MÜHENDİSLER İÇİN YARIİLETKEN FİZİĞİ FIZ1951

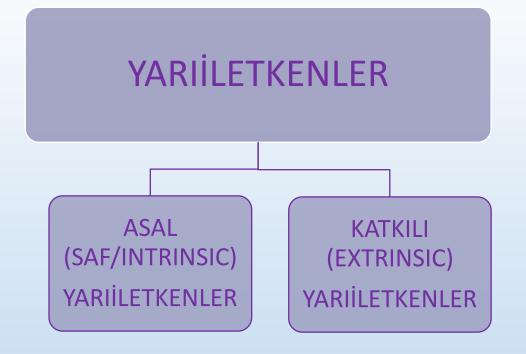
Ders Adı	Kodu	Yerel Kredi	AKTS	Ders (saat/hafta)	Uygulama (saat/hafta)	Laboratuar (saat/hafta)
Mühendisler için Yarıiletken Fiziği	FIZ1951	3	5	3	0	0
Ara Sınavlar	2			60		
Final	1			40		
	TOPL	AM		100		

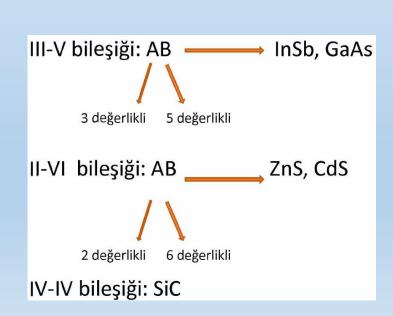
Dersi Veren Öğretim Üyesi Doç.Dr. Süreyya AYDIN YÜKSEL

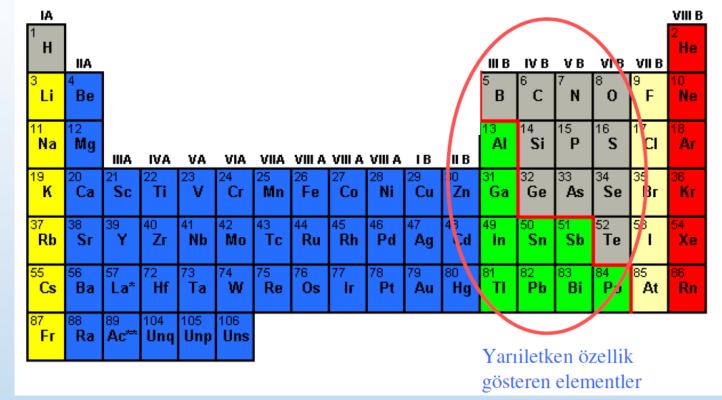
Grup.....3......

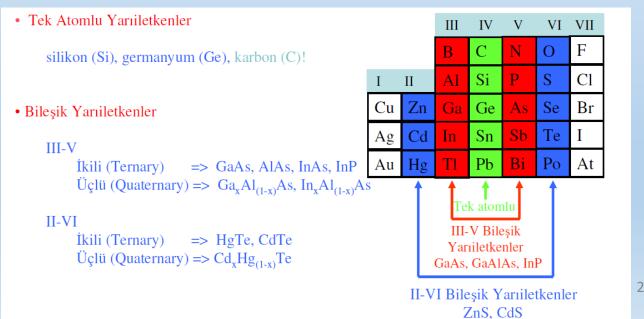
İletişim e-mail:

