

1. Covalent bonding 에서 bonding force 의 물리적 근원을 설명하고, conductivity 특성과 이러한 특성이 나타나는 이유에 대해 설명하십시오

공유결합에서는 전류를 흐르게 하는 자유전자가 없다. 이 사실은 명백히는 절대온도 0K 에서 확실하게 적용된다. 공유결합을 이루는 원자의 원자핵이 전자를 잡아당기는 것이다. 절대온도 0K 가 아닌 높은 온도에서는 공유결합이 느슨해지면서 일부 전자가 전도전자가 된다. 이로 인해 전류가 흐를 수 있게 되는 것이다. 따라서 conductivity 는 자유전자와 정공의 생성이 늘수록 증가한다.

이웃한 두 원자들이 가까워짐에 따라 동일한 오비탈을 만나게 되고 에너지 준위가 떨어진 상태로 존재하게 되는 것인데, 이는 마치 하나의 에너지 준위가 두개로 분열된 것 같은 모습을 보여주고 이 에너지 차이를 Band gap 이라고 한다.

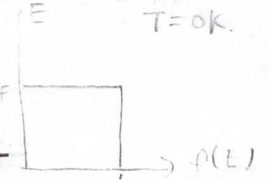
4. Effective mass 개념에 대해 설명하십시오.
결정 내 전자나 정공은 격자내의 원자와 상호작용을 하고 있으므로 특정 위치에서 바라볼때마다 원자의 밀집도가 달라. 각각 걸리는 힘이 다르게 보이기 때문에 뉴턴의 운동방식 $F=ma$ 를 만족시키기 위해 $F = F_{int} (내부힘) + F_{ext} (외부힘)$ 에서 내부적인 힘은 특정 위치에서 마다 다르므로 이걸 고려하여 수식을 풀어나가는 것은 상당히 비효율적이라 고전역학 $F=ma$ 에서 m 을 유효질량으로 바꿔줌으로써 간소화하게 문제를 해결할 수 있게 해준다.

2. Energy bandgap 양상에 따라서 conductor / Semiconductor / insulator 로 나누어짐을 설명하십시오.
Energy band diagram 에서 conduction Band 와 valance Band로 나뉘어 있는데, conduction Band 이 valance Band 이 밑에 전자가 올라가서 자유전자가 되면 전류가 흐르게 된다. 이 사이의 간격을 Band gap 이라고 하며 Si 의 경우 $E_g = 1.1 eV$ 정도. E_g 보다 큰 에너지를 주면 전류가 흐르게 되는 Semiconductor 이다. insulator 은 E_g 이 커서 전류가 안 흐르는 절연체인데, 명확한 boundary 는 없지만 주로 $4eV$ 이상일 때 이다. Conductor 같은 경우는 E_g 이 없고 두 밴드가 겹쳐져 있으므로 아주 쉽게 전류를 흘릴 수 있다.

