

第三章

3-2

3-3

3-4

3-5

3-6

3-7

3-8

3-9

3-10

3-11

3-12

3-13

3-14

3-15

第三章

3-2

一个NPN硅晶体管，具有下列参数： $x_B = 2\mu m$ ，在均匀掺杂基区
 $N_a = 5 \times 10^{16} cm^{-3}$ ， $\tau_n = 1\mu s$ ， $A = 0.01 cm^2$ 。若集电结被反向偏置， $I_{nE} = 1 mA$ ，
计算在发射结基区一边的过量电子浓度，发射结电压以及基区输运因子。

解：

$$\begin{aligned} D_n &= V_T \mu_n = 26 mV \times 1350 cm^2 / V \cdot s = 35.1 cm^2 / s \\ L_n &= \sqrt{D_n \tau_n} = \sqrt{35.1 cm^2 / s \times 1 \mu s} = 5.9 \times 10^{-3} cm \\ n_{p0} &= \frac{n_i^2}{N_a} = \frac{(1.5 \times 10^{10})^2}{5 \times 10^{16}} cm^{-3} = 4.5 \times 10^3 cm^{-3} \end{aligned}$$

当 $x_B \ll L_n$ 即 $x_B / L_n \ll 1$ 时，有

$$\coth(x_B / L_n) \approx \frac{1}{\sinh(x_B / L_n)} \approx \frac{L_n}{x_B}$$

且有集电结反偏即 $V_C < 0$ ，则

$$\begin{aligned} I_{nE} &= -\frac{qAD_n n_{p0}}{L_n} [(e^{V_E/V_T} - 1) \coth(x_B/L_n) - (e^{V_C/V_T} - 1) \frac{1}{\sinh(x_B/L_n)}] \\ &\approx -\frac{qAD_n n_{p0}}{L_n} [(e^{V_E/V_T} - 1) \frac{L_n}{x_B} + \frac{L_n}{x_B}] \\ &= -\frac{qAD_n n_{p0} e^{V_E/V_T}}{x_B} \end{aligned}$$

则有：

$$\begin{aligned} e^{V_E/V_T} &= -\frac{x_B I_{nE}}{qAD_n n_{p0}} \\ &= -\frac{2\mu m \times 1mA}{-1.6 \times 10^{-19} C \times 0.01cm^2 \times 35.1cm^2/s \times 4.5 \times 10^3 cm^{-3}} \\ &\approx 7.91 \times 10^8 \end{aligned}$$

解得发射结电压

$$V_E = V_T \ln e^{V_E/V_T} = 0.026V \times \ln(7.91 \times 10^8) \approx 0.5327V$$

电子浓度

$$n_p(0) = n_{p0} e^{V_E/V_T} = 4.5 \times 10^3 cm^{-3} \times 7.91 \times 10^8 = 3.56 \times 10^{12} cm^{-3}$$

基区输运因子

$$\begin{aligned} \frac{x_B}{L_n} &= \frac{2\mu m}{5.9 \times 10^{-3} cm} \approx 0.0339 \\ \beta_T &= \frac{I_{nC}}{I_{nE}} = \frac{1}{\cosh(x_B/L_n)} = \frac{1}{\cosh 0.0339} \approx 0.9989 \end{aligned}$$

3-3

在习题3-2的晶体管中，假设发射极的掺杂浓度为

$10^{18} cm^{-3}$ ， $x_E = 2\mu m$ ， $\tau_{pE} = 10ns$ ，发射结空间电荷区中 $\tau = 0.1\mu s$ 。计算在 $I_{nE} = 1mA$ 时的发射效率和 h_{FE} 。

解：

发射结内建电势差

$$\psi_0 = V_T \ln \frac{N_a N_d}{n_i^2} = 0.026V \times \ln \frac{5 \times 10^{16} \times 10^{18}}{(1.5 \times 10^{10})^2} \approx 0.8598V$$

发射结势垒区宽度

$$\begin{aligned} W_E &= \sqrt{\frac{2\epsilon(\psi_0 - V_E)}{qN_a}} \\ &= \sqrt{\frac{2 \times 1.053 \times 10^{-12} \times (0.8598 - 0.5327)}{1.6 \times 10^{-19} \times 5 \times 10^{16}}} cm \\ &\approx 9.24 \times 10^{-6} cm \end{aligned}$$

