

MINISTERE DE L'ENSEIGNEMENT SUPERIEURE
ET DE LA RECHERCHE SCIENTIFIQUE
UNIVERSITE DE BECHAR

Département des Sciences

Laboratoire de Physique des dispositifs à semiconducteurs (L.P.D.S)

<http://www.univ-bechar.dz/lpds/>

PHYSIQUE DES SEMICONDUCTEURS

**Notes de cours
AVEC
Exercices**

Par : Dr. HASSANE BEN SLIMANE

INTRODUCTION

Conforme aux programmes du LMD, ce cours s'adresse aux étudiants de troisième année de l'université dans le domaine des Sciences de la Matière. Dans cette première partie de ce cours, une analyse simple de la statistique des porteurs de charge de semi-conducteurs intrinsèques et extrinsèques de type N et P est exposés. Le cours qui présente les principales notions à comprendre et à connaître est accompagné des exercices d'applications directes afin d'assimiler immédiatement les notions traitées.

Statistique des porteurs de charge

RESUME DU COURS

La description phénoménologique des modes de production des porteurs de charges est très importante dans la physique des semiconducteurs. Il est indispensable de chiffrer les résultats de cette production est donc de déterminer la concentration des électrons et trous. Nous nous intéressons ici à analyser le semiconducteur non dégénéré.

1. DENSITE DES ETATS QUANTIQUE :

Soit un cristal de volume unité ($V=1$)

Dans l'intervalle E & $E+dE$ on a :

dz états d'énergies (état quantiques).

$N(E)$: densité d'états quantique dans l'intervalle $[E, E+dE]$ par unité d'énergie par unité de volume.

$$N(E) = \frac{dz}{dE} \quad (1)$$

L'énergie de l'électron est donnée par la loi de dispersion :

$$E(k) = E_c + \frac{\hbar^2 k^2}{2m_n^*} \quad (2)$$

$$\hbar = \frac{h}{2\pi} \text{ (avec } h \text{ est le constant de Planck)}$$

k : vecteur d'onde

m_n^* : masse effective de l'électron.

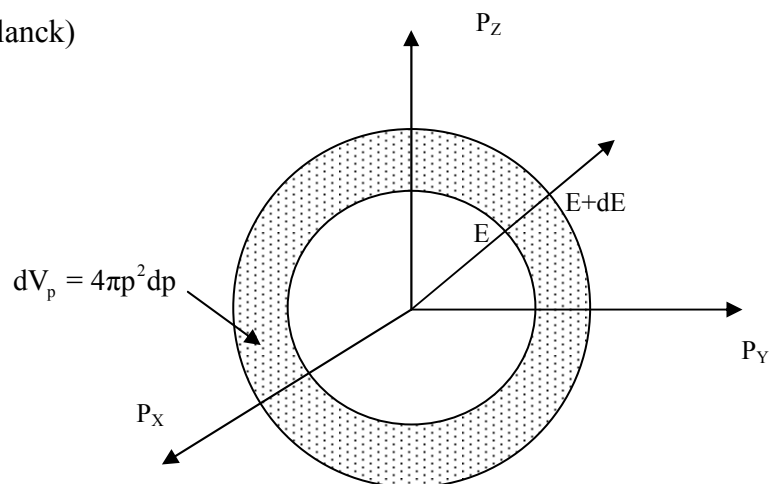


Fig. 1. Le nombre des états dans la couche $[E, E+dE]$

$$E(k) - E_C = \frac{p^2}{2m_n^*} \quad (3)$$

Pare ce que l'impulsion $p = \hbar k$

Nous pouvons écrire :

$$p = \sqrt{2m_n^*(E - E_C)} \quad (4)$$

Donc :

$$dp = \frac{2m_n^* dE}{2\sqrt{2m_n^*(E - E_C)}} \quad (5)$$

$$dp = \sqrt{\frac{m_n^*}{2}} \frac{dE}{\sqrt{(E - E_C)}}$$

Alors :

