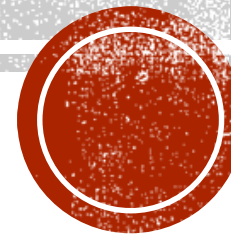


DÍODO DE JUNÇÃO P-N

João Paulo Neto Torres



- **Calcular a diferença de potencial de contacto a 300 K e 333 K para junções simétricas p-n de Si e Ge em equilíbrio termodinâmico com $N_b = N_a = 10^{23} \text{ m}^{-3}$**

<i>Material</i>	n_i (300 K)	W_G	ϵ_r (300 K)
Si	$1,02 \times 10^{16} \text{ m}^{-3}$	1,124 eV	16
Ge	$2,33 \times 10^{19} \text{ m}^{-3}$	0,664 eV	11,7



Resolução

Admite-se que a 300 K todas as impurezas se encontram ionizadas.

Como $N_d, N_a \gg n_i$ para ambos os semicondutores será $n_{no} \cong N_d$, e $p_{po} \cong N_a$ e a 300 K.

A 333 K calcula-se o novo valor de n_i :

Material	n_i (333 K)
Si	$1,02 \times 10^{17} \text{m}^{-3}$
Ge	$9,66 \times 10^{19} \text{m}^{-3}$

Para ambos os materiais, continua a ter-se $N_d, N_a \gg n_i$, e, por isso, a densidade de maioritários dos lados p e n mantêm-se iguais para as duas temperaturas. Por aplicação da equação

$$V_{c_0} \cong \left(\frac{\sqrt{V_a^-} N_d^+}{n_i^2} \right)$$

obtém-se:

Material	V_{c_0} (300K)	V_{c_0} (333K)
Si	0,837 V	0,800 V
Ge	0,435 V	0,403 V



- Calcular o comprimento da região de transição e o campo elétrico máximo em equilíbrio termodinâmico da junção p - n de Ge a 300 K do Exemplo anterior.

- Resolução

$$\ell = \sqrt{\frac{N_a^- + N_d^+}{N_a^- N_d^+}} \cong 0,125 \mu \text{ m} \quad |E(0)| = E_0 = \sqrt{\frac{2qV_{c0}}{\epsilon} \frac{N_a^- N_d^+}{N_d^+ + N_a^-}} \cong 100 \text{ kV / cm}$$



- Calcular o valor da corrente inversa de saturação para díodos de Si e Ge a 300 K, supondo junções simétricas com $N_d = N_a = 10^{21}\text{m}^{-3}$. Admitir que os elétrons e os buracos possuem um tempo de vida médio igual e que também é o mesmo para ambos os materiais, $\tau = 1 \mu\text{s}$. Considere a área da secção transversal da junção igual a 1 mm^2 .

<i>Material</i>	n_i (300 K)	μ_n (300 K)	μ_p (300 K)
Si	$1,02 \times 10^{16} \text{m}^{-3}$	$0,15 \text{ m}^2\text{V}^{-1}\text{s}^{-1}$	$0,045 \text{ m}^2\text{V}^{-1}\text{s}^{-1}$
Ge	$2,33 \times 10^{19} \text{m}^{-3}$	$0,39 \text{ m}^2\text{V}^{-1}\text{s}^{-1}$	$0,19 \text{ m}^2\text{V}^{-1}\text{s}^{-1}$



Resolução

Atendendo a que $N_a = N_d$ e $D = u_T \mu$, a equação

$$I_{is} = Aq \left(\frac{D_p p_{n0}}{L_p} + \frac{D_n n_{p0}}{L_n} \right) = Aq \left(\frac{D_p}{L_p N_d^+} + \frac{D_n}{L_n N_a^-} \right) n_i^2$$