发射结反向电流

$$\begin{aligned} I_{RE} &= \frac{qA n_i W}{2\tau_0} e^{V_E/2V_T} \\ &= \frac{1.6 \times 10^{-19} \times 0.01 \times 1.5 \times 10^{10} \times 9.24 \times 10^{-6}}{2 \times 10^{-7}} \times \sqrt{7.91 \times 10^8} \\ &\approx 3.12 \times 10^{-6} A = 3.12 \times 10^{-2} mA \end{aligned}$$

$$\text{空穴扩散系数 } D_{pE} = V_T \mu_p = 0.026V \times 480 cm^2 / V \cdot s = 12.48 cm^2 / s$$

$$\text{空穴浓度 } p_{E0} = \frac{n_i^2}{N_d} = \frac{(1.5 \times 10^{10})^2}{10^{18}} cm^{-3} = 225 cm^{-3}$$

空穴电流

$$\begin{aligned} I_{pE} &= -\frac{qAD_{pE}p_{E0}}{x_E - W_E} (e^{V_E/V_T} - 1) \\ &= \frac{1.6 \times 10^{-19} \times 0.01 \times 12.48 \times 225}{2 \times 10^{-4} - 9.24 \times 10^{-6}} \times (7.91 \times 10^8 - 1) A \\ &\approx 1.68 \times 10^{-5} A = 1.68 \times 10^{-2} mA \end{aligned}$$

发射效率

$$\gamma = \frac{I_{nE}}{I_E} = \frac{I_{nE}}{I_{nE} + I_{pE} + I_{RE}} = \frac{1}{1 + 1.68 \times 10^{-2} + 3.12 \times 10^{-2}} \approx 0.954$$

共基极直流电流增益

$$\alpha_0 = \gamma \beta_T = 0.954 \times 0.9989 \approx 0.953$$

共发射极直流电流增益

$$h_{FE} = \frac{\alpha_0}{1 - \alpha_0} = \frac{0.953}{1 - 0.953} \approx 20.28$$

3-4

(1) 根据公式(3-3-5)或(3-3-6),证明对于任意的 x_B/L_n 值, 公式(3-4-9)和(3-4-11)变成

$$\begin{aligned} a_{11} &= -qAn_i^2 \left[\frac{D_n}{N_a L_n} \coth \frac{x_B}{L_n} + \frac{D_{PE}}{N_{dE} x_E} \right] \\ a_{12} &= a_{21} = \frac{qAD_n n_i^2}{N_a L_n} \csc h \frac{x_B}{L_n} \\ a_{22} &= -qAn_i^2 \left[\frac{D_n}{N_a L_n} \coth \frac{x_B}{L_n} + \frac{D_{PC}}{N_{dC} L_{PC}} \right] \end{aligned}$$

(2) 证明, 若 $x_B/L_n \ll 1$, (1) 中的表达式约化为(3-4-9) 和(3-4-11)。

$$I_E = -I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) + \alpha_R I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \quad (3-4-5)$$

$$I_C = \alpha_F I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) - I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \quad (3-4-6)$$

$$a_{11} = -qAn_i^2 \left(\frac{D_n}{N_a x_B} + \frac{D_{PE}}{N_{dE} x_E} \right), \quad a_{12} = \frac{qAD_n n_i^2}{N_a x_B} \quad (3-4-9)$$

$$a_{21} = \frac{qAD_n n_i^2}{N_a x_B}, \quad a_{22} = -qAn_i^2 \left(\frac{D_n}{N_a x_B} + \frac{D_{PC}}{N_{dC} L_{PC}} \right) \quad (3-4-11)$$

解:

(1) 对于E-M方程, 有 $I_E = I_{pE} + I_{nE}$, 其中

$$I_{nE} = -\frac{qAD_n n_{p0}}{L_n} [(e^{V_E/V_T} - 1) \coth(x_B/L_n) - (e^{V_C/V_T} - 1) \frac{1}{\sinh(x_B/L_n)}]$$

$$I_{pE} = -qAn_i^2 \frac{D_{PE}}{N_{dE} x_E} (e^{V_E/V_T} - 1)$$

两项相加并对比E-M方程系数可得

$$\begin{aligned} a_{11} &= -qAn_i^2 \left[\frac{D_n}{N_a L_n} \coth \frac{x_B}{L_n} + \frac{D_{PE}}{N_{dE} x_E} \right] \\ a_{12} &= \frac{qAD_n n_i^2}{N_a L_n} \csc h \frac{x_B}{L_n} \end{aligned}$$

