LU3EE200

Techniques et dispositifs pour l'électronique analogique et numérique

Chapitre n°7. Conduction électrique dans les semi-conducteurs



Wafers de silicium



Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

1. Conduction électrique dans le silicium pur (ou intrinsèque)

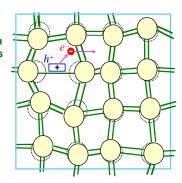
- 1.1 Porteurs de charges libres
- 1.2 Concentrations en porteurs libres
- 1.3 Transport de charge : courant de dérive
- 1.4 Transport de charge : courant de diffusion
- 1.5 Conduction électrique

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

.1 Porteurs de charges libres : notion de trou

Réseau cristallin soumis à des vibrations thermiques



Trou = place libre pour un électron.

Le trou peut être comblé par un électron qui à son tour libère une place occupée : on observe ainsi un déplacement du trou dans le cristal.

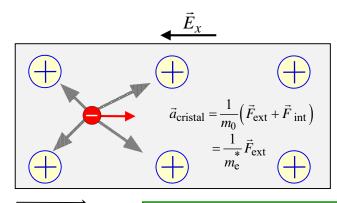
L'électron est porteur d'une charge (-e). Le trou est porteur d'une charge (+e).

Rappel : e ≈ 1,602×10⁻¹⁹ C

Licence EEA – UE LU3EE200 – © A. DÉGARDIN – 2021-2022 Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

1.1 Porteurs de charges libres : masse effective

Masse effective des électrons m_e et des trous m_h



Masse de l'électron dans le vide : $m_0 \approx 9.1 \times 10^{-31} \text{ kg}$

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

 \boldsymbol{x}

1. Conduction électrique dans le silicium pur (ou intrinsèque)

- 1.1 Porteurs de charges libres
- 1.2 Concentrations en porteurs libres
- 1.3 Transport de charge : courant de dérive
- 1.4 Transport de charge : courant de diffusion
- 1.5 Conduction électrique

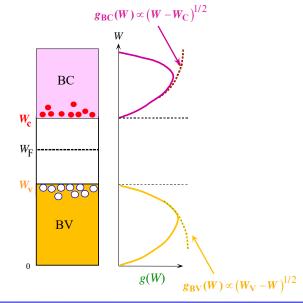


Licence EEA – UE LU3EE200 – © A. DÉGARDIN – 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

. .

1.2 Concentrations en porteurs libres : densités d'états



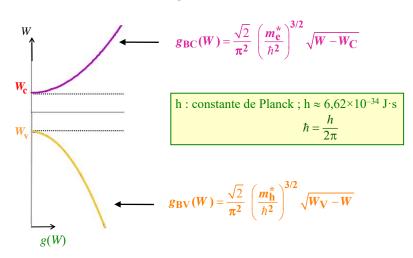
SORBONNE

Licence EEA – UE LU3EE200 – © A. DÉGARDIN – 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

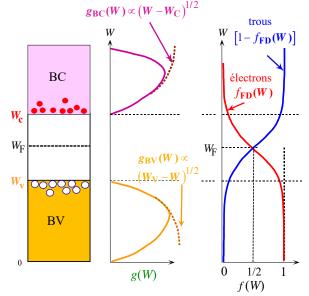
1.2 Concentrations en porteurs libres : densités d'états

Densités d'états dans la BC et la BV :



SORBONNE

1.2 Concentrations en porteurs libres : fonction de Fermi-Dirac

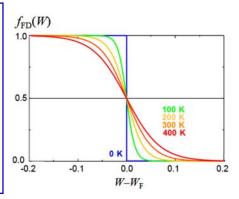


1.2 Concentrations en porteurs libres : fonction de Fermi-Dirac

$$f_{\text{FD}}(W) = \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{W - W_{\text{F}}}{k_{\text{B}}T}\right)}$$

k_B: constante de Boltzmann; $k_p \approx 1.38 \times 10^{-23} \text{ J} \cdot \text{K}^{-1}$

- $f_{ED}(W)$: probabilité pour un état d'énergie W d'être occupé par un électron.
- ♣ Le niveau de Fermi W_F est défini pour $f_{\rm FD}(W = W_{\rm F}) = \frac{1}{2}$.
- ❖ À 0 K, les électrons occupent les niveaux d'énergie les plus bas, d'où : $(f_{FD}(W < W_F) = 1)$ $f_{\rm FD}(W > W_{\rm F}) = 0.$
- ❖ À 0 K, W_F est appelé énergie de Fermi.





Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

11

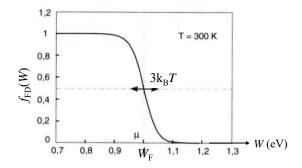
1.2 Concentrations en porteurs libres : fonction de Fermi-Dirac

$$f_{\text{FD}}(W) = \frac{1}{1 + \exp\left(\frac{W - W_{\text{F}}}{k_{\text{B}}T}\right)}$$

Approximation de Boltzmann:

 $\lambda 300 \text{ K}, k_B T = 26 \text{ meV}$

Si
$$W - W_F \ge 3k_BT$$
, $f_{FD}(W) = \exp\left(\frac{-(W - W_F)}{k_BT}\right)$
Si $W - W_F \le 3k_BT$, $f_{FD}(W) = 1 - \exp\left(\frac{W - W_F}{k_BT}\right)$

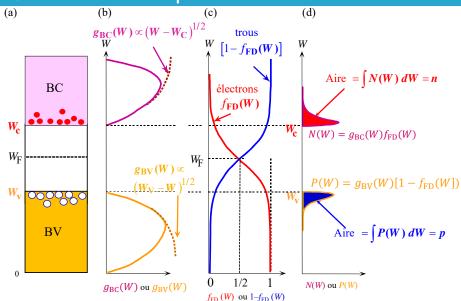


Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

10

.2 Concentrations en porteurs libres



1.2 Concentrations en porteurs libres

❖ Concentration n des électrons libres dans la BC :

$$n = \int_{W_{\mathbf{c}}}^{\infty} N(W) dW = \int_{W_{\mathbf{c}}}^{\infty} g_{\mathrm{BC}}(W) f_{\mathrm{FD}}(W) dW$$

N(W) dW: nombre d'électrons dans l'intervalle [W, W + dW];

 $g_{\rm BC}(W)$: densité d'états dans la BC = nombre d'états quantiques par unité d'énergie et par unité de volume ;

 $f_{\rm ED}(W)$: fonction de Fermi-Dirac

= probabilité d'occupation d'un état d'énergie W par un électron.

❖ Concentration *p* des trous libres dans la BV :

$$p = \int_{-\infty}^{W_{V}} P(W) dW = \int_{-\infty}^{W_{V}} g_{BV}(W) \left[1 - f_{FD}(W)\right] dW$$

P(W) dW: nombre de trous dans l'intervalle [W, W + dW]:

 $g_{\text{BV}}(W)$: densité d'états dans la BV = nombre d'états quantiques par unité d'énergie et par unité de volume ;

 $[1-f_{\text{FD}}(W)]$: probabilité d'occupation d'un état d'énergie W par un trou.

1.2 Concentrations en porteurs libres

$$n = N_{\rm C} \exp\left(-\frac{W_{\rm C} - W_{\rm F}}{k_{\rm B}T}\right) \quad \text{avec } N_{\rm C} = 2\left(\frac{2\pi \ m_{\rm e}^* \ k_{\rm B}T}{h^2}\right)^{3/2}$$

$$p = N_{\rm V} \exp\left(-\frac{W_{\rm F} - W_{\rm V}}{k_{\rm B}T}\right) \quad \text{avec } N_{\rm V} = 2\left(\frac{2\pi \ m_{\rm h}^* \ k_{\rm B}T}{h^2}\right)^{3/2}$$

 $N_{\rm C}$ et $N_{\rm V}$ sont les densités d'états dites « effectives » Unité: m⁻³ (unité usuelle: cm⁻³)