fiz1951.2021.say@gmail.com

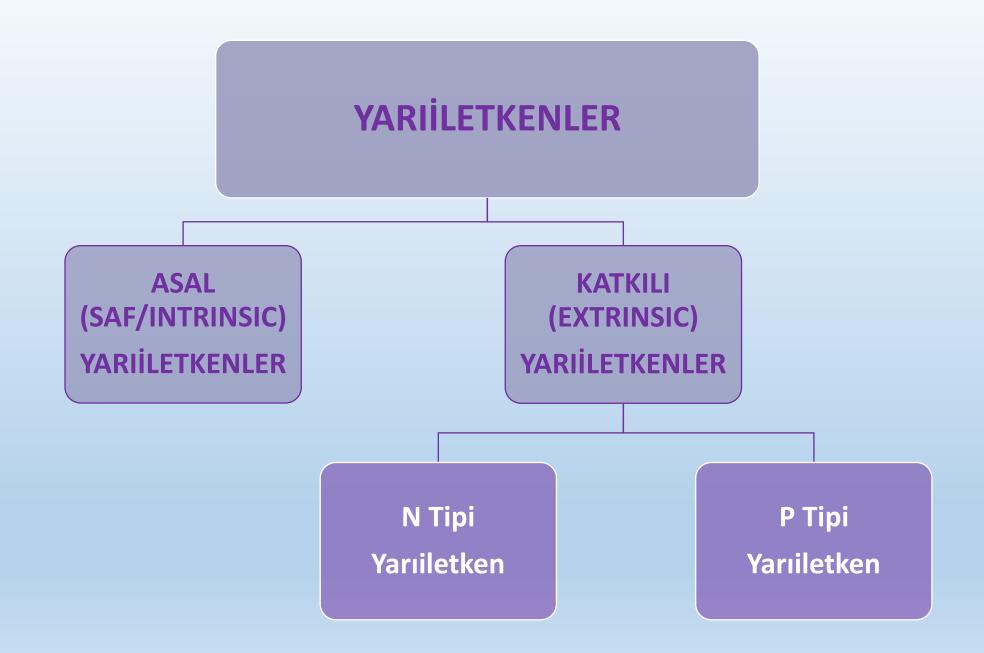




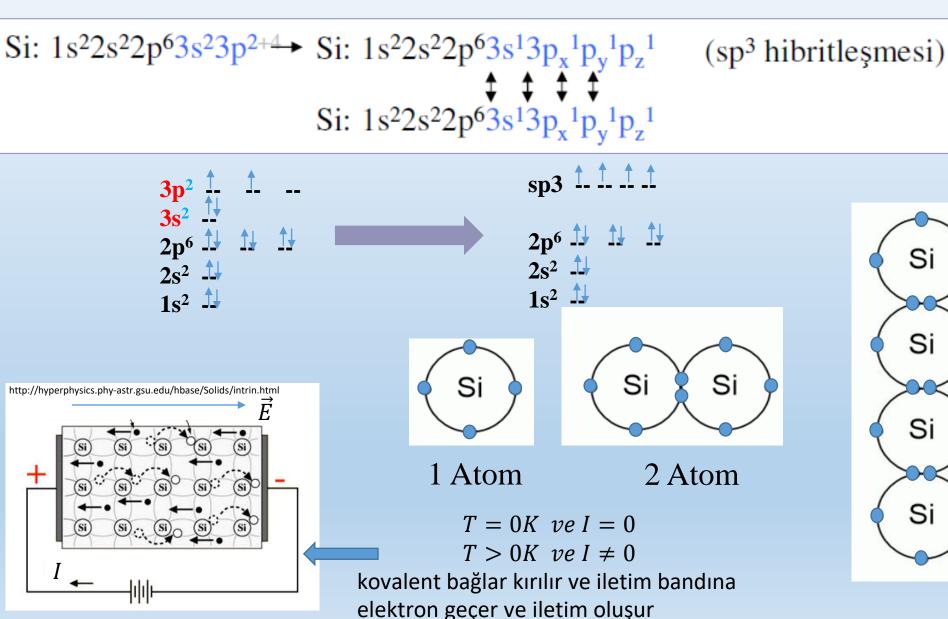


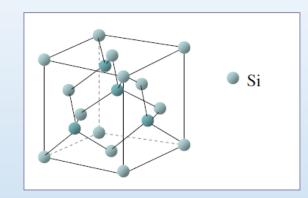


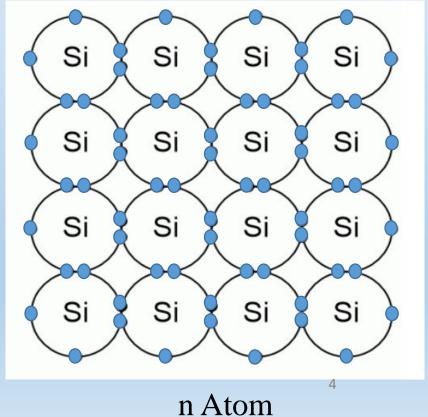
[5]



SİLİSYUM



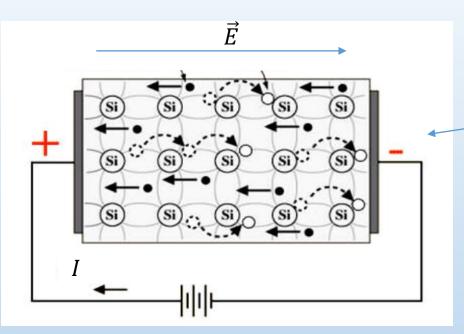




SİLİSYUM

ASAL/SAF/INTRINSIC (KATKISIZ) YARIİLETKENLER

http://hyperphysics.phy-astr.gsu.edu/hbase/Solids/intrin.html



T = 0K ve I = 0 Iletim bandında elektron yok

 $T > 0K \text{ ve } I \neq 0$

Valans bandından iletim elektron bandına bir çıkarabilmek için verilen ile aslında ısısal enerji atomlar arası bir bağ kırılmış demektir. Ve başlangıçta lokalize olan elektron artık serbest hale gelmiştir.

T:Sıcaklık

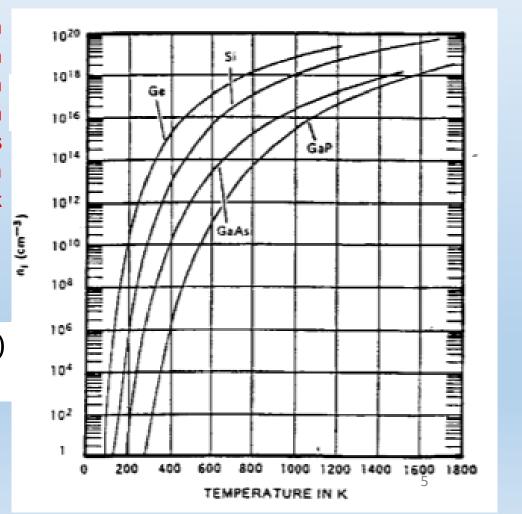
n_i: Asal yarıiletken iletim bandındaki serbest elektron

konsantrasyonu

Eg: Yasak Band Genişliği

$$n_i = CT^{3/2}e^{-Eg/2kT} (m^{-3})$$

 $p_i = n_i$



ELEKTRON VE BOŞLUKLAR:

Başlangıçta tamamen dolu valans bandında bulunan elektronlar ısıl uyarılarak iletim bandına geçmişlerdir.

- * İletim bandındaki birim hacimdeki elektron sayısı=Valans bandından ısıl uyarımla ayrılan elektron savısı
- * Elektrik alan varlığında valans bandında kalan boşluklar yarıiletkende serbest yük taşıyıcılarına ikincil bir katkı sağlar. Bu hareketli yük taşıyıcıları boşluk, deşik veya hol adını alır.
- * Valans bandındaki boşluk +e yüklüdür ve elektronun olmama durumu olarak da tanımlanır.
- * +e yüklü boşlukların mobilitesi (μ_p) ile elektronun (μ_n) mobilitesi farklıdır.