同理可得

$$\begin{aligned} a_{21} &= \frac{qAD_n n_i^2}{N_a L_n} \csc h \frac{x_B}{L_n} \\ a_{22} &= -qAn_i^2 \left[\frac{D_n}{N_a L_n} \coth \frac{x_B}{L_n} + \frac{D_{PC}}{N_{dC} L_{PC}} \right] \end{aligned}$$

(2) 若 $x_B/L_n \ll 1$, 则有 $\coth \frac{x_B}{L_n} \approx \frac{L_n}{x_B}$ 代入可得

$$\begin{aligned} a_{11} &= -qAn_i^2 \left(\frac{D_n}{N_a x_B} + \frac{D_{PE}}{N_{dE} x_E} \right) \\ a_{12} &= a_{21} = \frac{qAD_n n_i^2}{N_a x_B} \\ a_{22} &= -qAn_i^2 \left(\frac{D_n}{N_a x_B} + \frac{D_{PC}}{N_{dC} L_{PC}} \right) \end{aligned}$$

3-5

证明在正向有源模式，晶体管发射极电流-电压特性可用下式表示

$I_E \approx \frac{I_{E0}}{1 - \alpha_F \alpha_R} e^{V_E/V_T} + \frac{qAn_i W_E}{2\tau_0} e^{V_E/2V_T}$, 其中 I_{E0} 为集电极开路时发射结反向饱和电流。

提示:首先由EM方程导出 $I_{F0} = \frac{I_{E0}}{1 - \alpha_F \alpha_R}$ 。

证明：有EM方程

$$\begin{cases} I_E = -I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) + \alpha_R I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \\ I_C = \alpha_F I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) - I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \end{cases}$$

当集电极开路，发射极反偏时， $I_C = 0$, $e^{V_E/V_T} \ll 1$

$$\begin{cases} I_{E0} = I_{F0} + \alpha_R I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \\ 0 = -\alpha_F I_{F0} - I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \end{cases}$$

二式联立可得 $I_{E0} = I_{F0} - \alpha_R \alpha_F I_{F0} \implies I_{F0} = \frac{I_{E0}}{1 - \alpha_F \alpha_R}$

正向有源模式下， $e^{V_C/V_T} \ll 1$, $e^{V_E/V_T} \gg 1$, 则有

$$\begin{aligned} I_E &= -I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) + \alpha_R I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \\ &\approx -I_{F0}e^{V_E/V_T} - \alpha_R I_{R0} \\ &\approx -I_{F0}e^{V_E/V_T} \end{aligned}$$

EM方程忽略了复合电流 $I_{RE} = \frac{qAn_i W_E}{2\tau_0} e^{V_E/2V_T}$

且EM方程中 I_E 方向与实际方向相反。代入可得

$$I_E = \frac{I_{E0}}{1 - \alpha_F \alpha_R} e^{V_E/V_T} + \frac{qAn_i W_E}{2\tau_0} e^{V_E/2V_T}$$

3-6

(1) 忽略空间电荷区的复合电流，证明晶体管共发射极输出特性的精确表达式为

$$V_{CE} = -V_T \ln \frac{I_{R0}(1 - \alpha_F \alpha_R) + \alpha_F I_B - I_C(1 - \alpha_F)}{I_{F0}(1 - \alpha_F \alpha_R) + I_B + I_C(1 - \alpha_R)} - V_T \ln \frac{\alpha_R}{\alpha_F}$$

提示：首先求出用电流表示结电压的显式解。

(2) 若 $I_B \gg I_{E0}$ 且 $\alpha_F I_B \gg I_{R0}(1 - \alpha_F \alpha_R)$ ，证明上式化为：

$$V_{CE} = V_T \ln \frac{1/\alpha_R + I_C/I_B h_{FER}}{1 - I_C/I_B h_{FEF}} \quad \text{其中 } h_{FEF} = \frac{\alpha_F}{1 - \alpha_F}, h_{FER} = \frac{\alpha_R}{1 - \alpha_R}$$

证明：

(1) 有EM方程

$$\begin{cases} I_E = -I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) + \alpha_R I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \\ I_C = \alpha_F I_{F0}(e^{V_E/V_T} - 1) - I_{R0}(e^{V_C/V_T} - 1) \end{cases}$$

两式联立可解得：

$$\begin{cases} V_E = V_T \ln \frac{I_E + \alpha_R I_C + I_{F0}(\alpha_R \alpha_F - 1)}{I_{F0}(\alpha_R \alpha_F - 1)} \\ V_C = V_T \ln \frac{I_C + \alpha_F I_E + I_{R0}(\alpha_R \alpha_F - 1)}{I_{R0}(\alpha_R \alpha_F - 1)} \end{cases}$$

