$ 增加, $\frac{I_{DS}}{V_{DS}}$ (即斜率)线性增加; $V_{GS}$ 增大到 一定值后, 迁移率μ会下降, 斜率不再线性增 加,曲线越来越密集。

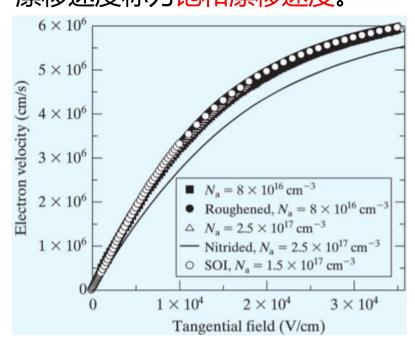
$$I_{DSsat} = \frac{1}{2}\beta(V_{GS} - V_T)^2 = \frac{1}{2}\beta V_{DSsat}^2$$

饱和区: 理想情况下饱和区曲线之间的差值应 该按照 $(V_{GS}-V_T)^2$ 增加。实际情况中当 $V_{GS}$ 增大 到一定值后,由于迁移率 $\mu$ 的下降与 $V_{GS}$ 的增大 相抵消, 曲线差值会越来越小。

#### 6. MOSFET的二级效应

- (1) 非常数表面迁移率效应
- ②漏电场E、影响(载流子速度饱和效应)

低电场下,载流子的漂移速度为 $\mu E$ ; 电场E逐渐增强时,载流子的动能也会逐渐增大,当载流子的能量超过光学声子的能量时,就会向晶格中释放光学声子,载流子的速度也会有所丢失。可见由于光学声子的作用,载流子的动能和漂移速度都不可能超过某个特定的数值,载流子的这个有限的漂移速度称为饱和漂移速度。



左图是室温下不同掺杂浓度、不同表面处理条件下,反型层中电子在强电场作用下的速度饱和特性,从图中可见,反型层中电子的饱和漂移速度介于6~7×106cm/s范围,这种载流子在强电场下的饱和效应可以近似表示为

$$v(E_y) = \begin{cases} \mu_{eff} \frac{E_y}{1 + \frac{E_y}{E_c}} & E_y < E_c \\ v_{sat} & E_y \ge E_c \end{cases}$$

- 6. MOSFET的二级效应
- (1) 非常数表面迁移率效应
- ②漏电场E、影响(载流子速度饱和效应)

$$v(E_y) = \begin{cases} \mu_{eff} \frac{E_y}{1 + \frac{E_y}{E_c}} \\ v_{sat} \end{cases}$$

 $\mu_{eff}$ 表示表面有效迁移率(受栅压影响),  $E_c$ 表示速度饱和效应起主要作用时的临界电场, $E_y$ 表示沟道区电场强度。

当 $E_y$ << $E_c$ 时,上式可简化为 $\mu_{eff}E$ ;当 $E_y$ >> $E_c$ 时,无论电场如何增强,载流子的漂移速度都将趋于一个恒定的饱和漂移速度 $\nu_{sat}$ 。

对于硅材料来说,当电场达到1×10<sup>4</sup>V/cm左右时,电子的漂移速度就开始趋于饱和;在硅材料内部,电子的漂移速度在1×10<sup>7</sup>cm/s左右;而在MOS器件的沟道表面,由于表面散射作用,电子的饱和漂移速度则更低,在6~8×10<sup>6</sup>cm/s范围。