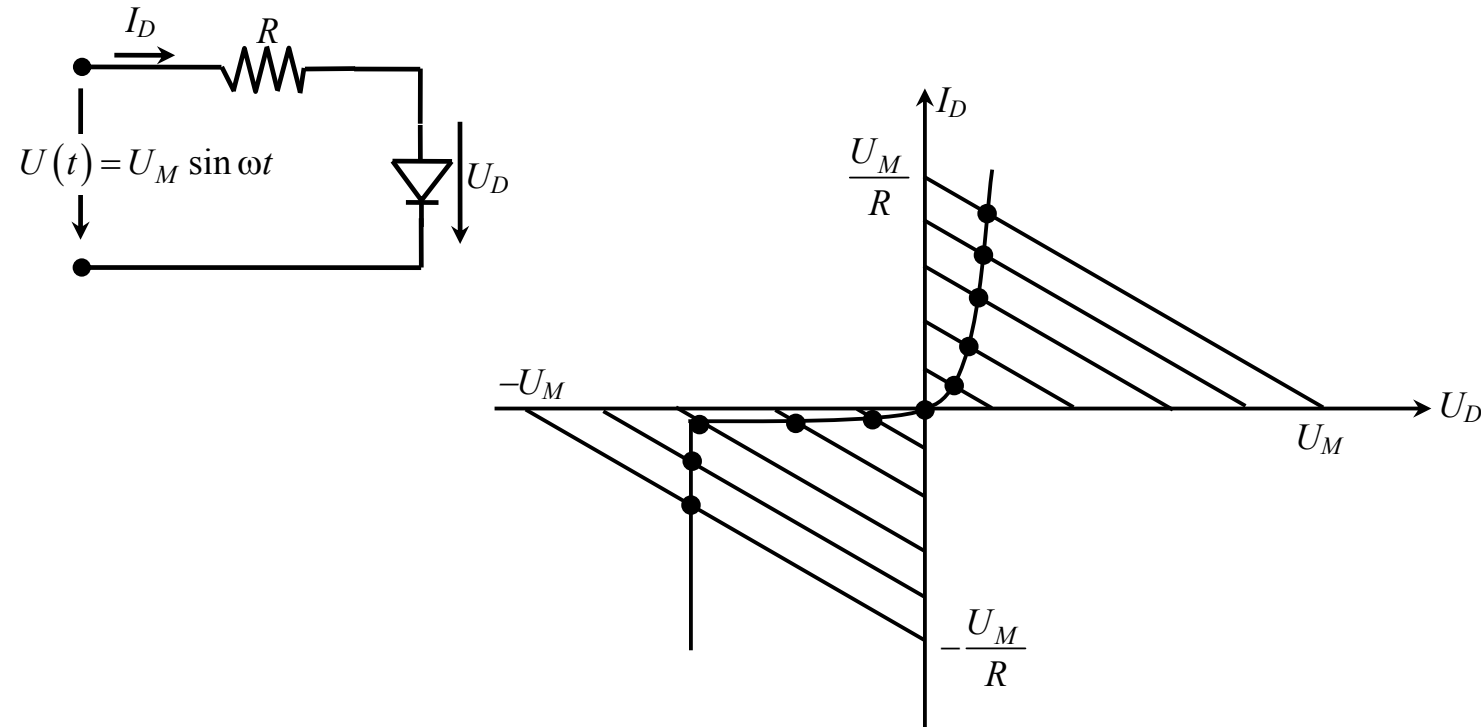
pode escrever-se como

$$I_{is} = A \frac{q}{N_a} \left(\sqrt{\frac{D_p}{\tau_p}} + \sqrt{\frac{D_n}{\tau_n}} \right) n_i^2$$

Obtém-se, para a corrente inversa de saturação no Ge e no Si, 14,85 nA e 1,6 pA, respetivamente.



- Considere o circuito da Fig.



mas em que a tensão de entrada é constante de valor $u_i = E = 5 \text{ V}$. Admitindo $R = 2 \text{ k}\Omega$ e o diodo com $I_{is} = 1 \text{ nA}$ e $\eta = 2$ a 300 K , calcule o PFR (I_0 , U_{D0}) e a potência no diodo a essa temperatura. Verifique a influência que têm as variações de E e R no PFR.



Resolução

Por inspeção, o diodo está polarizado diretamente. Logo, a tensão aos seus terminais é pequena.