在EM方程中有 $I_E + I_C + I_B = 0$, $\alpha_R I_{R0} = \alpha_F I_{F0}$ ，代入则有：

$$\begin{aligned} V_{CE} &= V_E - V_C \\ &= V_T \ln \frac{[I_E + \alpha_R I_C + I_{F0}(\alpha_R \alpha_F - 1)]I_{R0}}{[I_C + \alpha_F I_E + I_{R0}(\alpha_R \alpha_F - 1)]I_{F0}} \\ &= V_T \ln \frac{-(I_C + I_B) + \alpha_R I_C + I_{F0}(\alpha_R \alpha_F - 1)}{I_C - \alpha_F(I_C + I_B) + I_{R0}(\alpha_R \alpha_F - 1)} + V_T \ln \frac{I_{R0}}{I_{F0}} \\ &= -V_T \ln \frac{I_{R0}(1 - \alpha_R \alpha_F) + \alpha_F I_B - I_C(1 - \alpha_F)}{I_{F0}(1 - \alpha_R \alpha_F) + I_B + I_C(1 - \alpha_R)} - V_T \ln \frac{\alpha_R}{\alpha_F} \end{aligned}$$

(2) 由3-5可得 $I_{E0} = I_{F0} - \alpha_R \alpha_F I_{F0} = I_{F0}(1 - \alpha_R \alpha_F) \ll I_B$ ，代入 V_{CE}

$$\begin{aligned}
V_{CE} &= -V_T \ln \frac{I_{R0}(1 - \alpha_R \alpha_F) + \alpha_F I_B - I_C(1 - \alpha_F)}{I_{F0}(1 - \alpha_R \alpha_F) + I_B + I_C(1 - \alpha_R)} - V_T \ln \frac{\alpha_R}{\alpha_F} \\
&\approx V_T \ln \frac{[I_B + I_C(1 - \alpha_R)]\alpha_F}{[\alpha_F I_B - I_C(1 - \alpha_F)]\alpha_R} \\
&= V_T \ln \frac{1/\alpha_R + I_C(1 - \alpha_R)/(I_B \alpha_R)}{1 - I_C(1 - \alpha_F)/(I_B \alpha_F)} \\
&= V_T \ln \frac{1/\alpha_R + I_C/(I_B h_{FRR})}{1 - I_C/(I_B h_{FEF})}
\end{aligned}$$

$$\text{其中 } h_{FEF} = \frac{\alpha_F}{1 - \alpha_F}, h_{FER} = \frac{\alpha_R}{1 - \alpha_R}$$

3-7

一个用离子注入制造的NPN晶体管，其中性区内浅杂质浓度为 $N_a(x) = N_0 e^{-x/L}$ ，其中 $N_0 = 2 \times 10^{18} \text{ cm}^{-3}$ ， $L = 0.3 \mu\text{m}$ 。

- (1) 求宽度为 $0.8 \mu\text{m}$ 的中性区内单位面积的杂质总量；
- (2) 求出中性区内的平均杂质浓度；
- (3) 若 $L_{pE} = 1 \mu\text{m}$ ， $N_{dE} = 10^{19} \text{ cm}^{-3}$ ， $D_{pE} = 1 \text{ cm}^2/\text{s}$ ，基区内少子平均寿命为 10^{-6} s ，基区的平均扩散系数和(2)中的杂质浓度相应，求共发射极电流增益。

解：

- (1) 单位面积杂质总量：

$$\begin{aligned}
\int_0^{x_B} N_a(x) dx &= \int_0^{x_B} N_0 e^{-x/L} dx = LN_0(1 - e^{-x_B/L}) \\
&= 0.3 \mu\text{m} \times 2 \times 10^{18} \text{ cm}^{-3} \times (1 - e^{-0.8/0.3}) \\
&= 5.58 \times 10^{13} \text{ cm}^{-2}
\end{aligned}$$

- (2) 中性区平均杂质浓度：

$$\overline{N_a} = \frac{\int_0^{x_B} N_a(x) dx}{x_B} = \frac{5.58 \times 10^{13} \text{ cm}^{-2}}{0.8 \mu\text{m}} = 6.975 \times 10^{17} \text{ cm}^{-3}$$