$$k_B = 1.38 \times 10 - 23 \text{ J/K}$$
, $1 \text{eV} = 1.6 \times 10 - 19 \text{ J}$

$$k_BT = 1,38x10^{-23}J/K x 300K$$

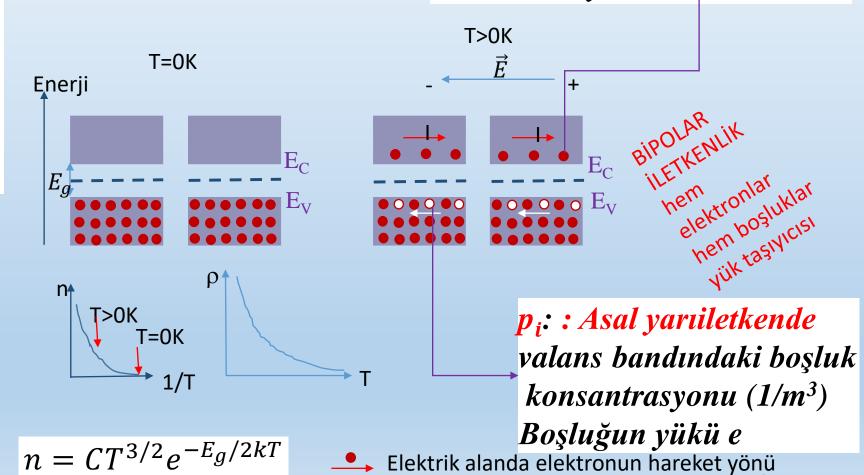
= 414x10⁻²³J
= 25,875x10⁻³eV
= 0.026 eV=26 meV

$$C = \frac{2^{5/2} (m\pi k)^{3/2}}{h^3}$$

Asal YARIİLETKEN $n_i = p_i$

n_i: Asal yarıiletkende iletim bandındaki serbest elektron konsantrasyonu (1/m³) Elektronun yükü -e

Elektrik alanda boşluğun hareket yönü



Asal bir yarıiletkende elektriksel iletkenliğin hem elektron hem de boşluk denilen iki tip yük taşıyıcısı ile sağlanmaktadır.

Bu duruma **BİPOLAR İLETKENLİK** denir.

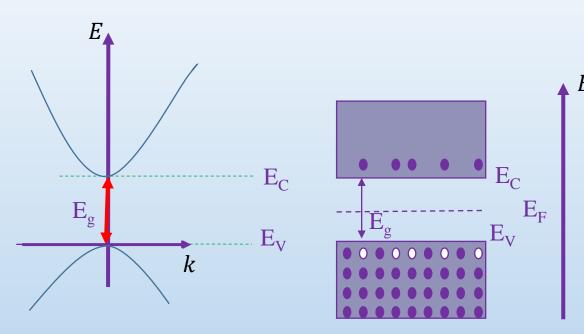
$$\sigma_n = ne\mu_n$$
 $\sigma_p = pe\mu_p$
Toplam iletkenlik;

$$\sigma = \sigma_n + \sigma_p$$

$$\sigma = e(p\mu_p + n\mu_n) Bipolar iletkenlik genel if adesi$$

 μ_n : elektronun mobilitesi μ_p : boşluğun mobilitesi

n: iletim bandındaki serbest elektron konsantrasyonu p: valans bandındaki boşluk konsantrasyonu



→ Elektron → Boşluk $Asal\ YARI$ İLETKEN $oldsymbol{n}_i = oldsymbol{\mathsf{p}}_i$ Kütle etkisi Yasası

YÜK NÖTRALİTESİ

 $n_i \cdot p_i = n_i^2 = p_i^2$

E: Enerji

 E_C : İletim bandının dibi

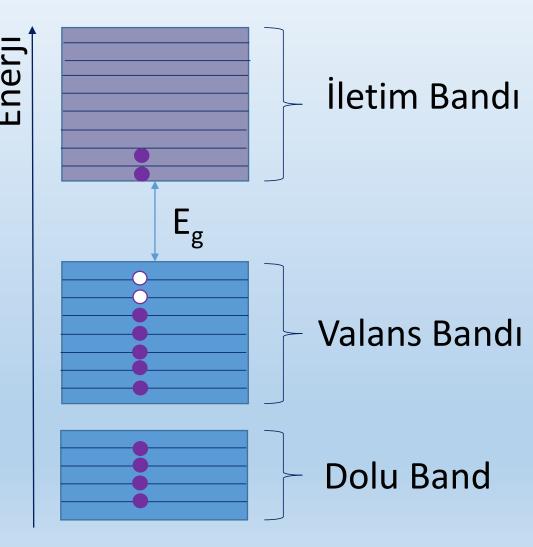
 E_V : Valans bandının tavanı

 E_g : Yasak Band Aralığı

 E_F : Fermi Seviyesi

FERMİ ENERJİSİ

- Bir kristal elektronu mevcut en düşük enerjili seviyeyi işgal eder. (Min en. olma)
- Kristalin sürekli dengede olması kendi kendine enerji durumunu değiştirememesi potansiyel enerjisinin min. Olmasını gerektirir (d'Alembert prensibi)
- Elektronlar mevcut seviyelere Pauli ilkesine göre dağılır.
- Son elektron olabilecek en yüksek enerji seviyesine oturur. Bu enerji Fermi Enerjisidir (E_F).



1- YI deki iletkenlik ve valans bantlarındaki izinli enerji seviyelerinin sayısı (Durum yoğunluğu fonksiyonu ve N(E) durum yoğunluğu)

2- Bu iki banttaki seviyelere dağılacak toplam elektron sayısı (Valans bandındaki izinli durumların toplam sayısına eşittir.)

3-Bu elektronların enerji seviyelerine nasıl dağılacağı (Fermi Dirac dağılım Fonk f(E))

Bir enerji bandı içinde izinli enerji seviyelerinin dağılımını durum yoğunluğu fonksiyonu N(E) verir.