Admitamos como valor inicial $U_D = 0$. A partir da lei das malhas: $I = (5 - U_D) / R$

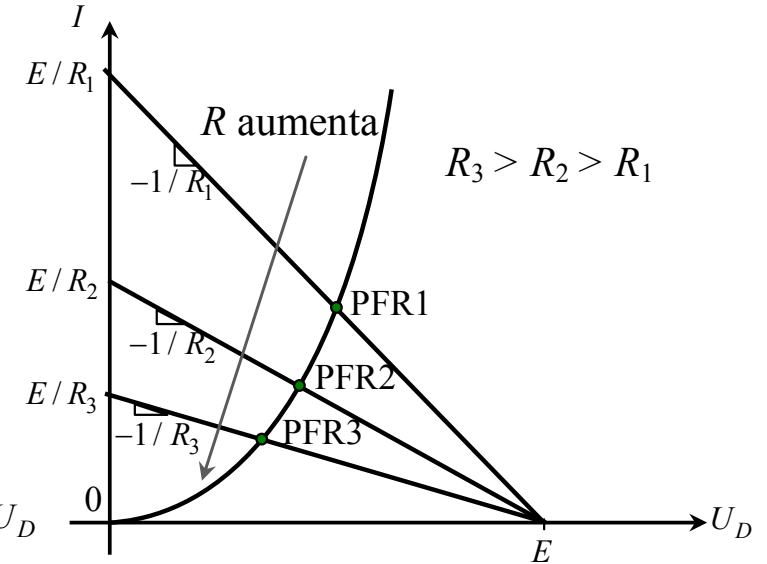
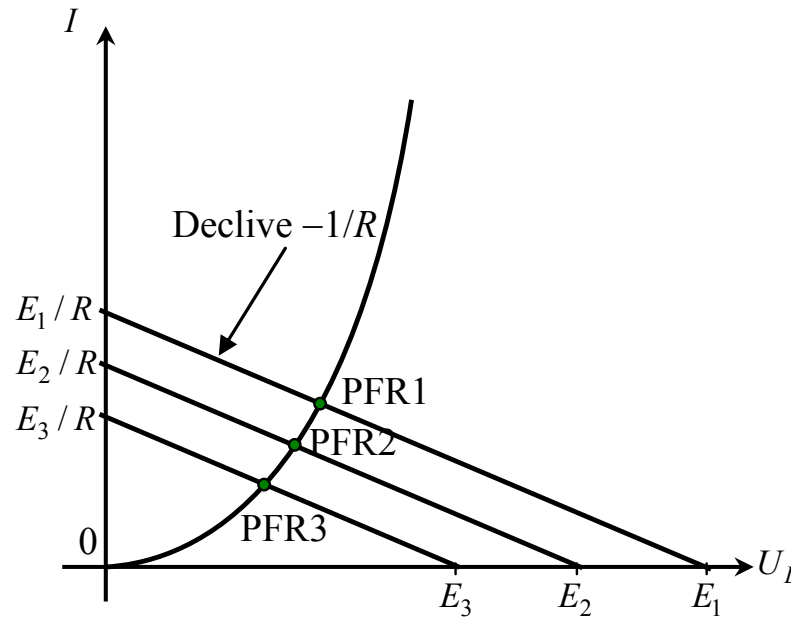
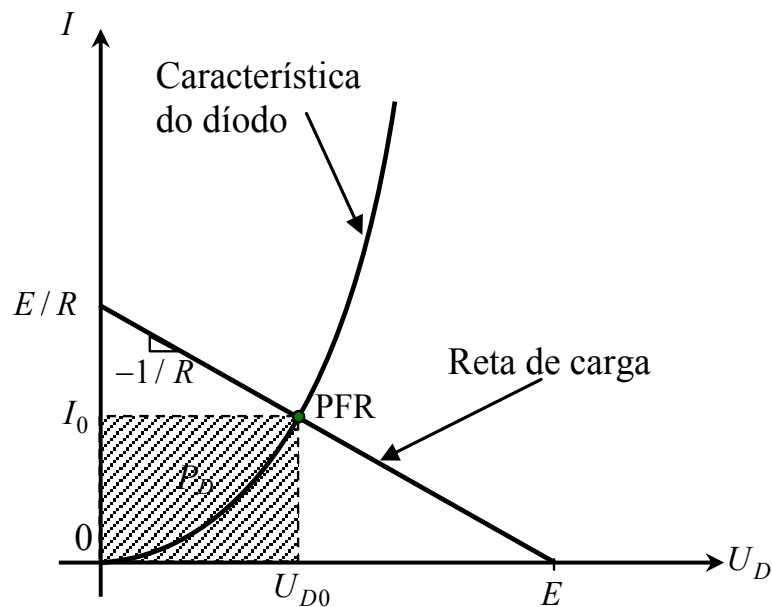
determina-se o valor da corrente no circuito. Da equação do diodo: $U_D = \eta u_T \ln(I / I_{iS} + 1)$