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

13

1.3 Semi-conducteur intrinsèque : loi d'action de masse

- ❖ Un semi-conducteur intrinsèque est un cristal semiconducteur pur (sans impuretés).
- ❖ Son énergie de gap est : $E_g = W_C W_V$ Unité SI : J, Unité usuelle : eV
- ❖ Il y a création de paires électron-trou par activation thermique de la BV vers la BC.
- ❖ Dans un semi-conducteur intrinsèque, il y a donc autant d'électrons libres que de trous libres : n = p = n
 - n =concentration en électrons libres
 - p =concentration en trous libres
- **.** Loi d'action de masse : $|n|p = n_i^2$

 $k_{\rm p} \approx 1.38 \times 10^{-23} \text{ J} \cdot \text{K}^{-1}$ (constante de Boltzmann)

$$n_{\rm i} = \sqrt{N_{\rm C}N_{\rm V}} \exp\left(-\frac{E_{\rm g}}{2k_{\rm B}T}\right)$$

 $o\dot{u}$ n_i = concentration intrinsèque

Unité SI: m⁻³

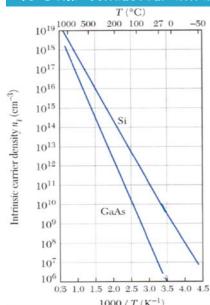
Unité usuelle : cm⁻³

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

14

.3 Semi-conducteur intrinsèque : $n_i(T)$



Évolution de la concentration volumique de la température.

S.M. Sze, 2ème édition, John Wiley & Sons, 2002

intrinsèque du Si et de GaAs en fonction

1.3 Semi-conducteur intrinsèque : position du niveau de Fermi

$$W_{\text{Fi}} = \frac{W_{\text{C}} + W_{\text{V}}}{2} - \frac{1}{2} k_{\text{B}} T \ln \left(\frac{N_{\text{C}}}{N_{\text{V}}} \right)$$
$$= \frac{W_{\text{C}} + W_{\text{V}}}{2} - \frac{3}{4} k_{\text{B}} T \ln \left(\frac{m_{\text{e}}^*}{m_{\text{h}}^*} \right)$$

Affinité électronique

$$T = 300 \text{ K}$$

	E _g (eV)	₹ (eV)	N _C (cm ⁻³)	N _V (cm ⁻³)	n _i (cm ⁻³)	μ _e (cm ² V ⁻¹ s ⁻¹)	$\mu_{ m h}$ (cm ² V ⁻¹ s ⁻¹)	m_e^*/m_0	$m_{\rm h}^*/m_0$	€ r
Ge	0,66	4,13	1,04×10 ¹⁹	6×10 ¹⁸	2,4×10 ¹³	3900	1900	0,56	0,37	16
Si	1,12	4,01	2,8×10 ¹⁹	1,04×10 ¹⁹	1,45×10 ¹⁰	1350	450	1,08	0,56	11,9
GaAs	1,42	4,07	4,7×10 ¹⁷	7×10 ¹⁸	1,79×10 ⁶	8500	400	0,067	0,45	13,1

1. Conduction électrique dans le silicium pur (ou intrinsèque)

1.1 Porteurs de charges libres

1.2 Concentrations en porteurs libres

1.3 Transport de charge : courant de dérive

1.4 Transport de charge : courant de diffusion

1.5 Conduction électrique

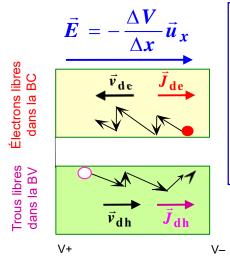


Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

17

1.3 Dérive des porteurs de charge (1)



Dérive (drift) = Mouvement des porteurs libres sous l'effet d'un champ électrique extérieur

- * Les électrons libres dans la BC se déplacent en sens opposé au champ électrique.
- Les trous libres dans la BV se déplacent dans le même sens que le champ électrique.
- On associe à la dérive une densité de courant de dérive $J_{\rm d}$.