- (3) 共发射极电流增益取倒数：

$$h_{FE}^{-1} = \frac{N_a x_B D_{pE}}{N_{dE} x_E D_n} + \frac{x_B^2}{2L_n^2} + \frac{N_a x_B W_E}{2D_n n_i \tau_0} e^{-V_E/2V_T} \stackrel{V_E \gg V_T}{\approx} \frac{N_a x_B D_{pE}}{N_{dE} x_E D_n} + \frac{x_B^2}{2L_n^2}$$

其中：

$$D_n = \mu_n V_T = 700 \text{cm}^2/\text{V} \cdot \text{s} \times 0.026 \text{V} = 18.2 \text{cm}^2/\text{s}$$

$$L_n^2 = D_n \tau_n = 18.2 \text{cm}^2/\text{s} \times 10^{-6} \text{s} = 1.82 \times 10^{-7} \text{cm}^2$$

代入电流增益倒数方程：

$$h_{FE}^{-1} = \frac{N_a x_B D_{pE}}{N_{dE} x_E D_n} + \frac{x_B^2}{2L_n^2}$$

$$= \frac{6.975 \times 10^{17} \times 0.8 \times 10^{-4} \times 1}{10^{19} \times 10^{-4} \times 18.2} + \frac{(0.8 \times 10^{-4})^2}{2 \times 1.82 \times 10^{-7}}$$

$$\approx 0.00318$$

则电流增益： $h_{FE} = \frac{1}{0.00318} \approx 314$

3-8

若在公式 $I_n = \frac{qAD_n n_i^2}{\int_0^{x_B} N_a dx} e^{V_E/V_T}$ 中假设 $I_C = I_n$ ，则可在集电极电流 $I_C \sim V_E$ 曲线计算出根梅尔数。求出图 3-12 中晶体管中的根梅尔数。采用 $D_n = 35 \text{cm}^2/\text{s}$ 、 $A = 0.1 \text{cm}^2$ 、以及 $n_i = 1.5 \times 10^{10} \text{cm}^{-3}$ 。

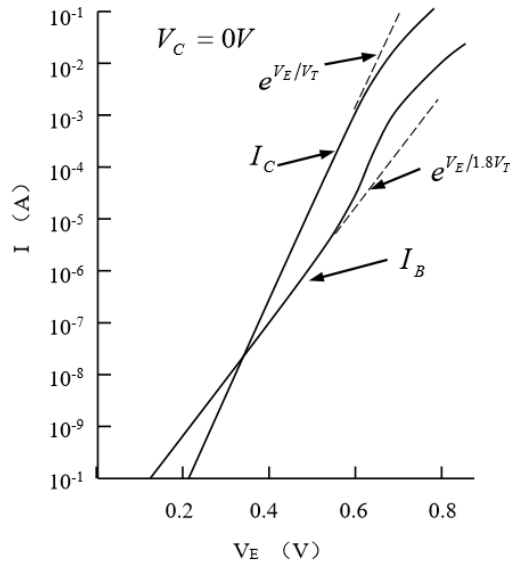


图 3-12 NPN 晶体管的静态电流—电压特性

解：令 $G_M = \int_0^{x_B} N_a dx$ ， $I_0 = \frac{qAD_n n_i^2}{G_M}$ ，则有

$$I_n = I_0 e^{V_E/V_T} \implies \lg I_n = \frac{V_E}{V_T} \lg e + \lg I_0$$

图像取两点 $(V_E, \lg I_n) = (0.22, -10)$ 和 $(V_E, \lg I_n) = (0.44, -6)$

代入直线方程 $\lg I_n = KV_E + B$

$$\begin{cases} -10 &= 0.22K + B \\ -6 &= 0.44K + B \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} K = 18.18 \\ B = -14 \end{cases}$$

即 $\lg I_0 = B = -14 \Rightarrow I_0 = 10^{-14} A$, 代入 G_M 中:

$$\begin{aligned} G_M &= \frac{qAD_n n_i^2}{I_0} \\ &= \frac{1.6 \times 10^{-19} C \times 0.1 cm^2 \times 35 cm^2 / s \times (1.5 \times 10^{10} cm^{-3})^2}{10^{-14} A} \\ &= 1.26 \times 10^{16} cm^{-2} \end{aligned}$$

3-9

(1) 证明对于均匀掺杂的基区, 式 $\beta_T = 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} (\frac{1}{N_a} \int_x^{x_B} N_a dx) dx$ 简化为

$$\beta_T = 1 - \frac{x_B^2}{2L_n^2};$$

(2) 若基区杂质为指数分布, 即 $N_a = N_0 e^{-\alpha x / x_B}$, 推导出基区输运因子的表示式。

解:

(1) 均匀掺杂即 N_a 与 x 无关, 此时有

$$\begin{aligned} \beta_T &= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} \left(\frac{1}{N_a} \int_x^{x_B} N_a dx \right) dx \\ &= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} \int_x^{x_B} dx dx \\ &= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} x_B - x dx \\ &= 1 - \frac{1}{L_n^2} \left(x_B x - \frac{1}{2} x^2 \right) \Big|_0^{x_B} \\ &= 1 - \frac{x_B^2}{2L_n^2} \end{aligned}$$

(2) 代入 $N_a = N_0 e^{-\alpha x / x_B}$

$$\begin{aligned}
\beta_T &= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} \left(\frac{1}{N_0 e^{-\alpha x/x_B}} \int_x^{x_B} N_0 e^{-\alpha x/x_B} dx \right) dx \\
&= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} \left[e^{\alpha x/x_B} \left(-\frac{x_B}{\alpha} e^{-\alpha x/x_B} \right) \right]_x^{x_B} dx \\
&= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} \left[e^{\alpha x/x_B} \left(-\frac{x_B}{\alpha} e^{-\alpha} + \frac{x_B}{\alpha} e^{-\alpha x/x_B} \right) \right] dx \\
&= 1 - \frac{1}{L_n^2} \int_0^{x_B} \left(\frac{x_B}{\alpha} - \frac{x_B}{\alpha} e^{\alpha x/x_B - \alpha} \right) dx \\
&= 1 - \frac{1}{L_n^2} \left(\frac{x_B}{\alpha} x - \frac{x_B^2}{\alpha^2} e^{\alpha x/x_B - \alpha} \right) \Big|_0^{x_B} \\
&= 1 - \frac{1}{L_n^2} \left(\frac{x_B^2}{\alpha} - \frac{x_B^2}{\alpha^2} + \frac{x_B^2}{\alpha^2} e^{-\alpha} \right) \\
&= 1 - \frac{x_B^2}{\alpha^2 L_n^2} (\alpha - 1 + e^{-\alpha})
\end{aligned}$$

3-10

基区直流扩展电阻对集电极电流的影响可表示为 $I_C = I_0 \exp[(V_E - I_B r_{bb'})/V_T]$ ，用公式以及示于图3-12的数据估算出 $r_{bb'}$ 。

解：由 $I_C = I_0 e^{(V_E - I_B r_{bb'})/V_T}$ 可得

$$\begin{cases} I_{C1} = I_0 \exp[(V_{E1} - I_{B1} r_{bb'})/V_T] \\ I_{C2} = I_0 \exp[(V_{E2} - I_{B2} r_{bb'})/V_T] \end{cases}$$

两式相除：

$$\begin{aligned}
\frac{I_{C2}}{I_{C1}} &= \exp \frac{(V_{E2} - V_{E1}) - (I_{B2} - I_{B1}) r_{bb'}}{V_T} \\
\Rightarrow r_{bb'} &= \frac{1}{I_{B2} - I_{B1}} [(V_{E2} - V_{E1}) - V_T \ln \frac{I_{C2}}{I_{C1}}]
\end{aligned}$$

取两点

$$\begin{cases} V_{E2} = 0.7V, I_{C2} = 10^{-2}A, I_{B2} = 5 \times 10^{-4}A \\ V_{E1} = 0.8V, I_{C1} = 10^{-1}A, I_{B1} = 6 \times 10^{-3}A \end{cases}$$

代入 $r_{bb'}$ 表达式

$$r_{bb'} = \frac{1}{5 \times 10^{-4}A - 6 \times 10^{-3}A} [(0.7V - 0.8V) - 0.026V \times \ln \frac{10^{-2}A}{10^{-1}A}] \approx 7.30\Omega$$

注：据老师说图不准确，取不同点结果相差很大

3-11

- (1) 推导出均匀掺杂基区晶体管的基区渡越时间表达式。假设 $x_B/L_n \ll 1$ 。
- (2) 若基区杂质分布为 $N_a = N_0 e^{-ax/x_B}$ ，重复 (1)。

解：

基区渡越时间

$$\tau_B = \int_0^{\tau_B} dt = \int_0^{x_B} \frac{dx}{v(x)} = \frac{Aq}{I_n} \int_0^{x_B} n_p(x) dx = \int_0^{x_B} \frac{dx}{D_n N_a(x)} \int_x^{x_B} N_a(x) dx$$