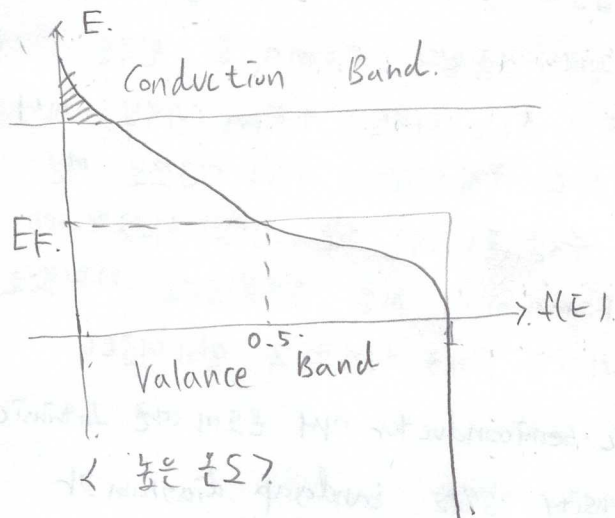
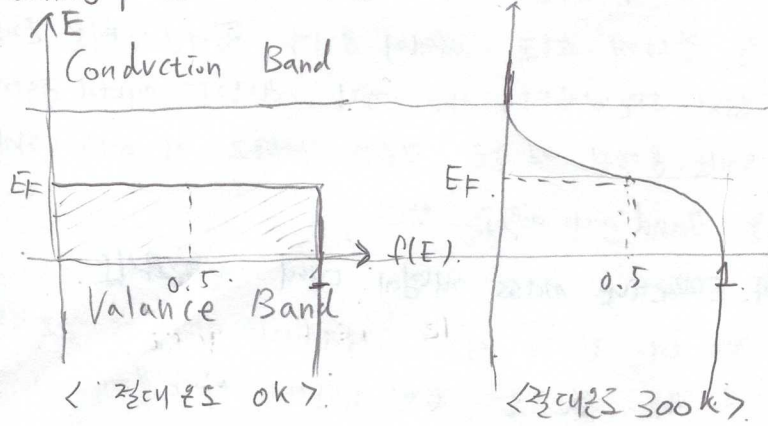
5. Intrinsic semiconductor 에서 온도에 따른 Intrinsic Carrier density 양상을 bandgap diagram 과 Fermi-Dirac function 으로 설명해 보시오.

인성반도체에선 $n=p=n_i$ 이며 전자-정공 재결합을 이 np 곱에 대해 $n_i^2 = np$ 를 만족한다.
 $n = N_c e^{-\frac{(E_c - E_F)}{kT}}$ 이다. $p = N_v e^{-\frac{(E_F - E_v)}{kT}}$ 이며
 $np = N_c N_v e^{-\frac{(E_c - E_v)}{kT}}$ 이므로 $E_c - E_v = E_g$ 으로 나타내면 $n_i^2 = np = N_c N_v e^{-\frac{E_g}{kT}}$
 $n_i = \sqrt{N_c N_v} e^{-\frac{E_g}{2kT}}$ 이다. 여기서 n_i 가 $e^{-\frac{E_g}{2kT}}$ 에서 T 의 영향을 받음을 알 수 있다. 즉 온도가 증가할수록 n_i 는 증가한다.

3. 4족 반도체 Si Crystal 에서 energy bandgap diagram 이 형성됨을 설명하십시오.
고체로 이루어진 동일한 원자나 분자 단위의 물질이 결합한 물질에 Energy band 를 형성하게 된다. 크기가 작아질수록 공유결합을 해서 무수히 많이 겹쳐지면 Energy band 가 생긴다. 겹쳐지지 않는 애들은 파울리 배타원리에 의해서 Band 를 이루게 되는 것이다.

또한 $n = \int_{E_c}^{\infty} f(E) D_c(E) dE$ 에서
 $n \propto f(E) = \frac{1}{1 + e^{(E - E_F)/kT}} \approx e^{-\frac{E - E_F}{kT}}$
이므로 $n = p = n_i$ 가 온도의 영향을 받음을 알 수 있다.
 $T = 0K$


Bandgap을 나타내면

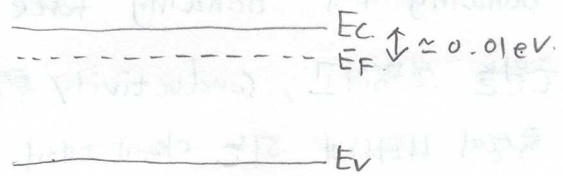


절대온도 0K에서는 열에 의한 전자의 운동이 없어 모두 valance Band에 존재한다. 물론 전자가 존재할 확률이 conduction Band에선 0이고 Fermi level에선 0.5이다.

여기서 온도가 상승하게 되면 전자가 열에 의한 운동 에너지를 갖기 시작하면서 이 에너지의 크기가 밴드갭 크기에는 미치지 않아도 상대적으로 확률로 밴드갭을 뛰어넘어 conduction Band 이상의 에너지를 가질 확률이 존재하게 된다. 따라서 온도가 높아질수록 n_i 가 커지게 된다.