determina-se o novo valor da tensão aos terminais do diodo, repetindo-se o procedimento por uso alternado das duas equações anteriores. Os resultados obtidos por iteração estão representados na tabela seguinte, sendo o processo rapidamente convergente

Iteração	$U_D(V)$	$I(mA)$
1	0	5
2	0,802	4,2
3	0,793	4,21

O PFR é, assim, dado por: $U_{D0} = 0,793 V$ e $I_0 = 4,21 mA$





A evolução do PFR quando os valores da bateria ou da resistência variam pode ser facilmente analisada recorrendo à solução gráfica. O valor da tensão na bateria condiciona os valores da abcissa na origem (E) e ordenada na origem (E/R) da reta de carga representativa da lei das malhas no plano (I, U_D) . Por outro lado, o valor da resistência condiciona o declive da reta de carga ($-1/R$) e, portanto, o valor da ordenada na origem.



- Determine a capacidade diferencial de transição por unidade de área, a 300 K, para um díodo de Si caracterizado por uma junção abrupta e simétrica com $N_a = N_d = 10^{21} \text{m}^{-3}$ em equilíbrio termodinâmico e para uma polarização inversa de -5 V. O que acontece se a densidade de impurezas quadruplicar?

Resolução

A diferença de potencial de contacto, a 300 K e em equilíbrio termodinâmico, obtém-se de:

$$V_{c_0} \approx \left(\frac{\sqrt{V_a} N_d^+}{n_i^2} \right) = 0.598V$$

Substituindo em

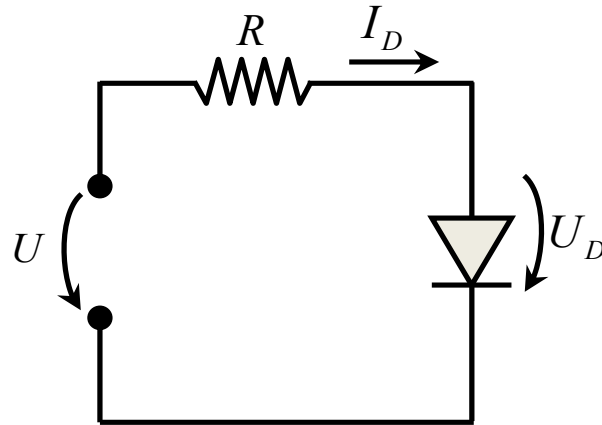
$$C_t = A \sqrt{\frac{\epsilon q N_a N_d}{2(N_a + N_d)}} (V_{c_0} - U_0)^{-\frac{1}{2}}$$

tem-se 83 mF/m² e 27 mF/m² para $C_t(0)/A$ e $C_t(-5)/A$, respetivamente.

Por inspeção de C_t conclui-se facilmente que, quando a densidade dos dopantes quadruplica, a capacidade de transição duplica, isto é, $C_t(0)/A = 166 \text{ mF/m}^2$ e $C_t(-5)/A = 54 \text{ mF/m}^2$.



- Considere o circuito da figura. O diodo apresenta a 300 K os valores característicos: $\eta = 1$, e $I_S = 10^{-10}$ A. Admita $T = 300$ K e $R = 1$ k Ω .



Considere que a tensão de entrada é dada por $U = E + u_S(t) = 10 + u_{SM} \cos \omega t$, de frequência suficientemente pequena para que o regime imposto possa ser considerado quase-estacionário. Determine a amplitude da tensão variável de entrada u_{SM} , de modo que a amplitude da componente alternada da tensão no diodo não ultrapasse $u_T/10$. Diga como se alteraria a tensão variável no diodo para o mesmo valor de u_{SM} se o valor contínuo da tensão de entrada E aumentasse.