* Durum yoğunluğu enerjiye bağlı bir fonk. Bellirli bir E enerjisi civarında,

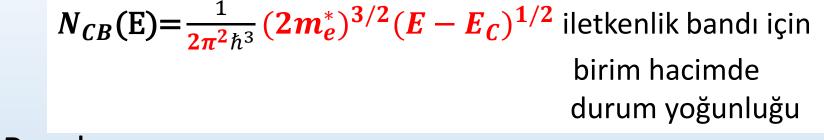
sonsuz küçük bir enerji aralığında (dE) izinli durum sayısını verir.

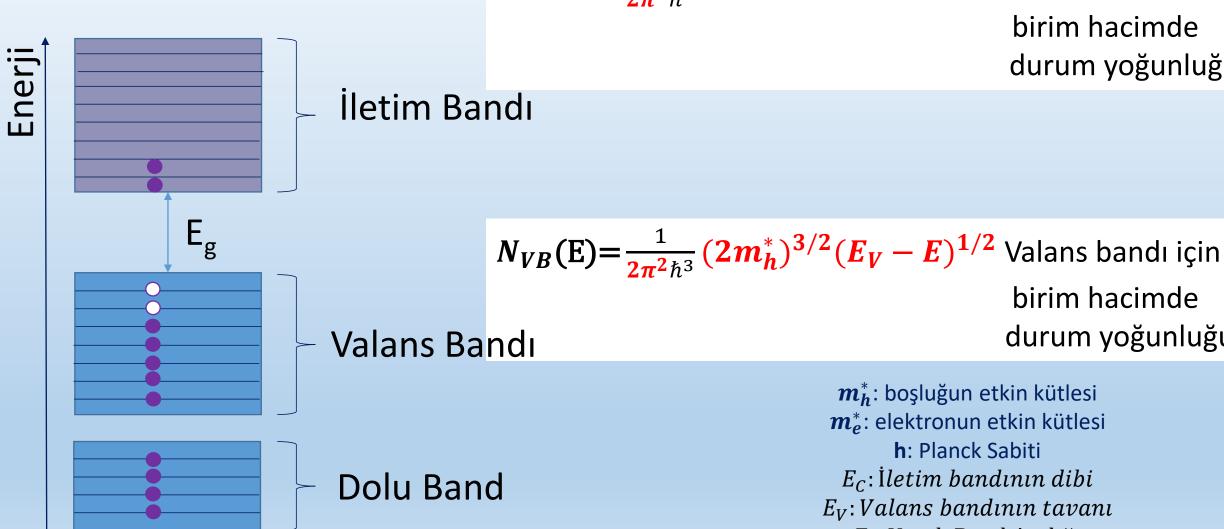
* Şekildeki dE aralığındaki toplam enerji seviyesi:

$$dN=N(E)dE$$

E1 ve E2 enerji aralığında bulunan N tane izinli enerji durumu;

$$N = \int_{E_1}^{E_2} N(E) dE$$





 $\boldsymbol{m}_{\boldsymbol{h}}^*$: boşluğun etkin kütlesi m_e^* : elektronun etkin kütlesi h: Planck Sabiti

 E_C : İletim bandının dibi

 E_V : Valans bandının tavanı

 E_q : Yasak Band Aralığı

 E_F : Fermi Seviyesi

birim hacimde

durum yoğunluğu

 $N(E) \Rightarrow Durum Yoğunluğu Fonksiyonu$: Elektronların izinli durumları ile ilgili

<u>Kuantum istatistiği kullanarak elektronların</u> bu izinli durumlara nasıl dağıldığına bakalım

Kuantum mekaniğine göre parçacıklar açısal momentuma sahiptirler

BOZON SPIN

Termodinamikte denge durumunda sistem dağılım fonksiyonu ile tanımlanır



Dağılım fonksiyonu herhangi bir enerji durumunun işgal olasılığını belirler.



Bu olasılığı belirlemek için sistemin serbest enerjisi minimum olmalıdır.

Fermiyon olan elektronların izinli durumlara dağılım fonksiyonu Fermi-Dirac Dağılım Fonksiyonu ile tanımlıdır.

> Belirli bir E enerjisi için f(E): İzinli E enerjili seviyenin belirli bir sıcaklıkta bir elektron tarafından işgal edilme olasılığıdır.

f(E): 1 ile 0 arasında değerler alır.

Fermi-Dirac Dağılım Fonksiyonu, f(E) Belirli bir sıcaklıkta YI Valans ve iletim bandlarındaki elektronların denge durumu dağılımını enerjinin fonksiyonu olarak tanımlar.

> izinli E enerjili seviyesi bir elektron tarafından işgal edilmiş, f(E)=0 izinli E enerjili seviyesi bir elektron tarafından işgal edilmemiş işgal olma olasılığı f(E) ise edilmeme olasılığı 1-f(E) olmalıdır.

FERMİ-DİRAC DAĞILIM FONKSİYONU,

$$f(E) = \frac{1}{1 + e^{(E-E_F)/k_BT}}$$

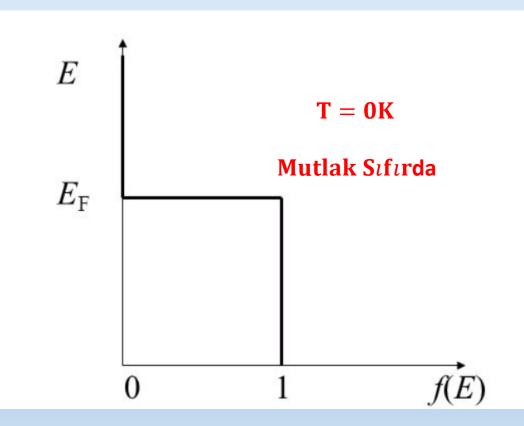
 k_B : Boltzman Sabiti; 1.38x10⁻²³ J/K

T: Sicaklik

 $T = 0 K i \varsigma in; E_F = \mu: Kimyasal potansiyel$

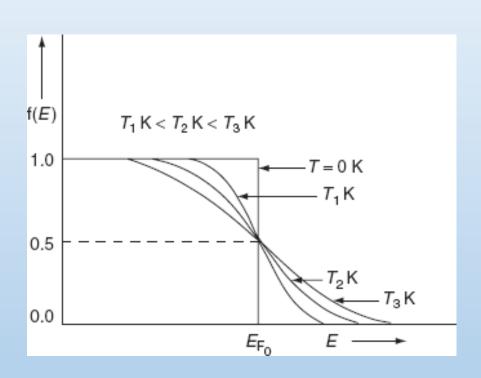
$$E > E_F$$
: $f(E > E_F) = \frac{1}{1 + e^{\infty}} = 0$