$$dz = 2 \frac{dV_p}{\Delta V_p}$$

$$\Delta V_p = \frac{h^3}{V}, \text{ avec } V=1$$

ΔV_p : Le volume d'un état quantique et le 2 signifie 2 spins

Le nombre dz est exprimé comme :

$$dz = 2 \frac{4\pi \times 2m_n^*(E - E_C)}{h^3} \sqrt{\frac{m_n^*}{2}} \frac{dE}{\sqrt{(E - E_C)}} \quad (V=1)$$

$$dz = 4\pi \left(\frac{2m_n^*}{h^2}\right)^{3/2} (E - E_C)^{1/2} dE$$

Finalement la densité d'états quantique $N(E)$ dans la bande de conduction du semiconducteur

est

$$N(E) = \frac{dz}{dE}$$

$$N(E) = 4\pi \left(\frac{2m_n^*}{h^2}\right)^{3/2} (E - E_C)^{1/2} \quad (6)$$

Par analogie et pour la densité d'états d'énergies dans la bande de valence

$$E(k) = E_v - \frac{\hbar^2 k^2}{2m_p^*} \quad (7)$$

$$N(E) = 4\pi \left(\frac{2m_p^*}{h^2} \right)^{3/2} (E_v - E)^{1/2} \quad (8)$$

m_p^* : masse effective des trous.

2. CONCENTRATION DES ELECTRONS DANS LA BANDE DE CONDUCTION :

$$n = \int_{E_c}^{\infty} f(E, F) N(E) dE \quad (9)$$

$f_n(E, F)$ est la fonction de distribution des électrons en énergie E

$$f_n(E, F) = \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{E - F}{kT}\right)} \quad (\text{distribution de Fermi-Dirac}) \quad (10)$$

F : niveau de Fermi, $E = E(k)$ est la loi de dispersion des électrons

Alors,

$$n = 4\pi \left(\frac{2m_n^*}{h^2} \right)^{3/2} \int_{E_c}^{\infty} \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{E - F}{kT}\right)} (E - E_c)^{1/2} dE \quad (11)$$

$$n = 4\pi \left(\frac{2m_n^*}{h^2} \right)^{3/2} \int_{E_c}^{\infty} \frac{(E - E_c)^{1/2}}{1 + \exp\left(\frac{E - F}{kT}\right)} dE \quad (12)$$

$$\text{Posons } \frac{E - E_c}{kT} = x \Rightarrow dx = \frac{dE}{kT}$$

$$\frac{F - E_c}{kT} = \xi, \quad E - F = (E - E_c) + (E_c - F)$$

D'où,

$$\frac{E - F}{kT} = \frac{E - E_c}{kT} - \frac{F - E_c}{kT} = x - \xi \quad \text{ce qui permet d'écrire l'équation (12) sous la forme suivante :}$$

$$n = 4\pi \left(\frac{2m_n^*}{h^2} \right)^{3/2} \int_0^{\infty} \frac{(kT)^{1/2} x^{1/2}}{1 + \exp(x - \xi)} kT dx \quad (13)$$

$$n = 2 \left(\frac{2\pi m_n^* kT}{h^2} \right)^{3/2} \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty \frac{x^{1/2}}{1 + \exp(x - \xi)} dx \quad (14)$$

On pose : $N_C = 2 \left(\frac{2\pi m_n^* kT}{h^2} \right)^{3/2}$ et $\Phi_{1/2}(\xi) = \int_0^\infty \frac{x^{1/2}}{1 + \exp(x - \xi)} dx$

$\Phi_{1/2}(\xi)$: Intégrale de Fermi d'indice 1/2.