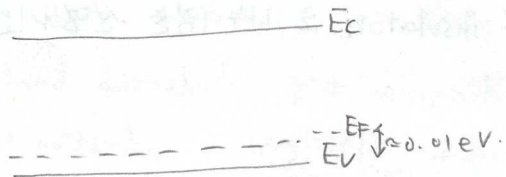
6. Doping Type 에 따른 majority carrier, minority carrier 양상을 bandgap diagram을 이용하여 설명해보시오.

① n-type 에는 donora가 도핑되어 있고, donar은 자유전자를 만들어 낸다.



위와 같은 band gap diagram을 만들어 내면 실리콘 적자구조가 donora가 도핑되면서 Band gap 내의 donar 준위가 발생해 특성상 conduction Band와 이터기 화이가 매우 작다. donar 원자로 부터 외부의 전자가 이탈하는데 필요한 에너지가 적기 때문에 필요한 에너지가 적다는 것은, conduction Band 내 전자가 존재할 확률이 높아지는 것 이므로 Fermi level이 intrinsic 보다 높아진다. donar의 doping 농도가 높아질수록 conduction band 가까이 Fermi level이 형성된다.

② p-type 에는 acceptor가 도핑되어 있고, acceptor는 hole을 발생시킨다.



실리콘 적자구조 내의 acceptor가 도핑되면서 Band gap 내의 acceptor 준위가 발생해 특성상 valance band와 에너지 차이가 매우 작다. 적은 에너지 만으로 valance band 내 존재하는 전자가 acceptor 원자와 결합한다고 valance band에서 전자가 빠져나가 빈 자리 hole이 생기게 된다. acceptor 준위로 전자가 이동하는데 필요한 에너지가 적다는 것은, valance Band를 벗어난 전자가 acceptor 준위에 머물 확률이 높아지는 것이 conduction Band까지 전자가 이동할 확률이 더 낮아진다는 것을 의미한다.

7. N-type doping 된 반도체에서 온도 조건이 따라 Carrier density 변화 영향을 energy bandgap diagram과 Fermi-Dirac distribution 함수를 설명해 보시오.

N-type 반도체인 $n = N_d - N_a$ 이며

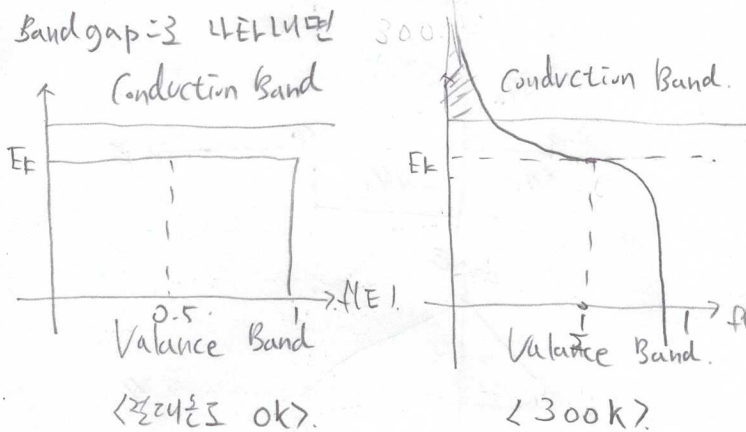
$$\rho = \frac{n_i^2}{n}$$
 이 된다.

이는 charge neutrality $n + N_a = p + N_d$ 와
 $n p = n_i^2$ 이 조건
 결과이다.

$n = N_c e^{-\frac{(E_c - E_f)}{kT}}$ 이므로 n 이 T 의 영향을
 받고 있다. 마찬가지로 $n = \int_{E_c}^{\infty} f(E) D_c(E) dE$

에서 나왔고, $n \propto f(E) = \frac{1}{1 + e^{\frac{(E_c - E_f)}{kT}}}$

이것도 T 가 증가할수록 n 이 증가함을 알 수
 있다.



온도가 높아 갈수록 열에 의한 운동에너지로
 Conduction Band 이상의 에너지를 가진 확률이 높아
 된다. 심지어 n type doping이 되어 그만큼
 Fermi level 이 높아 확률이 높은 구간이 늘어났다.