$$E < E_F$$
: $f(E < E_F) = \frac{1}{1 + e^{-\infty}} = 1$



SONLU SICAKLIKLARDA ELEKTRON DAĞILIMI;

$$f(E,T) = \frac{1}{1 + e^{\frac{E-E_F}{k_BT}}}$$



i)
$$E = E_F \Rightarrow f(E,T) = \frac{1}{2}$$
ii) $E - E_F \gg k_B T \Rightarrow f(E,T) = e^{-\frac{E-E_F}{k_B T}}$

$$= e^{\frac{E_F}{k_B T}} e^{-\frac{E}{k_B T}}$$

$$= A e^{-\frac{E}{k_B T}} \text{ Boltzman Dağılımı}$$
iii) $E - E_F \ll k_B T \Rightarrow f(E,T) = 1$

iv) elektronlarla dolu olma olasılığı $\Rightarrow f_n(E,T)$

Boş olma olasılığı

$$\Rightarrow f_p(E,T) = 1 - f_n(E,T) \Rightarrow f_p(E,T) = \frac{1}{1 + e^{\frac{E_F - E}{k_B T_A}}}$$

Valans Ve iletim bandındaki taşıyıcı yoğunlukları;

Bir YI birim hacminde, E1 ve E2 enerjili durumlar arasına dağılmış elektronların toplam sayısı:

$$n(E_1, E_2) = \int_{E_1}^{E_2} N(E) f(E) dE$$

Mutlak sıfırda iletkenlik bandında bulunan elektron yoğunluğu;

$$n_{CB} = \int_{E_C}^{\infty} N_{CB} (E) f(E) dE = 0$$

Mutlak sıfırda valans bandında bulunan elektron yoğunluğu;

$$n_{VB} = \int_{-\infty}^{E_V} N_{VB}(E) f(E) dE = n_{VB} = \int_{-\infty}^{E_V} N_{VB}(E) dE$$

Mutlak sıfırda valans bandında bulunan serbest boşluk yoğunluğu;

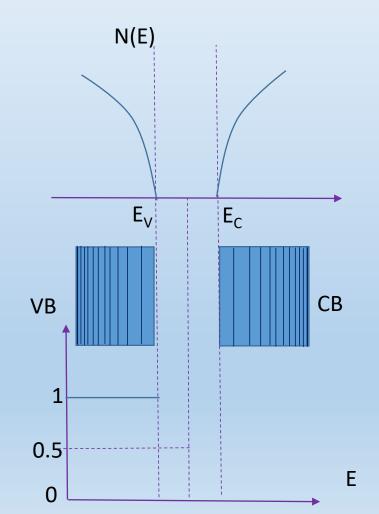
$$p_{VB} = \int_{-\infty}^{E_V} N_{VB} (E) [1 - f(E)] dE = 0$$

ASAL YARIİLETKENDE E, DEĞERİ

ASAL YARIİLETKENLERDE SERBEST YÜK TAŞIYICILARI:

YI içindeki serbest yük taşıyıcı yoğunluğunu belirleyeceğiz.

Sonlu sıcaklıkta elektronun serbest bulunduğu seviyeler iletim bandı içindedir. $(Ec-E_F)$?????



Yarıiletknlerin Eg yasak band genişliği~1eV Oda sıcaklığında $k_BT=26\mathrm{meV}$

$$E - E_F \gg k_B T$$

Bu şart sağlandığında FERMİ DİRAC

$$f(E) = \frac{1}{1 + e^{(E-E_F)/k_BT}}$$

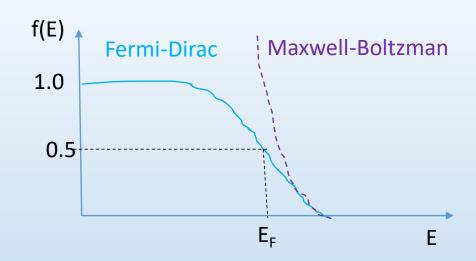
$$f(E) = e^{-(E-E_F)/k_BT}$$

Maxwell — Boltzmann Dağılımına Dönüşür.

ASAL YARIİLETKENLERDE SERBEST YÜK TAŞIYICILARI:

İletim bandında elektron dağılımı;
$$f(E) = e^{-(E-E_F)/k_BT}$$

Maxwell – Boltzmann Dağılımına göre;



- Klasik parçacıklar için geçerlidir.
- Pauli Dışarlama ilkesi geçersizdir
- Bütün parçacıklar ayırdedilebilir ve aynı izinli durumu işgal edebilir.
- Parçacıklar en düşük enerjili seviyesinde yer alır.
- Enerji arttıkça seviylerin işgal olasılığı hızla azalır.
- Belli bir enerji aralığındaki durumların sayısı sonsuzdur.