$$\Phi_{1/2}(\xi) = \begin{cases} \frac{\sqrt{\pi}}{2} \exp \xi & \text{pour } -\infty < \xi \leq 1 \text{ (semiconducteur non dégénéré)} \\ \frac{\sqrt{\pi}}{2} \frac{1}{0.25 + \exp(-\xi)} & \text{pour } 1 < \xi \leq 5 \text{ (cas intermédiaire)} \\ \frac{2}{3} \xi^{3/2} & \text{pour } 5 < \xi < \infty \text{ (semiconducteur dégénéré)} \end{cases}$$

Alors la concentration des électrons peut s'écrire comme

$$n = 2 \frac{N_C}{\sqrt{\pi}} \Phi_{1/2}(\xi) \quad (15)$$

N_C : la densité d'états effectives dans la bande de conduction

$$N_C = 2.5 \times 10^{19} \left(\frac{m_n^*}{m_0} \right)^{3/2} \left(\frac{T(^{\circ}\text{K})}{300} \right)^{3/2}$$

3. CONCENTRATION DES TROUS DANS LA BANDE DE VALENCE :

De même manière :

$$p = \int_{-\infty}^{E_V} (1 - f(E, F)) N(E) dE \quad (16)$$

$(1 - f(E, F))$: la probabilité de trouver un trou (le trou=l'absence de l'électron)

$$p = \int_{-\infty}^{E_V} (1 - f(E, F)) N(E) dE$$

$$p = 4\pi \left(\frac{2m_p^*}{h^2} \right)^{3/2} \int_{-\infty}^{E_V} \frac{(E_V - E)^{1/2}}{1 + \exp\left(\frac{E - F}{kT}\right)} dE$$

Posons $\frac{E_V - E}{kT} = x \Rightarrow dx = -\frac{dE}{kT}, \frac{E_V - F}{kT} = \eta$,

$$p = 4\pi \left(\frac{2m_p^* kT}{h^2} \right)^{3/2} \int_0^\infty \frac{x^{1/2}}{1 + \exp(x - \eta)} dx$$

$$p = 2 \frac{N_v}{\sqrt{\pi}} \Phi_{1/2}(\eta) \quad (17)$$

Avec la densité d'états effectives dans la bande de valence N_v est :

$$N_v = 2 \left(\frac{2\pi m_p^* kT}{h^2} \right)^{3/2}$$

4. CAS D'UN SEMICONDUCTEUR NON DEGENERÉ :

Un semiconducteur non dégénéré est caractérisé par

$E \gg F$ sa veut dire que $x \gg \xi$

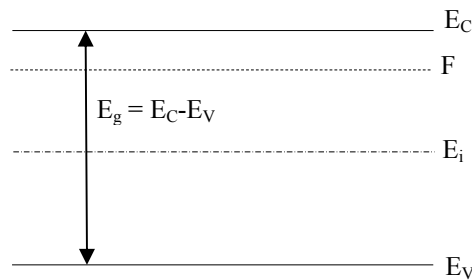


Fig.2. Semiconducteur non dégénéré

$$\text{Donc } \Phi_{1/2}(\xi) = \int_0^{\infty} \exp(x - \xi) x^{1/2} dx$$

$$\Phi_{1/2}(\xi) = \exp(\xi) \int_0^{\infty} x^{1/2} \exp(-x) dx$$

$$\Phi_{1/2}(\xi) = \exp(\xi) \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

Cette expression permet de réécrire l'équation (15) comme

$$n = 2 \frac{N_c}{\sqrt{\pi}} \exp(\xi) \frac{\sqrt{\pi}}{2} = N_c \exp\left(\frac{F - E_c}{kT}\right)$$

$$n = N_c \exp\left(\frac{F - E_c}{kT}\right) \quad (18)$$

Dans la bande de valence,

$$p = N_v \exp\left(\frac{E_v - F}{kT}\right) \quad (19)$$

Dans un semiconducteur pur (intrinsèque) la concentration des électrons est égale à celle des trous donc :

$$n_i = n = p$$

$$n_i^2 = n.p = N_c N_v \exp\left(\frac{E_v - E_c}{kT}\right)$$

$$n_i = \sqrt{N_c N_v} \exp\left(\frac{-E_g}{2kT}\right) \quad (20)$$

E_g : la largeur de la bande interdite du semiconducteur (ou encore, le gap du semiconducteur)