8. Mobility 에 대해 설명해 보시오.

전자는 열에너지를 받아서 이동하는 열 속도가 커진다.
 이때 electric Field 가 존재하지 않으면 열 속도는
 일어도 제자리로 다시 돌아가 이동하지 않는 것처럼 보인다.
 여기서 E Field 가 걸리면 외부 전자가 이동할 것 처럼
 보이는데 이를 보고 drift 라고 한다. 전자가 한번 무작위하고
 다음에 뿔뿔히 퍼지기까지 걸리는 평균을 mean free
 Path 라 하며 이때 걸리는 평균시간은

mean free time 이라 한다. 이 시간을 평균 기준으로
 τ_{mp} 라 하면 운동량 기준은 $MpV = qE\tau_{mp}$ 이다
 하므로 $V = \frac{q\tau_{mp}}{m_p} E = \mu_p E$ 로 나타내고 이때
 μ_p 를 hole 의 mobility 라고 한다.

전자의 경우 $V = -\mu_n E$ 이고 $\mu_n = \frac{q\tau_{mn}}{m_n}$ 인데
 이때 부호가 - 인건 전자의 이동 방향과 E Field 의
 방향이 반대이다.

Mobility 는 전구나 정공이 전기장 내에서 얼마나
 빨리 움직이는지를 나타내는 정도라 할 수 있다.

9. Drift current 와 Diffusion current 에 대해
 수식적으로 / 개념적으로 설명해 보시오.

전류밀도 J 는 단위면적당 흐르는 전류량이다. 이때 전류량
 단위면적당 치나는 전하량 이므로.

전류밀도 (drift) = 전하량 · 드리프트속도 · 전하개수로
 나타낼 수 있고, hole 의 경우 $Q = q$, electron 의
 경우 $Q = -q$ 이므로

$J_{p, drift} = q p V$ 이때 $V = \mu_p E$ 적용시

$J_{p, drift} = q p \mu_p E$

$J_{n, drift} = -q n V$ 이때 $V = -\mu_n E$ 적용시

$J_{n, drift} = q n \mu_n E$

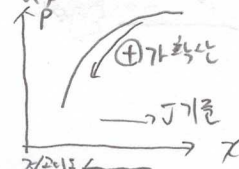
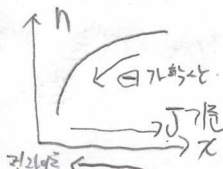
$J_{drift} = J_{p, drift} + J_{n, drift} = q p \mu_p E + q n \mu_n E$
 $= (q p \mu_p + q n \mu_n) E$

여기서 $q p \mu_p + q n \mu_n$ 은 σ 로 conductivity 로 나타
 낼 수 있다.

이 drift current 는 drift 속도 인해 전류가 흐르는
 되는 것이다.

Diffusion current 는 많은데 작은데로 이동하려는 특성을
 이 생기기, 전하농도가 불균일하면 이를 균일화하는 과정은
 흐르는 전류이다. 농도와 관련되어 있으므로 농도의 기울기와
 비례하고, 전하확산상수 D_n , 전하량 q 에도 비례해

$J_{n, diffusion} = q D_n \frac{dn}{dx}$ 이 된다.



$J_{p, diffusion}$ 은
 전류 흐름이 반대라
 부호를 반대가
 된다.

$-J_{p, diffusion} = -q D_p \frac{dp}{dx}$

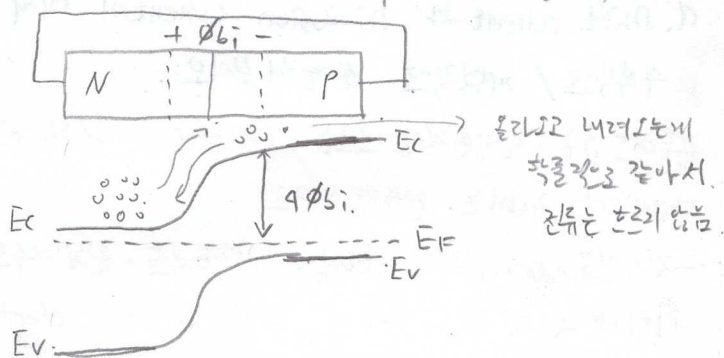
$$J_n = \bar{v}_n, drift + \bar{v}_n, diffusion = q n \mu_n E + q D_n \frac{dn}{dx}$$