Resolução

Como

$$U_D = \eta u_T \ln(I_D/I_{is} + 1) \text{ e}$$

$$I_D = (E - U_D)/R,$$

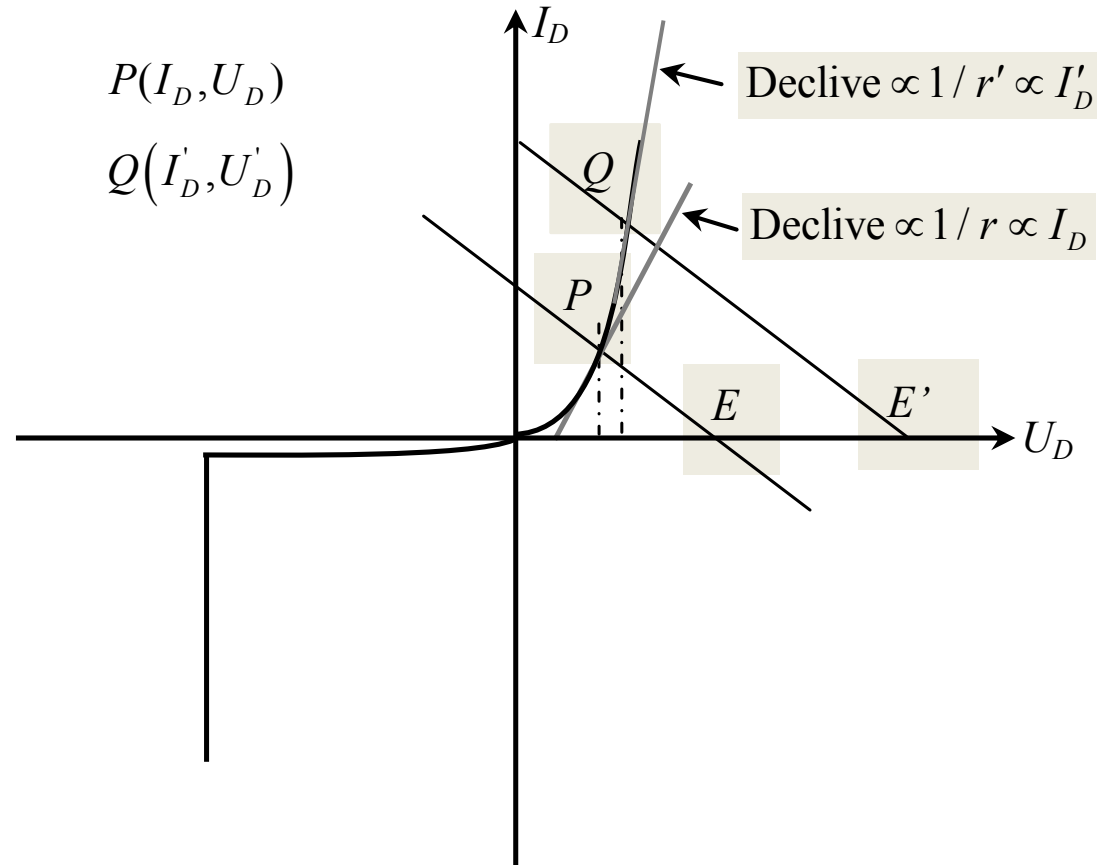
cuja solução é: $I_D \cong 10 \text{ mA}$ e $U_D \cong 0,42 \text{ V}$.

Em relação à parte variável, a frequência considerada permite, como boa aproximação, **desprezar os efeitos capacitivos**. A amplitude em questão permite, por outro lado, considerar o regime como incremental. Isto significa que, nessas condições, o diodo é equivalente a uma resistência do ponto de vista variável de valor $r = \eta u_T / (I_D + I_{is}) \cong \eta u_T / I_D = 2,6 \Omega$.

A tensão variável no diodo é obtida do divisor de tensão constituído pela série R e r , ou seja, $u_d = u_{sm} \times r / (R + r) = 2,6 \text{ mV}$. Tem-se, assim, para a parte variável da tensão de entrada, uma amplitude $u_{sM} = (R + r)u_d / r \cong 1 \text{ V}$.



