

Densité des états d'énergie:

$$\begin{cases} D(E) = 0 & \text{dans la B.I} \\ D_n(E) = 4\pi \left(\frac{2m_n}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}} (E - E_C)^{\frac{1}{2}} & \text{dans la BdC} \\ D_p(E) = 4\pi \left(\frac{2m_p}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}} (E_V - E)^{\frac{1}{2}} & \text{dans la BdV} \end{cases}$$

Extrait du tableau périodique :

	IIIA	IVA	VA	VIA	VIIA	VIIIA
Période						
1	B	C	N	O	F	He
2	Al	Si	P	S	Cl	Ar
3	Ga	Ge	As	Se	Br	Kr
4	In	Sn	Sb	Te	I	Xe
5	Tl	Pb	Bi	Po	At	Rn
6						
7						

Constantes :

Masse de l'électron libre : $m_0 = 9,11 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$;

Constante de Planck : $h = 6,625 \cdot 10^{-34} \text{ J.s}$

Constante de Boltzman : $k = 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ J/K}$
 $kT = 0,0259 \text{ eV à } 300\text{K}$

Charge de l'électron : $q = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$.

Permittivité du vide : $\epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$

Fonction de distribution de Fermi-Dirac:

$$F_n(E) = \frac{1}{1 + \exp\left[\frac{E - E_F}{kT}\right]} ; \int_0^\infty x^{\frac{1}{2}} e^{-x} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

Semiconducteur intrinsèque :

$$n = N_C \exp - \frac{(E_C - E_F)}{kT}$$

$$N_C = \frac{2}{h^3} (2\pi m_n kT)^{3/2}$$

$$p = N_V \exp - \frac{(E_F - E_V)}{kT}$$

Loi d'action de masse: $np = n_i^2$

$n = p = n_i$

$$E_F = \frac{E_C + E_V}{2} + \frac{kT}{2} \log\left(\frac{N_V}{N_C}\right) ;$$

$$n_i = \sqrt{N_C N_V} \exp - \frac{E_g}{2kT}$$

Semiconducteur extrinsèque :

Cas usuel !

$$\text{Type N : } n_n \approx N_D ; p_n \approx \frac{n_i^2}{N_D}$$

$$\text{Type P : } p_p \approx N_A ; n_p \approx \frac{n_i^2}{N_A}$$

Conduction dans les semiconducteurs :

$$\langle E_{cn} \rangle = \frac{3}{2} kT ; l_n = \tau_n v_{thn} ; l_p = \tau_p v_{thp}$$

$$\vec{v}_{dn} = -\mu_n \vec{E} ; \mu_n = \frac{q\tau_n}{m_n} ;$$

$$\vec{v}_{dp} = \mu_p \vec{E} ; \mu_p = \frac{q\tau_p}{m_p} ;$$

Loi d'Ohm microscopique :

$$\vec{J}_c = q(n\mu_n + p\mu_p) \vec{E} ;$$

Courant de diffusion pour les électrons:

$$\vec{J}_n(x) = qD_n \text{grad}(n)$$

$$\text{Loi d'Einstein : } \frac{D_n}{\mu_n} = \frac{D_p}{\mu_p} = \frac{kT}{q}$$

Cas général pour les trous :

$$\vec{J}_p(x) = \mu_p \left(qp \vec{E} - kT \text{grad}(p) \right)$$

Génération- recombinaison des porteurs :

Régime de faible injection

$\Rightarrow \Delta n = \Delta p \ll N_D$ pour un sc de type N

pour un sc de type N (cas de recombinaison directe),

$$\text{on a : } \frac{dp_n}{dt} = G - R = G_L + G_{th} - R = G_L - U ; U = R - G_{th}$$

U : taux net de recombinaison

En régime stationnaire et de faible injection :

$$G_L = U = \frac{p_n - p_{n0}}{\tau_p}$$

Equation de continuité :

$$\frac{\partial n_p}{\partial t} = \mu_n \frac{\partial n_p}{\partial x} E + \mu_n n_p \frac{\partial E}{\partial x} + D_n \frac{\partial^2 n_p}{\partial x^2} + G_n - \frac{n_p - n_{p0}}{\tau_n}$$

JONCTION PN

Equation de Poisson:

$$E = -\frac{d\psi}{dx} ; \text{div } \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon}$$

$$p = n_i \exp[(E_i - E_F)/kT] ; n = n_i \exp[(E_F - E_i)/kT] ;$$

$$\frac{dE_F}{dx} = 0 ; V_b = \frac{kT}{q} \ln \frac{N_A N_D}{n_i^2} ;$$

Hypothèses : Dans la RCE on a : $n \ll$ et $p \ll$; Dans les régions neutres, on a $E=0$;