La concentration intrinsèque peut être écrite d'une autre manière,

$$n_i = N_c \exp\left(\frac{F_i - E_c}{kT}\right) = N_v \exp\left(\frac{E_v - F_i}{kT}\right)$$

Cette équation permet d'exprimer le niveau de Fermi intrinsèque F_i :

$$F_i = \frac{E_c + E_v}{2} - \frac{kT}{2} \ln\left(\frac{N_c}{N_v}\right) = \frac{E_c + E_v}{2} - \frac{3kT}{4} \ln\left(\frac{m_n^*}{m_t^*}\right) \quad (21)$$

La relation (21) montre que le niveau de Fermi intrinsèque est décalé par rapport au milieu de la bande interdite $\frac{E_c + E_v}{2}$, d'une quantité $\frac{3kT}{4} \ln\left(\frac{m_n^*}{m_t^*}\right)$.

le niveau de Fermi n'est exactement au milieu de la band interdite que si est seulement si $m_n^* = m_t^*$. La quantité $\frac{3kT}{4} \ln\left(\frac{m_n^*}{m_t^*}\right)$ est généralement assez petite, ce qui permet de supposer que dans un semiconducteur intrinsèque, le niveau de Fermi est au milieu de la band interdite.

5. SEMICONDUCTEUR EXTRINSEQUE :

Pour calculer la concentration n et p à partir des formules (18 et 19) il faut savoir la position du niveau de Fermi par rapport à l'énergie de l'électron E .

Soit un semiconducteur contenant des atomes donneurs de concentration N_d et d'énergie E_d

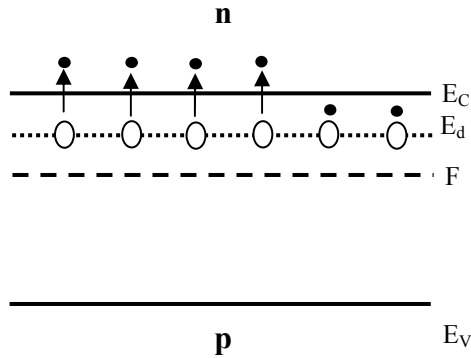


Fig.3. Semiconducteur de type **n**

L'équation de neutralité pour un semiconducteur est

$$(n + n_d) - (p + p_a) = N_d - N_a \quad (22)$$

n et p sont les concentrations des électrons et trous dans les bandes de conduction et de valence.

N_d et N_a sont les concentrations des atomes donneurs et accepteurs.

n_d et p_a sont respectivement les concentrations des électrons et trous dans les niveaux donneurs et accepteurs.

Pour un semiconducteur de type n ($N_a=0$ et $p_a=0$) il nous reste que :

$$n + n_d - p = N_d \quad (23)$$

Aux très basses températures, les seuls électrons qui sont dans la bande de conduction proviennent du niveau donneur sous l'effet de l'ionisation thermique. Par contre, et dans ces très basses température, les électrons de la bande de valence ne peuvent pas quitter leurs niveaux vers la bande de conduction c'est-à-dire : la concentration des trous $p=0$, alors l'équation de neutralité devient :

$$n + n_d = N_d \quad (24)$$

Le calcul de n_d , la concentration des électrons sur le niveau donneur nécessite la fonction de distribution des électrons sur le niveau d'impuretés.

$$f_e = \frac{1}{\frac{1}{g_i} \exp \frac{E_i - F}{kT} + 1}$$

g_i : degré de dégénérescence du niveau d'impuretés

Pour $E_i = E_d$ (centre donneurs) alors $g_i = 2$.

Pour $E_i = E_a$ (centre accepteurs) alors $g_i = 1/2$.