Se a tensão E da bateria subir, aumenta a componente contínua da corrente no díodo I_D , diminui a resistência incremental equivalente do díodo r e, portanto, diminui a componente variável da tensão no díodo u_d , apesar de aumentar a sua componente contínua U_D , como se pode ver na figura seguinte.



- Calcular valor de n_i a 0 °C e 60 °C para o Si e GaAs. Utilizar os dados da Tabela e desprezar a variação de W_G com a temperatura.

<i>Semicondutor</i>	n_i (m^{-3})	W_G (eV)
Si	$1,02 \times 10^{16}$	1,124
Ge	$2,33 \times 10^{19}$	0,664
GaAs	$2,1 \times 10^{12}$	1,424

Resolução

Como
$$\frac{n_i'}{n_i} = \left(\frac{T'}{T}\right)^{3/2} e^{-\frac{W_G(T'-T)}{2kT}}$$

Conhecido o valor de n_i e W_G à temperatura T pode-se, então, calcular o valor de n_i a qualquer temperatura. Nas relações anteriores, a temperatura é expressa em K e, portanto, a 0 °C corresponde $T = 273$ K, e a 60 °C, ter-se-á $T = 333$ K. Utilizando os valores da Tabela para 300 K obtém-se, então:

<i>Material</i>	n_i (300 K) (m^{-3})	n_i'/n_i ($T=273$ K)	n_i' ($T'=273$ K) (m^{-3})	n_i'/n_i ($T = 333$ K)	n_i' ($T' = 333$ K) (m^{-3})
Si	$1,02 \times 10^{16}$	0,1	$1,02 \times 10^{15}$	9,96	1×10^{17}
GaAs	$2,1 \times 10^{12}$	0,058	$1,2 \times 10^{11}$	17,64	$3,7 \times 10^{13}$



- Considerar um cristal de Si homogéneo com impurezas do tipo aceitador $N_a = 10^{19} \text{m}^{-3}$. Calcular a densidade de elétrons e buracos, em equilíbrio termodinâmico, à temperatura de $T = 300 \text{ K}$ e $T = 450 \text{ K}$. Si: $n_i(300\text{K}) = 10^{16} \text{m}^{-3}$; $W_G = 1,124 \text{ eV}$.

Resolução

$T = 300 \text{ K}$: admite-se que a 300 K todas as impurezas estão ionizadas, ou seja . Atendendo a que $N_a \gg n_i$ então $p_0 = N_a = 10^{19} \text{m}^{-3}$.

De $p_0 n_0 = n_i^2$ tira-se, então, $n_0 = 10^{13} \text{m}^{-3}$. Sendo $p_0 \gg n_0$, o semiconductor a 300 K é **fortemente extrínseco do tipo-p**.

$T = 450 \text{ K}$: a esta temperatura, a densidade intrínseca é superior à de 300 K, mantendo-se a densidade de impurezas ionizadas. Ter-se-á, pois, de calcular primeiro a densidade intrínseca a 450 K para verificar se se continua nas condições referidas a 300 K.



No cálculo de η a 450 K, utiliza-se a relação

$$n_i' = n_i \left(T' / T \right)^{3/2} e^{\frac{W_G(T-T')}{2kT}}$$

obtendo-se $n_i(450 \text{ K}) = 2,47 \times 10^{19} \text{ m}^{-3}$. É, então, claro que, a 450 K, já não se está nas condições $N_a \gg n_i$. Para obter n_0 e p_0 deve-se, então, resolver o sistema de equações

$$p_0 n_0 = n_i^2$$

$$n_0 - p_0 = N_d^+ - N_a^-$$

O valor de p_0 pode obter-se a partir de

$$p_0 = \frac{N_a^- \pm \sqrt{N_a^{-2} + 4n_i^2}}{2}$$

em que só a solução positiva tem significado físico.

Os cálculos dão, então, $p_0 = 3,02 \times 10^{19} \text{ m}^{-3}$ e $n_0 = 2,02 \times 10^{19} \text{ m}^{-3}$. Para $T = 450 \text{ K}$, $n_0 = p_0 = n_i$ o semicondutor passa a comportar-se como intrínseco.