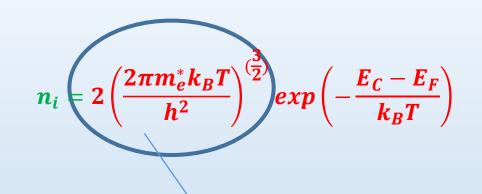
Fermiyonlar için kullanıyoruz çünkü iletim bandında çok sayıda enerji seviyesi var bunların çok küçük bir kısmı elektronlarca işgal edilebilir.

$$n_{CB} = \int_{E_C}^{\infty} N_{CB} (E) f(E) dE$$

$$f(E) = e^{-(E-E_F)/k_BT}$$

$$N_{CB}(E) = \frac{1}{2\pi^2 \hbar^3} (2m_e^*)^{3/2} (E - E_c)^{1/2}$$

$$m_i = \int_{E_C}^{\infty} \frac{1}{2\pi^2 \hbar^3} (2m_e^*)^{3/2} (E - E_c)^{1/2} e^{-(E - E_F)/k_B T}) dE$$



$$N_C = 2 \left(\frac{2\pi m_e^* k_B T}{h^2} \right)^{\left(\frac{3}{2}\right)}$$

ILETKENLİK BANDINDAKİ
ETKİN SEVİYE
YOĞUNLUĞU

*m*_e*: elektronunetkin kütlesih: Planck Sabiti

$$n_i = N_C exp\left(-\frac{E_C - E_F}{k_B T}\right)$$

ASAL YARIİLETKENDE

$$p_{VB} = \int_{-\infty}^{E_{v}} N_{VB}(E) f(E) dE$$

$$p_{i} = 2 \left(\frac{2\pi m_{h}^{*} k_{B}T}{h^{2}} \right)^{\left(\frac{3}{2}\right)} exp\left(-\frac{E_{F} - E_{V}}{k_{B}T} \right) \quad ASAL \, YARIİLETKENDE \\ VB \, BOŞLUK \, YOĞUNLUĞU$$

 $N_V = 2\left(rac{2\pi m_h^* k_B T}{h^2}
ight)^{(rac{3}{2})} VALANS BANDINDAKİ ETKİN SEVİYE YOĞUNLUĞU$

etkin kütlesi h: Planck Sabiti

 m_h^* : boşluğun

$$n_i = p_i = \sqrt{n_i p_i}$$

YÜK NÖTRALİTESİ

$$n_i^2 = n_i p_i = N_C N_V exp\left(-\frac{E_C - E_F}{k_B T}\right) exp\left(-\frac{E_F - E_V}{k_B T}\right)$$

$$E_g = E_C - E_V$$

$$n_i = \sqrt{N_C N_V} exp\left(-\frac{E_g}{2k_B T}\right)$$

$$n_i = N_C exp\left(-\frac{E_C - E_F}{k_B T}\right)$$

ASAL YARIİLETKENDE SERBEST ELEKTRON YOĞUNLUĞU

$$p_{i} = N_{V}exp\left(-\frac{E_{F} - E_{V}}{k_{B}T}\right)$$

ASAL YARIİLETKENDE
SERBEST BOŞLUK YOĞUNLUĞU

$$E_g = E_C - E_V$$

$$n_i = p_i$$

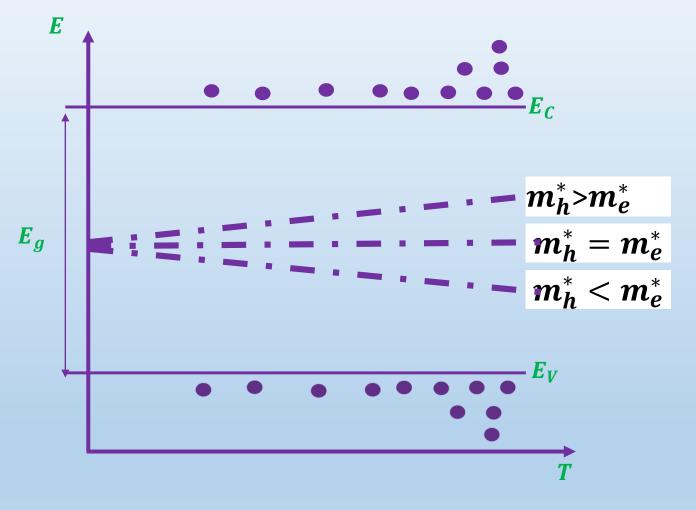
$$n_{i} = N_{C}exp\left(-\frac{E_{C} - E_{F}}{k_{B}T}\right) = p_{i} = N_{V}exp\left(-\frac{E_{F} - E_{V}}{k_{B}T}\right)$$

$$E_F = E_V + \frac{1}{2}E_g + \frac{k_BT}{2}ln\frac{N_V}{N_C}$$

$$T = 0K$$

$$E_F = \boldsymbol{E_V} + \frac{1}{2}\boldsymbol{E_g}$$

$$E_F = E_V + \frac{1}{2}E_g + \frac{k_BT}{2}ln\frac{N_V}{N_C}$$



$$E_F = E_V + \frac{1}{2}E_g + 3\frac{k_BT}{4}ln\frac{m_h^*}{m_e^*}$$

$$\frac{m_h^*}{m_e^*} > 1$$

$$\frac{m_h^*}{m_e^*}$$
 <1

$$N_V = 2 \left(rac{2\pi m_h^* k_B T}{h^2}
ight)^{(rac{3}{2})} \ N_C = 2 \left(rac{2\pi m_e^* k_B T}{h^2}
ight)^{(rac{3}{2})}$$

ASAL/SAF/INTRINSIC (KATKISIZ) YARIİLETKENLER ASAL YARIİLETKENLERDE TAŞIYICI YOĞUNLUĞUNUN SICAKLIĞA BAĞLILIĞI;

$$N_C = 2\left(\frac{2\pi m_e^* k_B T}{h^2}\right)^{\left(\frac{3}{2}\right)}$$

$$n_{i} = 2 \left(\frac{2\pi m_{e}^{*} k_{B} T}{h^{2}} \right)^{\left(\frac{3}{2}\right)} 2 \left(\frac{2\pi m_{h}^{*} k_{B} T}{h^{2}} \right)^{\left(\frac{3}{2}\right)} exp \left(-\frac{E_{g}}{2k_{B} T} \right)$$

$$N_V = 2\left(\frac{2\pi m_h^* k_B T}{h^2}\right)^{\left(\frac{3}{2}\right)}$$

$$N_{V} = 2 \left(\frac{2\pi m_{h}^{*} k_{B} T}{h^{2}} \right)^{(\frac{3}{2})} \qquad n_{i} = 2 \left(\frac{2\pi m_{e}^{*} k_{B} T}{h^{2}} \right)^{(\frac{3}{2})} 2 \left(\frac{2\pi m_{h}^{*} k_{B} T}{h^{2}} \right)^{(\frac{3}{2})} exp \left(-\frac{E_{g}}{2k_{B} T} \right)^{(\frac{3}{2})}$$