Donc la fonction de distribution des électrons sur le niveau donneur f_e^d est :

$$f_e^d = \frac{1}{\frac{1}{2} \exp \frac{E_d - F}{kT} + 1},$$

Pour les trous sur le même niveau : $f_t^d = 1 - f_e^d$

La fonction de distribution des électrons sur le niveau accepteur f_e^a est :

$$f_e^a = \frac{1}{2 \exp \frac{E_a - F}{kT} + 1},$$

Pour les trous sur le même niveau : $f_t^a = 1 - f_e^a$

Alors,

$$n_d = \frac{N_d}{\frac{1}{2} \exp \frac{E_d - F}{kT} + 1} \quad (25)$$

5.1. Concentration des électrons aux basses températures :

a/ Aux très basses températures

L'équation de neutralité,

$$n + n_d = N_d$$

$$n + \frac{N_d}{\frac{1}{2} \exp \frac{E_d - F}{kT} + 1} = N_d \Rightarrow n = \frac{N_d}{2 \exp \frac{F - E_d}{kT} + 1}$$

L'équation (18) nous permet d'écrire

$$N_c \exp \left(\frac{F - E_c}{kT} \right) = \frac{N_d}{2 \exp \frac{F - E_d}{kT} + 1} \quad (26)$$

Posons : $x = \exp \left(\frac{F}{kT} \right)$, L'équation (26) devient :

$$x^2 + \left(\frac{1}{2} \exp\left(\frac{E_d}{kT}\right)\right)x - \frac{N_d}{2N_c} \exp\left(\frac{E_c + E_d}{kT}\right) = 0$$

La solution de cette équation est :

$$x = \left(\frac{1}{4} \exp\left(\frac{E_d}{kT}\right)\right) \ln\left[\sqrt{1 + \frac{8N_d}{N_c} \exp\left(\frac{\Delta E_d}{kT}\right)} - 1\right] \quad (27)$$

avec $\Delta E_d = E_c - E_d$

Aux très basses températures ($T \searrow$) alors N_c est très petite, alors $8N_d \gg N_c$. D'autre part

$\Delta E_d \gg kT$.

Donc, $\frac{8N_d}{N_c} \exp\left(\frac{\Delta E_d}{kT}\right) \gg 1$, ce qui permet de simplifier l'expression de x (équation 27)

On trouve finalement le niveau de Fermi à partir de x comme :

$$F = \frac{E_c + E_d}{2} + \frac{kT}{2} \ln\left(\frac{N_d}{N_c}\right)$$

Avec l'équation (18)

On trouve facilement :

$$n = \sqrt{\frac{N_c N_d}{2}} \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{2kT}\right) \quad (28)$$

La concentration des trous dans ce cas est exprimée à partir de la loi d'action de masse :

$$p = \frac{n_i^2}{n}$$

b/ Températures modérées :

Dans ce cas N_c devient supérieur à N_d (expression 27)

$$\frac{8N_d}{N_c} \ll 1 \text{ et } \exp\left(\frac{\Delta E_d}{kT}\right) \text{ proche de l'unité}$$

Alors,

$$\sqrt{1 + \frac{8N_d}{N_c} \exp\left(\frac{\Delta E_d}{kT}\right)} \Leftrightarrow (1 + \varepsilon)^{1/2} \approx 1 + \frac{1}{2} \varepsilon$$

d'où,

$$1 + \frac{8N_d}{2N_c} \exp\left(\frac{\Delta E_d}{kT}\right) - 1 = \frac{8N_d}{N_c} \exp\left(\frac{\Delta E_d}{kT}\right)$$