$$J_p = J_{p, drift} + J_{p, diffusion} = q p \mu_p E - q D_p \frac{dp}{dx}$$

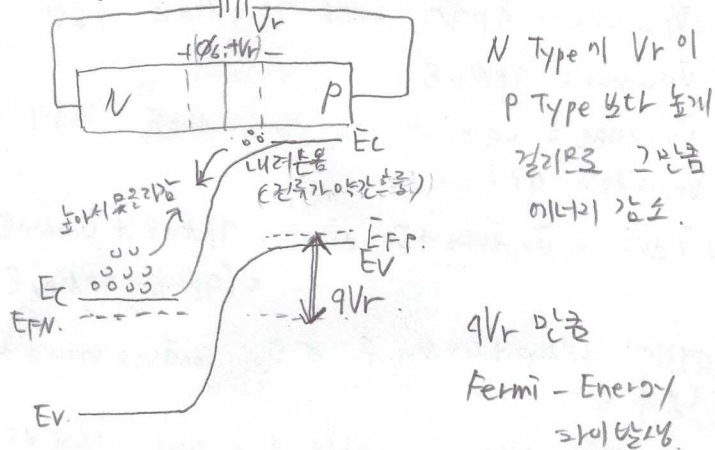
$J = J_n + J_p$ 로 전류 밀도를 나타낼 수 있다.

10. PN 접합 diode 에서 bias 조건에 따른 carrier 의 flux 양상과 current 양상을 drift 성분과 diffusion 성분, 그리고 net 성분으로 설명해보시오.
(bandgap diagram 의 변화와 함께 40Si-Fermi level 변화를 같이 그려가면서 정성적으로 설명하십시오)