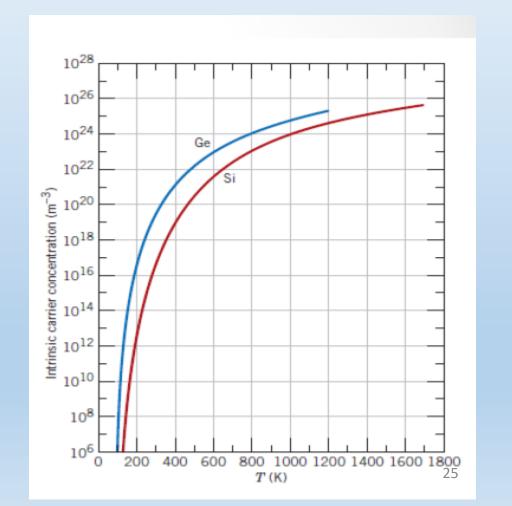
$$n_i = \sqrt{N_C N_V} exp\left(-\frac{E_g}{2k_B T}\right)$$

Malzemeye özgü bir sbt

$$n_i = p_i = \left(2\left(\frac{2\pi k_B\sqrt{m_e^*m_h^*}}{h^2}\right)T^{\left(\frac{3}{2}\right)}exp\left(-\frac{E_g}{2k_BT}\right)$$

ASAL/SAF/INTRINSIC (KATKISIZ) YARIİLETKENLER ASAL YARIİLETKENLER TAŞIYICI YOĞUNLUĞUNUN SICAKLIĞA BAĞLILIĞI;

$$n_i = p_i = CT^{(\frac{3}{2})} exp\left(-\frac{E_g}{2k_BT}\right)$$



Oda sıcaklığında iç Si'nin taşıyıcı konsantrasyonu 10^{16} m⁻³'tür ve malzemenin bant aralığı ile ilişkilidir.

Bu durum $3 \times 10^{-4} (\Omega \text{ m})^{-1}$ iletkenlik demektir İletkenliği artırmak için yarıiletken değiştirilebilir mesela Germanyum (Ge) gibi daha düşük bant aralığı malzemesi kullanılabilir.

Ancak malzeme değiştirilemezse, taşıyıcı konsantrasyonunu artırmanın bir yolu sıcaklığı artırmaktır.

Diğer yol ise; katkılama, seçili safsızlıkların bir asal yarı iletkene eklenmesiyle seçici olarak taşıyıcı konsantrasyonunu artırmanın bir yöntemidir.

Buna katkılı yarıiletken denir.

Dengedeki herhangi bir yarıiletkende, kütle etkisi yasası karşılanmalıdır, yani.

Asal YARIİLETKEN

$$n_i = p_i$$

Kütle etkisi Yasası

$$n_i$$
, $p_i = n_i^2 = p_i^2$

$Katkili\ YARI$ LETKEN $n \neq p$

Kütle etkisi Yasası

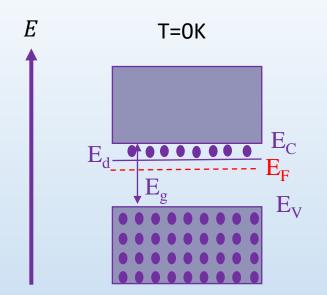
$$n.p = n_i^2$$

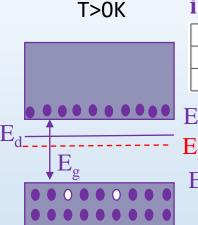
 p_i : : Asal yarıiletkende valans bandındaki boşluk konsantrasyonu $(1/m^3)$

 n_i : : Asal yarıiletkende iletim bandındaki serbest elektron konsantrasyonu $(1/m^3)$

p: : Katkılı yarıiletkende valans bandındaki boşluk konsantrasyonu (1/m³)

n: : Katkılı yarıiletkende iletim bandındaki serbest elektron konsantrasyonu (1/m³)





Material	P	As	Sb
Si	45	54	39
Ge	12	12.7	9.6

N-TİPİ

YARIİLETKENLER

$$E_{Hidrojen} = -\frac{m_e e^4}{8 \varepsilon_o^2 h^2} = -13.6 \ eV$$
 5. Elektron sadece P atomuna bağlı

$$E_d = E_C \left(13.6 \frac{m_e^*}{m_o} \left(\frac{\varepsilon_o}{\varepsilon} \right)^2 \right) \quad eV$$

Küçük bir enerji ile serbest hale geçer yani enerji seviyesi

Ec ye yakın olmalı!!!