En utilisant l'équation (27) comme précédemment, on peut arriver à exprimer F et n

$$F = E_c + kT \ln \frac{N_d}{N_c}$$

Alors,

$$n = N_d \quad (29)$$

$$p = \frac{n_i^2}{n} = \frac{n_i^2}{N_d}$$

5.2. Concentration des électrons aux températures élevées :

Dans le domaine de haute température, $n_d \approx 0$, et les trous commencent à apparaître dans la bande de valence. L'équation de neutralité (23) devient :

$$n - p = N_d \quad (30)$$

On sait que,

$$n.p = n_i^2$$

$$\text{Alors, } n - \frac{n_i^2}{n} = N_d \Rightarrow n^2 - N_d n_i^2 - n_i^2 = 0$$

$$n = \frac{N_d}{2} \left(1 + \sqrt{\frac{4n_i^2}{N_d^2} + 1}\right) = N_c \exp\left(\frac{F - E_c}{kT}\right)$$

Ce qui donne,

$$F = E_c + kT \ln \left[\frac{N_d}{2N_c} \left(1 + \sqrt{\frac{4n_i^2}{N_d^2} + 1}\right) \right]$$

a/ Températures modérées :

$$n_i \ll N_d$$

D'où,

$$F = E_c + kT \ln \left(\frac{N_d}{N_c} \right)$$

et,

$$n = N_c \exp\left(\frac{F - E_c}{kT}\right)$$

$$n = N_d$$

b/ Hautes températures :

Dans ce cas : $n_i \gg N_d$

$$F \approx E_C + kT \ln\left(\frac{n_i}{N_C}\right) \text{ on trouve,}$$

$$n = n_i$$

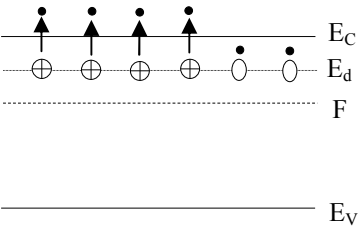
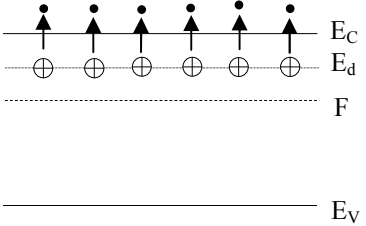
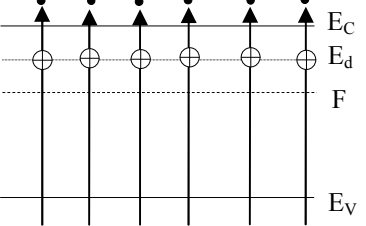
En utilisant l'équation (17), on peut retrouver,

$$F = \frac{E_C + E_V}{2} + \frac{kT}{2} \ln\left(\frac{N_V}{N_C}\right)$$

Dans un semiconducteur extrinsèque non dégénéré, le nombre de porteurs varie

considérablement avec la température, les trois régime distingué précédemment sont montrée

dans le tableau suivant :

 <p>Régime d'ionisation des impuretés</p>	<p>La concentration électronique :</p> $n = \sqrt{\frac{N_C N_d}{2}} \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{2kT}\right)$ <p>La concentration des trous</p> $p = \frac{n_i^2}{n}$
 <p>Régime de saturation</p>	<p>La concentration électronique :</p> $n = N_d$ <p>La concentration des trous</p> $p = \frac{n_i^2}{n}$
 <p>Régime intrinsèque</p>	<p>La concentration électronique :</p> $n = n_i$ <p>La concentration des trous</p> $p = n = n_i$

La figure suivante montre la variation de la concentration des électrons dans un semiconducteur, les trois régimes de température sont bien visibles.