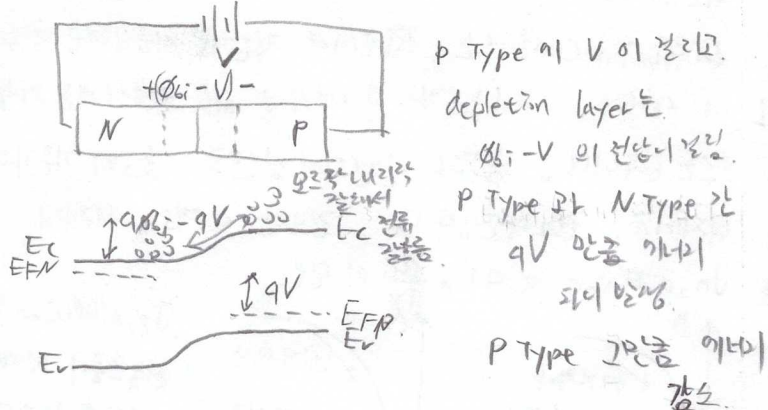
① NP junction 에서 Equilibrium 일때,



② NP junction 에서 Reverse bias 일때



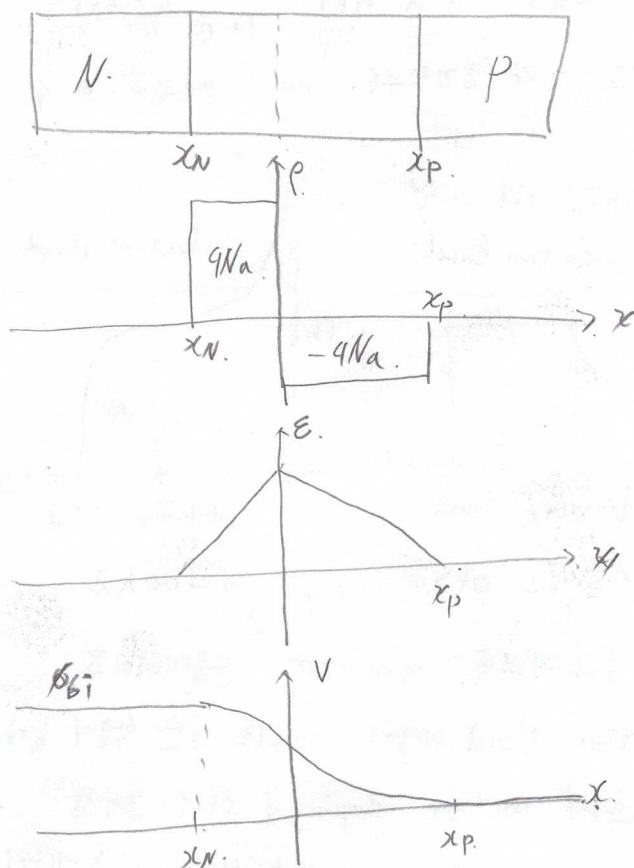
③ NP junction 에서 forward bias 일때.



11. PN 접합 diode 에서 built-in potential 이 존재함을 설명하십시오. Doping density 에 따른 depletion width 에 대해 알아보시오.

band diagram 에서 N Type 과 P Type 을 붙이면 서로의 Region 에서 E_c 와 E_v 가 다르다. 이는 flat 하게 함으로써 전압차가 있음을 나타내고 이것을 Built-in potential 이라 한다. 이 전압을 등화시키기 위하여 0 이 나오는데 그 이유는 멀티미터 구리와 N type, 구리와 P type 간의 Built-in potential도 있고 이 연결이 폐회로를 이루게 되기 때문이다.

포아송 방정식이 되려 $\frac{d}{dx} E(x) = \frac{\rho}{\epsilon_s}$ 이며



$$V(x) = \frac{qN_a}{2\epsilon_s} (x_p - x)^2$$

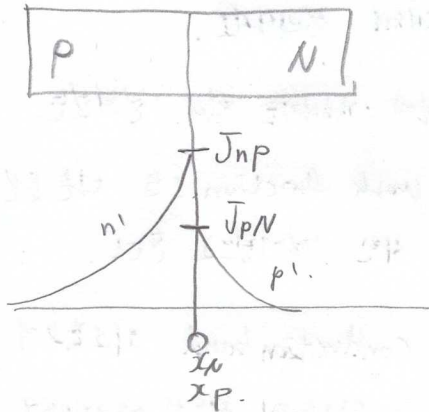
$$V(\phi) = \phi_{bi} - \frac{qN_d}{2\epsilon_s} (x - x_n)^2$$

이 $x=0$ 에서 연속이므로.

$$x_p - x_n = W_{dep} = \sqrt{\frac{2\epsilon_s \phi_{bi}}{q} \left(\frac{1}{N_a} + \frac{1}{N_d} \right)}$$

즉 많이 도핑된 것은 W_{dep} 에 영향을 거의 안주고 적게 도핑된게 W_{dep} 에 큰 영향을 준다.

12. Ideal diode equation을 유도하라.



$$J_{pN} = -q D_p \frac{dp'(x)}{dx}$$

여기서 과잉전공 농도 $p' = \frac{dp}{dx}$ 이다.

J_p 는 J_{pN} (diffusion) 이므로, $J_p = -q D_p \frac{dp}{dx}$ 를 대입.

$$q D_p \frac{d^2 p'}{dx^2} = q \frac{p'}{\tau_p} \quad \text{이므로} \quad p' = p - p_0 \quad \text{이므로}$$

$$\frac{d^2 p'}{dx^2} = \frac{p'}{D_p \tau_p} = \frac{p'}{L_p^2} \quad \text{이 된다.}$$