 \vec{v}_{de} = vitesse de dérive des électrons libres \vec{v}_{ab} = vitesse de dérive des trous libres

Rappel: Application d'une tension de polarisation: le champ électrique est orienté dans le sens des potentiels décroissants.



Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019

Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019

Chapitre n°3 - Jonctions

18

20

1.3 Dérive des porteurs de charge (2)

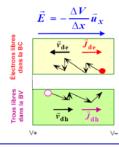
$$\begin{cases} \vec{v}_{de} = -\mu_{e}\vec{E} \\ \vec{v}_{dh} = +\mu_{h}\vec{E} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \vec{J}_{de} = n(-e)\vec{v}_{de} = n e \mu_{e}\vec{E} \\ \vec{J}_{dh} = +p e \vec{v}_{dh} = p e \mu_{h}\vec{E} \end{cases}$$
$$\Rightarrow \vec{J}_{d} = \vec{J}_{de} + \vec{J}_{dh} = \sigma\vec{E}$$

où μ est la mobilité des électrons (μ_e) ou des trous (μ_h) let σ la conductivité : $\sigma = n$ e $\mu_e + p$ e $\mu_h > 0$

<u>Unité</u> : mobilité (μ_e ou μ_h) en m²·V⁻¹·s⁻¹

Unité : J₁ en A·m⁻²

Unité : conductivité σ en $\Omega^{-1} \cdot m^{-1}$





1. Conduction électrique dans le silicium pur (ou intrinsèque)

1.1 Porteurs de charges libres

1.2 Concentrations en porteurs libres

1.3 Transport de charge : courant de dérive

1.4 Transport de charge : courant de diffusion

1.5 Conduction électrique



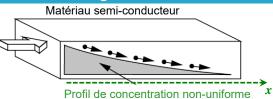
Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

21

1.4 Diffusion des porteurs de charge

Injection de porteurs libres (par éclairement : photons $W_{\rm ph} \geq E_{\rm g}$)



Pour un flux de diffusion d'électrons : $\vec{\Gamma}_{\rm e} = -D_{\rm e} \frac{dn}{dx} \vec{u}_x$ où $D_{\rm e}$ est la constante de diffusion. <u>Unité</u> : flux $\Gamma_{\rm e}$ en m⁻²·s⁻¹ <u>Unité</u> : $D_{\rm e}$ en m²·s⁻¹

Diffusion = Mouvement des porteurs libres sous l'effet d'un gradient de concentration

Des porteurs de charge ont été injectés dans le matériau ; on observe un profil de concentration non uniforme.

Même en l'absence de champ électrique, les porteurs de charge vont se déplacer de la zone de forte concentration vers la zone de faible concentration.

La diffusion est un phénomène universel.

❖ On associe à la diffusion une densité de courant de diffusion $\overrightarrow{J}_{\text{diff}}$.

SORBONNE

SORBONNE

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

22

1.4 Diffusion des porteurs de charge : densité de courant de diffusion

$$\begin{cases} \vec{\Gamma}_{e} = -D_{e} \frac{dn}{dx} \vec{u}_{x} \\ \vec{\Gamma}_{h} = -D_{h} \frac{dp}{dx} \vec{u}_{x} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \vec{J}_{diff-e} = (-e) \vec{\Gamma}_{e} = e D_{e} \frac{dn}{dx} \vec{u}_{x} \\ \vec{J}_{diff-h} = +e \vec{\Gamma}_{h} = -e D_{h} \frac{dp}{dx} \vec{u}_{x} \end{cases}$$
$$\Rightarrow \vec{J}_{diff} = \vec{J}_{diff-e} + \vec{J}_{diff-h}$$

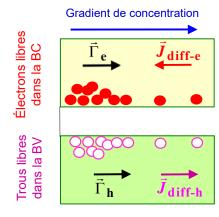
 $\underline{\mathsf{Unit\acute{e}}}:J_{\mathrm{diff}}\;\mathsf{en}\;\mathsf{A}\!\cdot\!\mathsf{m}^{-2}$

<u>Unité</u> : flux ($\Gamma_{\rm e}$ ou $\Gamma_{\rm h}$) en m⁻²·s⁻¹

 $\underline{\mathrm{Unit\acute{e}}}$: constante de diffusion (D_{e} ou D_{h}) en m²·s-1

- Les courants de diffusion pour les électrons et les trous circulent en sens opposé.
- Ne pas confondre flux de diffusion et courant de diffusion.