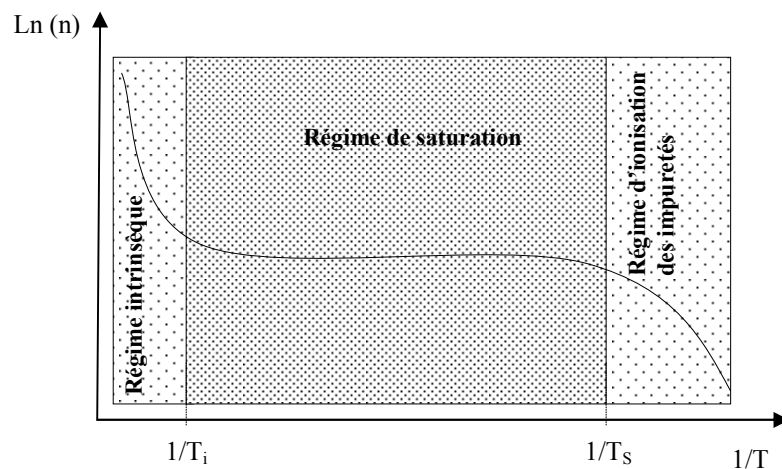


Fig 4. Concentration des électrons en fonction de la température

EXERCICES

Exercice 1

Quelle doit être à 300°K la différence minimale d'énergie entre le niveau E_C et le niveau de fermie F pour qu'on puisse utiliser l'approximation $f_b(E) = \exp[-(E-F)/kT]$ à la place de la fonction de Fermi-Dirac et ne commettre qu'une erreur de 1%.

Solution :

$$f_b(E) = \exp[-(E-F)/kT] \text{ (Distribution de Boltzmann)}$$

$$f_n(E, F) = \frac{1}{1 + \exp(\frac{E - F}{kT})} \text{ (Distribution de Fermi-Dirac)}$$

L'erreur r égale à :

$$|r| = \left| \frac{f_n - f_b}{f_n} \right| = \exp\left(\frac{E - F}{kT}\right)$$

$$\ln|r| = \frac{E - F}{kT}, \quad r = \frac{1}{100} \Rightarrow \frac{E - F}{kT} = -2\ln 10$$

$$\Rightarrow \frac{F - E}{kT} = 2\ln 10 \Rightarrow F = E + 4.6kT$$

La valeur minimale de E est $E = E_C \Rightarrow F - E_C = 4.6kT$

EXERCICE 2

Soit un semiconducteur (n-Ge), on augmente la température à partir du 0°K, calculer la température à laquelle 10% des atomes donneurs sont ionisés. On donne $N_d = 10^{16} \text{ cm}^{-3}$, $E_d = E_C - 0.01 \text{ eV}$.

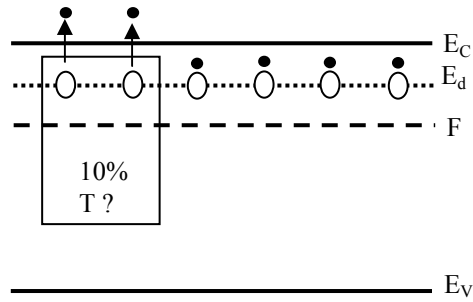
Solution

Aux basses températures l'expression qui donne la concentration des électrons n

est donné par l'équation (28):

$$n = \sqrt{\frac{N_C N_d}{2}} \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{2kT}\right)$$

La concentration des atomes donneurs est égale à N_d



On cherche la température T pour laquelle 10% des atomes sont ionisés, c'est-à-dire la

température où $n = \frac{N_d}{10}$

$$\frac{N_d}{10} = \sqrt{\frac{N_c N_d}{2}} \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{2kT}\right)$$

$$\frac{N_d^2}{100} = \frac{N_c N_d}{2} \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{kT}\right)$$

$$\frac{N_d}{50} = N_c \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{kT}\right)$$

On a pour le Ge ($m_n^* = 1.58m_0$)

$$(N_c = 2.5 \times 10^{19} \left(\frac{m_n^*}{m_0}\right)^{3/2} \left(\frac{T(^{\circ}\text{K})}{300}\right)^{3/2})$$