Boundary condition 이 되려, $p'(\infty) = 0$ 이고 $p'(x_N) = p(x_N) - p_{n0}$

$$\begin{aligned} p(x_N) &= N_A e^{-\frac{(E_{FP} - E_V)}{kT}} \\ &= N_A e^{-\frac{E_{FN} - E_V}{kT} + \frac{E_{FN} - E_{FP}}{kT}} \\ &= p_{n0} e^{\frac{qV}{kT}} \end{aligned}$$

$$\approx p'(x_N) = p_{n0} (1 - e^{\frac{qV}{kT}})$$

$$p'(x) = A e^{\frac{x}{L_p}} + B e^{-\frac{x}{L_p}} \quad \text{일때} \quad A = 0 \text{ 가}$$

성립

$$p'(x) = p_{n0} (e^{\frac{qV}{kT}} - 1) e^{-\frac{(x-x_N)}{L_p}} \quad (\text{for } x > x_N)$$

$$\text{그러므로 } J_{pN} = q \frac{D_p}{L_p} p_{n0} (e^{\frac{qV}{kT}} - 1) e^{-\frac{(x-x_N)}{L_p}} \quad \text{이 되려}$$

$$\text{유사하게 } J_{nP} = q \frac{D_n}{L_n} n_{p0} (e^{\frac{qV}{kT}} - 1) e^{-\frac{(x-x_P)}{L_n}}$$

$$\text{total current density } J = J_{pN}(x_N) + J_{nP}(x_P)$$

$$= \left(q \frac{D_p}{L_p} p_{n0} + q \frac{D_n}{L_n} n_{p0} \right) (e^{\frac{qV}{kT}} - 1)$$

$$\text{total current } I = J \cdot A$$

$$\approx 0.17 \text{ 이고 } p_{n0} A = \frac{n_i^2}{N_A}, \quad n_{p0} = \frac{n_i^2}{N_A} \approx 10^{-3}$$

$$\begin{aligned} I &= A q n_i^2 \left(\frac{D_p}{L_p N_A} + \frac{D_n}{L_n N_A} \right) (e^{\frac{qV}{kT}} - 1) \\ &= I_0 (e^{\frac{qV}{kT}} - 1) \end{aligned}$$

13. Quasi-Fermi level 이 대해 설명해보시오.

equilibrium 일때는 E_F 가 항상 일정하고

$np = n_i^2$ 이므로 쉽게 계산이 가능하다.

하지만 non-equilibrium 일때는 E_{Fn}, E_{Fp} 가 항상

하게 되는데, 이때 $E_{Fn} \neq E_{Fp}$ 이며, loose 한

결합과 생성 메커니즘에 의해 fermi-level 이 나뉘게

이다. 이 계산을 편히 하기 위해 quasi-equilibrium

개념을 사용하고 $n = N_C e^{\frac{(E_C - E_{Fn})}{kT}}, p = N_V e^{\frac{(E_{Fp} - E_V)}{kT}}$

로 계산한다.

Quasi-Fermi level 을 사용함으로써 non-equilibrium

상태에서 과잉 캐리어의 분포를 설명할 수 있게 된다.

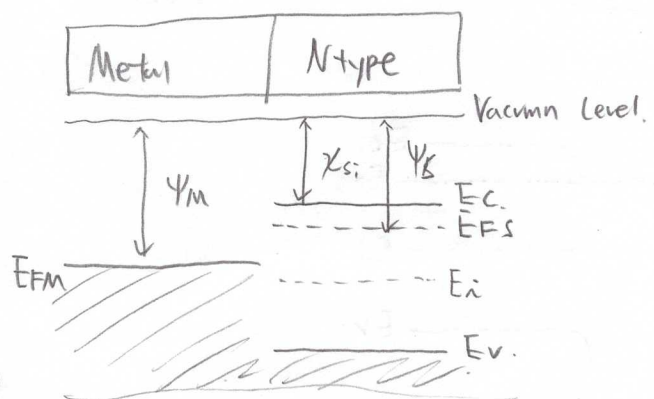
14. MS Contact 에서 work function 관계에 따라

Schottky Contact 과 ohmic Contact 이

나타나는 bandgap diagram 을 통해 설명해보시오.