1.4 Diffusion des porteurs de charge : résumé





1. Conduction électrique dans le silicium pur (ou intrinsèque)

1.1 Porteurs de charges libres

1.2 Concentrations en porteurs libres

1.3 Transport de charge : courant de dérive

1.4 Transport de charge : courant de diffusion

1.5 Conduction électrique



Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

25

1.5 Densité de courant total : définition

Soit un semi-conducteur soumis à la fois à un champ électrique extérieur et à un gradient de concentration : il y a donc transport des charges libres à la fois par dérive et diffusion.

• Densité de courant de dérive \vec{J}_d et densité de courant de diffusion \vec{J}_{diff} :

$$\begin{cases}
\vec{J}_{d} = \vec{J}_{de} + \vec{J}_{dh} = e \left(n \mu_{e} + p \mu_{h} \right) \vec{E} \\
\vec{J}_{diff} = \vec{J}_{diff-e} + \vec{J}_{diff-h} = e \left(D_{e} \frac{dn}{dx} - D_{h} \frac{dp}{dx} \right) \vec{u}_{x}
\end{cases}$$

ullet Densité totale de courant $oldsymbol{ec{J}_{ ext{tot}}} = ec{J}_{ ext{d}} + ec{J}_{ ext{diff}}$

- Le courant de dérive circule dans le même sens pour les électrons et les trous.
- Le courant de diffusion lié aux électrons circule en sens opposé à celui lié aux trous.



Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019

Chapitre n°3 - Jonctions

26

1.5 Densité de courant total : relations d'Einstein

$$\begin{cases} D_{\rm e} = \frac{{\rm k_B}T}{{\rm e}}\mu_{\rm e} \\ D_{\rm h} = \frac{{\rm k_B}T}{{\rm e}}\mu_{\rm h} \end{cases} \text{ avec } \frac{{\rm k_B}T}{{\rm e}} = V_{\rm T} = \text{tension thermique} \\ \frac{\text{Unit\'e}}{{\rm e}}: {\rm V} \end{cases}$$

où k_B est la constante de Boltzman.

$$\dot{A}$$
 300 K, $\frac{k_B T}{e} \approx 26 \text{ mV}$

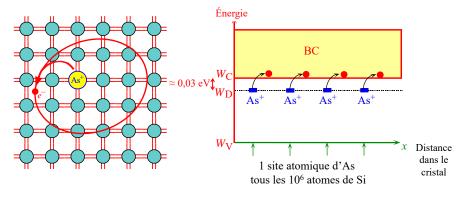
2. Dopage de type N

- 2.1. Dopage du silicium avec des atomes d'arsenic
- 2.2 Conductivité
- 2.3. Déplacement du niveau de Fermi

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

2.1. Dopage du silicium avec des atomes d'arsenic

Silicium (valence 4) dopé avec de l'arsenic (valence 5)



- * As (pentavalent) est une impureté de type donneur pour Si.
- ❖ P et Sb sont également des impuretés de type donneur pour Si.
- ❖ On obtient un dopage de type N.



Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

29

2.2. Conductivité du semi-conducteur dopé N

 $N_{\rm D}$: concentration en atomes donneurs ($N_{\rm D}>>n_{\rm i}$)

À 300 K, tous les atomes donneurs sont ionisés.

$$n \approx N_{\rm D}$$
 et $p = \frac{n_{\rm i}^2}{N_{\rm D}} \ll n$; $\sigma \approx e N_{\rm D} \mu_{\rm e}$

- ❖ Porteurs majoritaires : électrons libres dans la bande de conduction.
- ❖ Porteurs minoritaires : trous libres dans la bande de valence.