 \rightarrow Elektron

o → Boşluk

$$n = n_i + N_D$$

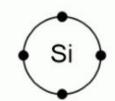
 $N_{\rm D}$: n tipi katkılı yarıiletkende Donör atom konsantrasyonu (1/m³)

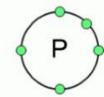
$$N_D \gg n_i \rightarrow n = N_D$$

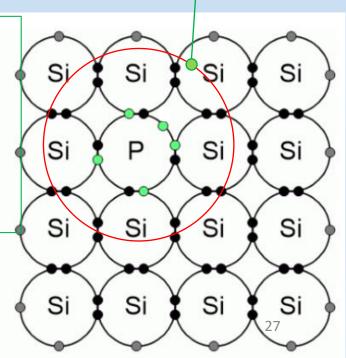
$$p = \frac{n_i^2}{N_D} \ll N_D$$

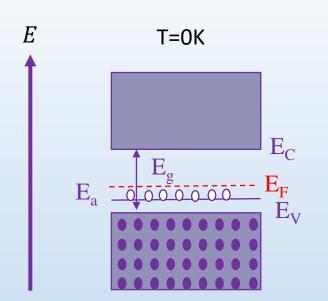
 $\sigma \approx N_D e \mu_n$

- 5. Grup elementleri
- P, Sb ve As gibi beş değerlikli safsızlıklar Si kristaline aktarılacak bir fazladan elektrona sahiptir. Bu safsızlık atomlarına donör (VERİCİ) atomları denir.
- Bu safsızlıklarla oluşturulmuş yarıiletkene N-tipi yarıiletken denir.
- Çoğunluk yük taşıyıcıları elektronlardır.
- Azınlık yük taşıyıcıları boşluklardır







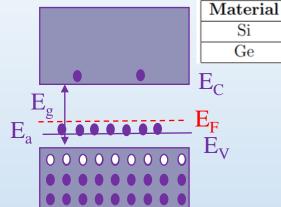


T>0K iyonizasyon enerji (meV)

45

P-TİPİ

YARIİLETKENLER



 $E_{Hidrojen} = -\frac{m_e e^4}{8\varepsilon_o^2 h^2} = -13.6 \text{ eV}$

157

Ga

$$E_a = E_V + 13.6 \frac{m_e^*}{m_o} \left(\frac{\varepsilon_o}{\varepsilon}\right)^2 \qquad eV$$

Boşluk P atomuna bağlı

Küçük bir enerji ile valance band elektronları ile doldurulur yani enerji seviyesi E_V ye



o → Boşluk

$$p = p_i + N_A$$

 N_A : : p tipi katkılı yarıiletkende Akseptör atom konsantrasyonu

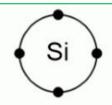
 $(1/m^3)$

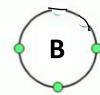
 $N_A \gg n_i \rightarrow p = N_A$

$$n=rac{n_i^2}{N_A}\ll N_A$$

 $\sigma \approx N_A e \mu_p$

- 3. Grup elementleri
 - B, Ga ve Al gibi üç değerlikli safsızlıklar Si kristaline bir boşluk sahiptir. Bu safsızlık atomlarına akseptör (ALICI) atomları denir.
- Bu safsızlıklarla oluşturulmuş yarıiletkene P-tipi yarıiletken denir.
- Çoğunluk yük taşıyıcıları boşluklardır.
- Azınlık yük taşıyıcıları elektronlardır







KATKILI YARIİLETKENLERDE FERMİ SEVİYESİNİN YERİ

n tipi YARIİLETKENLERDE FERMİ SEVİYESİNİN YERİ

$$n = N_C exp\left(-\frac{E_C - E_F}{k_B T}\right)$$

$$E_F = E_C + k_B T \ln(\frac{n}{N_C})$$

p tipi YARIİLETKENLERDE FERMİ SEVİYESİNİN YERİ

$$p = N_V exp\left(-\frac{E_F - E_V}{k_B T}\right)$$

$$E_F = E_V - k_B T \ln(\frac{p}{N_V})$$

TAŞIYICILARIN KOMPANSASYONU

- Her iki tip katkı maddesini aynı malzemede kullanmak mümkündür.
- Bu tür katkılamakompanse edilmiş yarıiletken oluşturur.
- Elektronik cihazlarda bağlantıların oluşturulması gerektiğinde kullanılır.
- Bir pn bağlantısı oluşturmak için, n katkılı bir numune seçilir ve daha sonra p-tipi katkı maddesi ile takviye edilir veya bunun tersi de geçerlidir.
- Bir yarı iletkende hem donörler hem de alıcılar varsa, o zaman daha yüksek konsantrasyona sahip olan baskın olacak ve böylece nihai malzeme n veya p tipi olacaktır.

$$N_A \ ve \ N_D \gg n_i \quad ve \quad N_D > N_A \Longrightarrow n \ tipi$$

$$N_A \ ve \ N_D \gg n_i \quad ve \quad N_A > N_D \Longrightarrow p \ tipi$$

TAŞIYICILARIN KOMPANSASYONU

Yarıiletken kendiliğinden n tipi veya p tipi ise onu p tipi veya n tipine dönüştürmek için içerdiği fazla elektron ve/veya boşluktan fazla boşluk/elektron olacak şekilde katkılayarak tipini değiştirebiliriz.

Bu durumda yarıiletken örneğin hem n-tipi yanı donör atomları hem de p-tipi akseptör atomlarını içerir. $n+N_A^-=p+N_D^+$

Bu durum için yük nötralitesi:

tüm katkı atomları iyonlaşmışsa

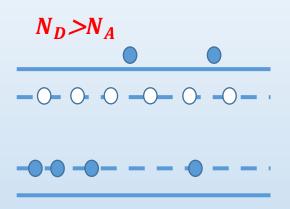
$$n + N_A = p + N_D$$

Eğer

$$N_D > N_A \Rightarrow n = \frac{n_i^2}{n} + N_D - N_A$$

$$n^2 - (N_D - N_A)n - n_i^2 = 0$$

TAŞIYICILARIN KOMPANSASYONU



Tam kompansasyon:

$$N_A = N_D$$

Kısmen kompansasyon

$$N_A \neq N_D$$

$$N_D > N_A \Rightarrow n - tipi$$

 $N_D^e \Rightarrow etkin donör kons.$
 $N_D^e = N_D - N_A$

$$N_A > N_D \Rightarrow p - tipi$$

 $N_A^e \Rightarrow etkin akseptör kons.$
 $N_A^e = N_A - N_D$