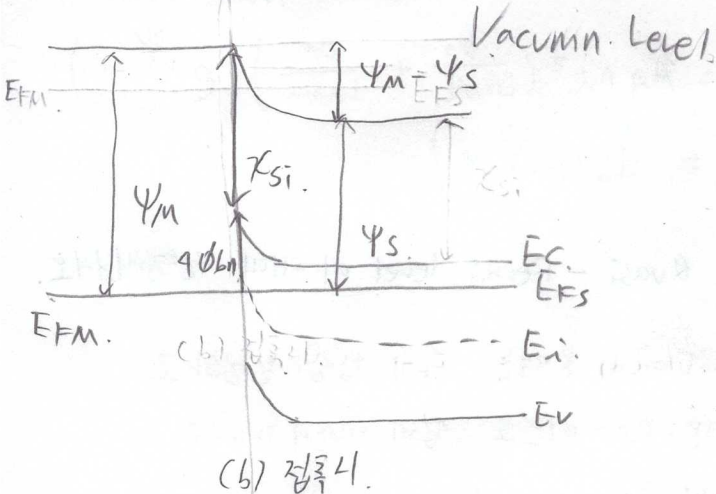
Schottky contact 에서 work function 관계

$\psi_M > \psi_S$ 이면



(a) 비접촉.

Metal | N Type



쇼트키장벽으로 인해: 반도체에서 금속으로의 전자가 이동해도 금속에서 반도체로는 전자가 이동못해 PN접합같은 다이오드 역할을 한다.
Ohmic Contact 이션 work function 관계
 $\Psi_s > \Psi_m$ 이다.

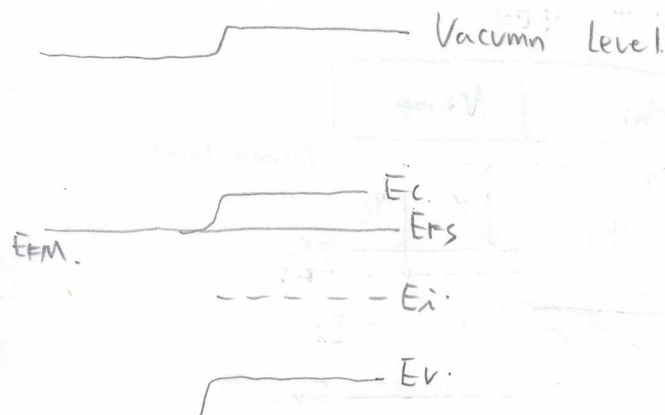
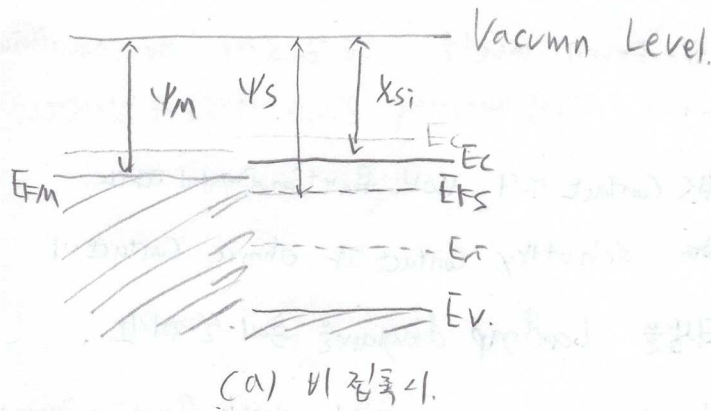
15. Vacuum level, electron affinity, work function 개념에 대해 정리하시오.

Vacuum level은 전자가 가해지는 힘이 전혀없는 상태로 된 상태이며 work function 으로 다른 물질 간의 에너지를 비교하기 위한 절대점으로 둔다.

electron affinity는 conduction band 최소값부터 전자를 떼어내어 자유롭게 만드는데 필요한 에너지이며 전과 관련적이다.

Work function은 전자를 Fermi level에서 떼어내어 자유롭게 만드는데 필요한 최소한의 에너지이다.

Metal | N Type



금속에서 반도체쪽, 반도체에서 금속쪽으로 전자의 이동이 원활히 일어날 수 있어 전류가 선형적으로 흐른다 -6-