SORBONNE

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

30

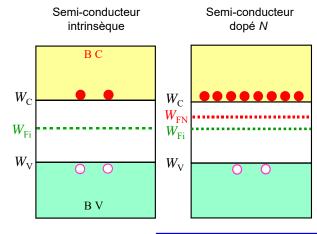
2.3 Déplacement du niveau de Fermi (1/2)

Silicium intrinsèque : $n_i = N_C \exp\left(-\frac{W_C - W_{Fi}}{k_B T}\right)$

Silicium dopé N (300 K) : $n \approx N_D = N_C \exp\left(-\frac{W_C - W_{FN}}{k_B T}\right)$

$$\frac{N_{\mathrm{D}}}{n_{\mathrm{i}}} = \exp\left(-\frac{W_{\mathrm{FN}} - W_{\mathrm{Fi}}}{k_{\mathrm{B}}T}\right) \Rightarrow W_{\mathrm{FN}} - W_{\mathrm{Fi}} = k_{\mathrm{B}}T \ln\left(\frac{N_{\mathrm{D}}}{n_{\mathrm{i}}}\right)$$

2.3 Déplacement du niveau de Fermi (2/2)



$$W_{\rm FN} = W_{\rm Fi} + k_{\rm B}T \ln \left(\frac{N_{\rm D}}{n_{\rm i}}\right)$$

3. Dopage de type P

- 3.1. Dopage du silicium avec des atomes de bore
- 3.2. Conductivité
- 3.3. Déplacement du niveau de Fermi



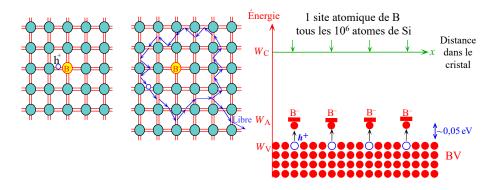
Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

33

3.1. Dopage du silicium avec des atomes de bore

Silicium (valence 4) dopé avec du bore (valence 3)



- ❖ B (trivalent) est une impureté de type accepteur pour Si.
- Ga et In sont également des impuretés de type accepteur pour Si.
- ❖ On obtient un dopage de type P.

SORBONNE

Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

34

3.2. Conductivité du semi-conducteur dopé P

 $N_{\rm A}$: concentration en atomes accepteurs $(N_{\rm A} >> n_{\rm i})$

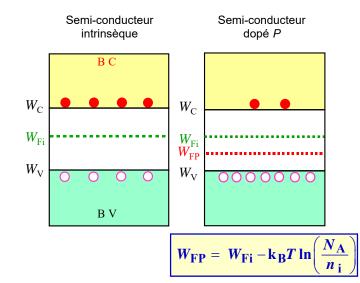
À 300 K, tous les atomes accepteurs sont ionisés.

$$p \approx N_A$$
 et $n = \frac{n_i^2}{N_A} \ll p$; $\sigma \approx e N_A \mu_h$

- ❖ Porteurs majoritaires : trous libres dans la bande de valence.
- **❖** <u>Porteurs minoritaires</u> : électrons libres dans la bande de conduction.

3.3 Déplacement du niveau de Fermi

Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019



4. Dopage compensé



Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

37

39

4. Dopage compensé

- On introduit à la fois :
 - \checkmark des atomes donneurs (N_D) et
 - \checkmark des atomes accepteurs (N_A).
- ❖ La compensation peut être :
 - ✓ partielle : le semi-conducteur aura le type de l'impureté dominante, ou
 - ✓ totale : le semi-conducteur est dit intrinsèque par compensation.
- ❖ À 300 K, tous les atomes donneurs et accepteurs sont ionisés :
 - ✓ les atomes donneurs deviennent des ions positifs ;
 - ✓ les atomes accepteurs deviennent des ions négatifs.
- ❖ Équation de la neutralité électrique : $n + N_A = p + N_D$
- ❖ Loi d'action de masse : $n p = n_i^2$



Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019

Chapitre n°2 - Semi-conducteurs

38

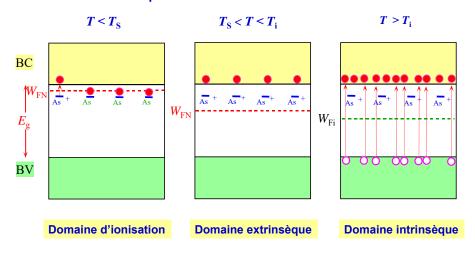
4. Dopage compensé

$$\begin{cases} N_{\mathrm{D}} - N_{\mathrm{A}} >> n_{\mathrm{i}} \text{ (avec } N_{\mathrm{D}} > N_{\mathrm{A}} \text{), d'où } & n = \left(N_{\mathrm{D}} - N_{\mathrm{A}}\right) \text{ et } p = \frac{n_{\mathrm{i}}^2}{\left(N_{\mathrm{D}} - N_{\mathrm{A}}\right)} \\ N_{\mathrm{A}} - N_{\mathrm{D}} >> n_{\mathrm{i}} \text{ (avec } N_{\mathrm{A}} > N_{\mathrm{D}} \text{), d'où } & p = \left(N_{\mathrm{A}} - N_{\mathrm{D}}\right) \text{ et } n = \frac{n_{\mathrm{i}}^2}{\left(N_{\mathrm{A}} - N_{\mathrm{D}}\right)} \end{cases}$$

5. Dépendance en température

5.1 Régimes de conduction

Semi-conducteur dopé N





Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019

Chapitre n°2 - Semi-conducteurs

41

43

5.2 Concentration en électrons libres dans les divers régimes

Semi-conducteur dopé N

- **❖** Domaine d'ionisation :
- $n \approx N_{\mathbf{D}} = N_{\mathbf{C}} \exp$ ❖ Domaine extrinsèque :
- $n p = n_i^2 = N_C N_V \exp\left(\frac{-E_g}{k_B T}\right),$ soit $n = \left(N_C N_V\right)^{1/2} \exp\left(\frac{-E_g}{2 k_B T}\right)$ ❖ Domaine intrinsèque :

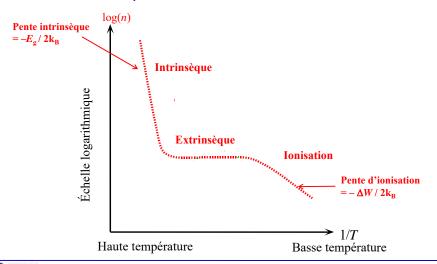
Licence EEA - UE 3E200 - © A. DÉGARDIN - 2018-2019

Chapitre n°2 - Semi-conducteurs

42

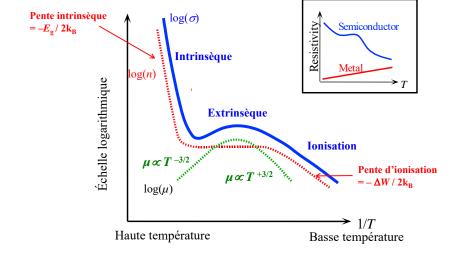
5.3 Dépendance en température de la concentration en électrons libres

Semi-conducteur dopé N

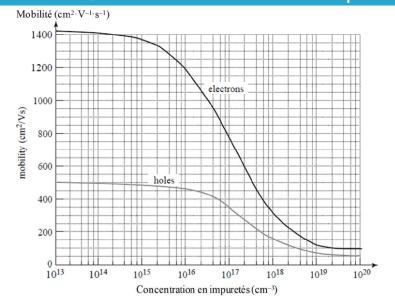


5.4 Dépendance en température de la conductivité et de la mobilité

Semi-conducteur dopé N



5.5 Mobilité en fonction de la concentration en dopants





Licence EEA - UE LU3EE200 - © A. DÉGARDIN - 2021-2022

Chapitre n°7 - Semi-conducteurs

45