- (1) 当掺杂均匀，即 $N_a = \text{常数}$ 时有

$$\tau_B = \int_0^{x_B} \frac{dx}{D_n N_a(x)} \int_x^{x_B} N_a(x) dx = \frac{1}{D_n} \int_0^{x_B} \int_x^{x_B} dx = \frac{x_B^2}{2D_n}$$

- (2) 当杂质分布为 $N_a = N_0 e^{-ax/x_B}$ 时，代入 τ_B 公式

$$\begin{aligned} \tau_B &= \int_0^{x_B} \frac{dx}{D_n N_a(x)} \int_x^{x_B} N_a(x) dx \\ &= \int_0^{x_B} \frac{dx}{D_n N_0 e^{-ax/x_B}} \int_x^{x_B} N_0 e^{-ax/x_B} dx \\ &= \int_0^{x_B} \frac{e^{ax/x_B}}{D_n} dx \left(-\frac{x_B}{a} e^{-ax/x_B} \right) \Big|_x^{x_B} \\ &= \int_0^{x_B} \frac{e^{ax/x_B}}{D_n} \left(-\frac{x_B}{a} e^{-a} + \frac{x_B}{a} e^{-ax/x_B} \right) dx \\ &= \int_0^{x_B} -\frac{x_B e^{-a} e^{ax/x_B}}{a D_n} + \frac{x_B}{a D_n} dx \\ &= -\frac{x_B^2 e^{-a} e^{ax/x_B}}{a^2 D_n} \Big|_0^{x_B} + \frac{x_B}{a D_n} (x_B - 0) \\ &= -\frac{x_B^2}{a^2 D_n} + \frac{x_B^2 e^{-a}}{a^2 D_n} + \frac{x_B^2}{a D_n} \\ &= \frac{x_B^2}{a^2 D_n} (e^{-a} + a - 1) \end{aligned}$$

3-12

硅NPN晶体管在300K具有如下参数：

$I_E = 1mA$, $C_{TE} = 1pF$, $x_B = 0.5\mu m$, $D_n = 25cm^2/s$, $x_m = 2.4\mu m$, $r_{SC} = 20\Omega$, $C_{TC} = 0.1pF$ 。
求发射区—集电区渡越时间和截止频率。

解：

$$\tau_E = r_E C_{TE} = \frac{V_T}{I_E} C_{TE} = \frac{0.026V}{1mA} \times 1pF = 26ps$$

$$\tau_B = \frac{x_B^2}{2D_n} = \frac{(0.5\mu m)^2}{2 \times 25cm^2/s} = 50ps$$

$$\tau_d = \frac{x_m}{v_s} = \frac{2.4\mu m}{10^7 cm/s} = 24ps$$

$$\tau_C = r_{SC} C_{TC} = 20\Omega \times 0.1pF = 2ps$$

则总的渡越时间

$$\tau_{EC} = \tau_E + \tau_B + \tau_d + \tau_C = 26ps + 50ps + 24ps + 2ps = 102ps$$

截止频率：

$$f_\alpha = \frac{1}{2\pi\tau_{EC}} = \frac{1}{2 \times 3.14 \times 102ps} = 1.56 \times 10^9 Hz = 1.56GHz$$

3-13

- (1) 求出图3-24中输出短路时 i_{out}/i_{in} 的表达式；
- (2) 求出 ω_β ，它相应于 i_{out}/i_{in} 的数值下降了3dB的情况；
- (3) 求出 ω_T 。