Après le calcul on trouve $N_c = aT^{3/2}$ où, $a = 9.55 \cdot 10^5 \text{ cm}^{-3}$

donc on peut écrire

$$\frac{N_d}{50} = aT^{3/2} \exp\left(-\frac{\Delta E_d}{kT}\right)$$

$$\ln\left(\frac{N_d}{50a}\right) = \frac{3}{2} \ln T - \frac{\Delta E_d}{kT}$$

Si on pose $\Delta E_d = kT_0$ $T_0 = \frac{\Delta E_d}{k} =$

Alors la relation précédente peut écrire comme

$$\ln\left(\frac{N_d}{50a}\right) = \frac{3}{2} \ln T - \frac{T_0}{T}$$

$$\ln\left(\frac{N_d}{50a}\right) = \frac{3}{2} \ln\left(\frac{T}{T_0} \cdot T_0\right) - \frac{T_0}{T} -$$

$$\ln\left(\frac{N_d}{50aT_0^{3/2}}\right) = -\frac{3}{2} \ln\left(\frac{T_0}{T}\right) - \frac{T_0}{T}$$

Posons : $\frac{T_0}{T} = x$

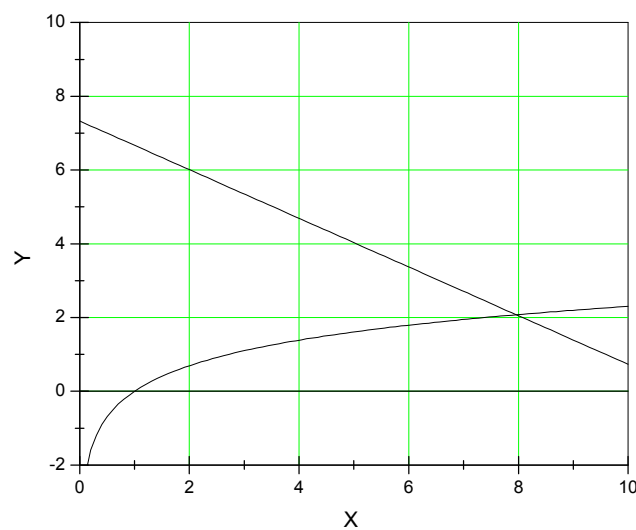
L'équation devient

$$\ln\left(\frac{N_d}{50aT_0^{3/2}}\right) = -\frac{3}{2}\ln(x) - x$$

A.N :

$$\ln(x) = 7.33 - \frac{2}{3}x$$

La solution de cette équation est exprimée graphiquement comme suit :



Le point d'intersection entre $y = \ln(x)$ et $y = 7.33 - \frac{2}{3}x$ est $x = 7.97$

Alors $\frac{T_0}{T} = 7.97 \Rightarrow T = \frac{116}{7.97} = 14.55^\circ\text{K}$

Exercice 3

Trouver la position du niveau de Fermi et la concentration en fonction de T dans un semi-conducteur intrinsèque. Comment change la concentration si on augmente la température de

200 à 300K. On donne : $E_g(\text{eV}) = 0.785 - 4.10^{-4} T$.

EXERCICE 4

La concentration des électrons dans un semi-conducteur intrinsèque à 400K est $1.38 \cdot 10^{15} \text{ cm}^{-3}$, calculer le produit des masses effectives des électrons et des trous si :

$$E_g(\text{eV}) = 0.785 - 4 \cdot 10^{-4} T.$$

EXERCICE 5

Donner la liaison entre la concentration et le niveau Fermi dans un semi-conducteur si la loi de dispersion est sous la forme de $E_n(k) = E_c + (1 - ak^2) \hbar^2 k^2 / 2m_n$, a est constant

EXERCICE 6

Trouver l'intervalle de température dans lequel la concentration des électrons est constante est égale à la concentration des donneurs. Trouver les limites de cet intervalle dans le cas du Ge dopé avec une concentration de $2 \cdot 10^{15} \text{ cm}^{-3}$ atomes donneurs qui constituent un niveau énergétique $E_d = E_c - 0.01 \text{ eV}$, si la largeur de la bande interdite change par la loi $E_g = 0.785 - 4 \cdot 10^{-4} T \text{ eV}$.