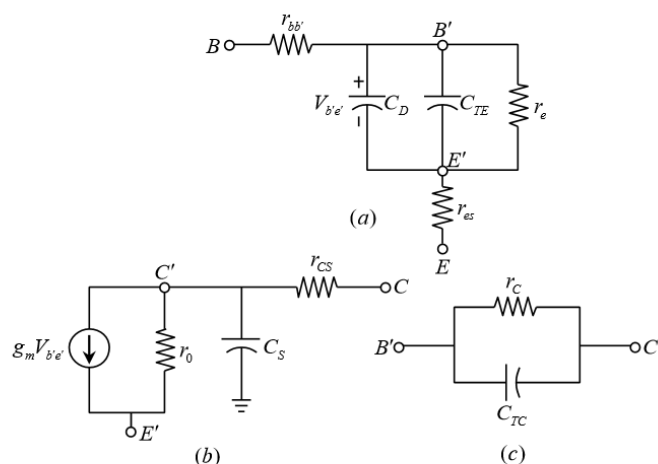


图 3-24 H-P 模型等效电路中的组成部分

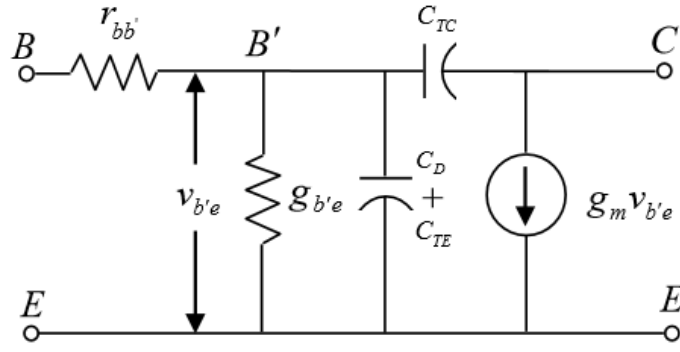


图 3-26 混接 π 型等效电路

解：

(1) 当输出短路时，有

$$\begin{aligned} i_{in} &= v_{b'e} [g_{b'e} + j\omega(C_D + C_{TE} + C_{TC})] \\ i_{out} &= g_m v_{b'e} + j\omega C_{TC} v_{b'e} \approx g_m v_{b'e} \text{ (低频)} \end{aligned}$$

可得：

$$\frac{i_{in}}{i_{out}} = \frac{g_m}{g_{b'e} + j\omega(C_D + C_{TE} + C_{TC})}$$

(2) 下降3dB对应于原数值的 $\frac{1}{\sqrt{2}}$ 倍，有

$$h_{fe}^2|_{\omega=\omega_\beta} = \frac{g_m^2}{g_{b'e}^2 + \omega_\beta^2(C_D + C_{TE} + C_{TC})^2} = \frac{1}{2} h_{FE}^2$$

代入 $g_{b'e} = \frac{g_m}{h_{FE}}$ 可解得

$$\omega_\beta = \frac{g_m}{h_{FE}(C_D + C_{TE} + C_{TC})}$$

(3) 当 $C_D \gg C_{TE} + C_{TC}$ 时

$$\omega_T = h_{FE} \omega_\beta = \frac{g_m}{C_D + C_{TE} + C_{TC}} \approx \frac{g_m}{C_D} = \frac{1}{\tau_B} = \frac{2D_n}{x_B^2}$$

3-14

证明均匀基区BJT穿通击穿电压可表示为 $BV_{BC} = \frac{qW_B^2}{2k\epsilon_0} \frac{N_a(N_a + N_{dc})}{N_{dc}}$

证明：

当基极穿通击穿时，集电极空间电荷区的基极部分宽度应约等于基极的冶金学宽度。即有

$$W_B \approx x_B = \sqrt{\frac{2k\epsilon_0(\psi_0 + V_R)}{q(N_a + N_{dc})} \frac{N_{dc}}{N_a}}$$

此时反偏电压即为穿通击穿电压，且有 $V_R \gg \psi_0$ ，可得：

$$BV_{BC} \approx BV_{BC} + \psi_0 = \frac{qW_B^2}{2k\epsilon_0} \frac{N_a(N_a + N_{dc})}{N_{dc}}$$

3-15

一均匀基区硅BJT，基区宽度为 $0.5\mu m$ ，基区杂质浓度 $N_a = 10^{16} cm^{-3}$ 。若穿通电压期望值为 $BV_{BC} = 25V$ ，集电区掺杂浓度为若干？如果不使集电区穿通，集电区宽度至少应大于多少？

解：

由3-14可得 $BV_{BC} = \frac{qW_B^2}{2k\epsilon_0} \frac{N_a(N_a + N_{dc})}{N_{dc}}$ ，则有

$$\begin{aligned} \frac{N_a}{N_{dc}} &= \frac{2k\epsilon_0 BV_{BC}}{qW_B^2 N_a} - 1 = \frac{2 \times 11.8 \times 8.85 \times 10^{-14} \times 25}{1.6 \times 10^{-19} \times (0.5 \times 10^{-4})^2 \times 10^{16}} - 1 = 12.05375 \\ \Rightarrow N_{dc} &= \frac{N_a}{12.05375} = \frac{10^{16} cm^{-3}}{12.05375} = 8.30 \times 10^{14} cm^{-3} \end{aligned}$$

集电结空间电荷区的集电极区部分有：

$$x_C = \frac{N_a W_B}{N_{dc}} = 12.05375 \times 0.5\mu m \approx 6.03\mu m$$

即当 $W_C > x_C = 6.03\mu m$ 即可保证集电区不被穿通。