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

- Yarıiletken iletkenliği:
- 1- Elektron (iletim bandındaki serbest elektronlar) ve boşlukların (valans bandındaki) konsantrasyonuna bağlıdır
- 2- Yük taşıyıcılarının hareketliliğinin fonksiyonudur. Kristal içinde yük taşıyıcılarının hareketliliğinin ölçüsüne bağlıdır.
- 3- Kristaldeki kusurlar bu hareketliliği doğrudan etkiler
- 4- Kusur atomları ve kristalin ana atomlarının sıcaklık nedeniyle titreşmeleri elektron saçılma merkezleri olarak davranır.

- Yarıiletken aygıtlar elektron (iletim bandındaki serbest elektronlar) ve boşlukların (valans bandındaki) taşınımı ile çalışırlar.
- Yarıiletken aygıtlar; diyotlar, transistörler, lazerler, fotodiyotlar, dedektörler elektron ve boşluk taşınım mekanizmalarına dayalı çalışırlar.
- Metallerde sadece elektronlar taşınır.
- Genel olarak katı içerisindeki lokalize yükler denge konumları etrafında titreşirler, taşınmazlar.
- Lokalize yüklerin titreşimleri katı dielektrik ve polarizasyon özelliklerini etkiler

YARIİLETKENLERDE YÜK TAŞINIMI

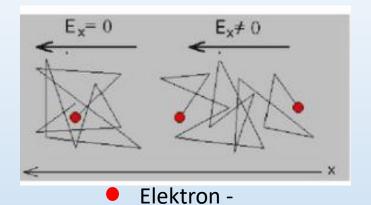
YARIİLETKENLERDE İLETKENLİK MEKANİZMALARI:

1- Sürüklenme iletkenliği: Elektrik alan etkisiyle yük taşınımı

2- Difüzyon iletkenliği: Yük dağılım homojensizliği nedeniyle yük taşınımı

- 1- Sürüklenme Akımı: Yarıiletkenlerdeki serbest taşıcıların hareketi akıma neden olur. Bu hareket bir dış elektrik alan etkisi ile sağlanabilir. Bu iletim mekanizmasına taşıyıcı sürüklenmesi (sürüklenme akımı) denir.
- 2- Difüzyon Akımı: Taşıyıcılar, yoğunluğu yüksek olan yerden düşük olan yerlere doğru hareket ederler. Bu mekanizma ısıl enerji ile sağlanır. Bu iletim mekanizmasına, taşıyıcı difüzyonu (difüzyon akımı) denir.

1- Sürüklenme iletkenliği: Elektrik alan etkisiyle yük taşınımı

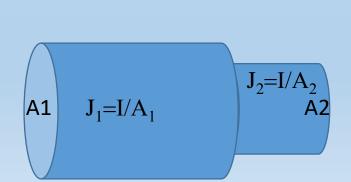


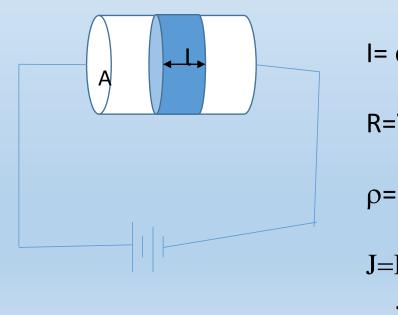
Akım tanımı ilk olarak iletken maddeler için yapılmıştır.

Yük taşıyıcıları elektrik alan yokken kendi civarında küçük hareketler yapar. Elektrik alan uygulandığında benzer hareketini sürüklenerek devam ettirirler. Ayrıca ortam kalabalıktır(örneği $n^{\approx}10^{16}cm^{3}$)ve sürüklenme sırasında sürekli çarpışmalar meydana gelir. Bu nedenle bazı fiziksel büyüklüklerde örneğin, zaman ve mesafe için iki çarpışma arasındaki ortalama değerler kullanılır. zaman \bar{t} veya $\bar{\tau}$, yol \bar{l}

$$\vec{F} = m\vec{a} = m\frac{d < \vec{v} >}{dt} = \frac{m < \vec{v} >}{\tau_c}$$

$$\mu = \frac{\Delta}{|\vec{v}|} = \frac{q \tau_c}{m}$$





I=ne
$$\mu$$
EA

I= en μ V(A/l)

R=V/I

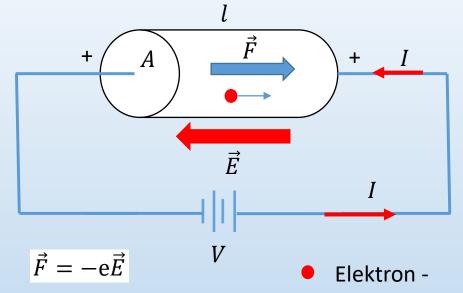
 ρ =1/ne μ =1/ σ

J=I/A

J= σ E

J=ne μ E

1- Sürüklenme iletkenliği: Elektrik alan etkisiyle yük taşınımı



$$\vec{E} = \frac{V}{l}$$

• Bir elektriksel potansiyel altında, iletkenin içindeki elektronlar elektrik alan yardımı ile artı uca doğru çekilirler. İletkende elektron hareketi yönünün tersinde bir elektrik akımı oluşur.

$$I_{ort} = \frac{\Delta q}{\Delta t} \to \frac{C}{S}$$

$$I_{ani} = \frac{dq}{dt} \to A$$

Akımın SI birimi Amper (A) dir.

1 A = 1 C/s

Akım ifadesi eksik bir tanımdır. 'Hangi kesit alandan geçen yükün hareketi incelenmelidir' sorusunun cevabı akım yoğunlundadır.

 $\overline{J} = \sigma \overline{F}$

$$\overrightarrow{J} \equiv \overrightarrow{\overline{I}} = nq\overrightarrow{v_s}$$

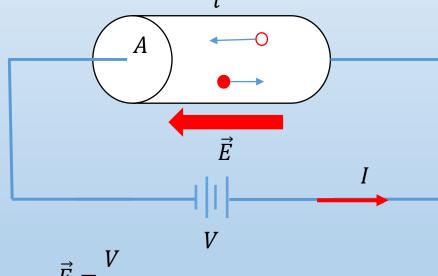
- n: taşıyıcı sayısı
- q: birim yük $(1, 6.10^{-19}C)$
- v_s : taşıcıyı sürüklenme hızı
- μ: mobilite
- E: elektrik alan

1- Sürüklenme iletkenliği:

Elektrik alan etkisiyle yük taşınımı

Yarıiletkene dışardan E alan uygulanmazsa yük taşıyıcıları ...termal..hızla ilerlerler.

$$\vartheta_t = \sqrt{\frac{3kT}{m^*}} \dots termal \dots hiz$$





- Boşuk +
- Elektron -



$$F = m_o a = eE$$

$$a = \frac{eE}{m_o} Serbest \ eklektron \ hareketi$$

Kristal içinde;

$$F = eE + eE_{Kr} \rightarrow m^*a = eE$$



$$\begin{vmatrix} \vec{F} &= -e\vec{E} \\ \frac{dP}{dt} \end{vmatrix} \Rightarrow -e\vec{E}\Delta t = m_e^* a\Delta t$$

$$N(t) = N_o \exp(-\frac{t}{\tau})$$

$$\left. \frac{dP}{dt} \right|_{Saculma} = \left. \frac{dP}{dt} \right|_{S\ddot{u}r\ddot{u}klenme} \Rightarrow -e\vec{E} = \frac{\vec{P}}{\tau}$$

$$\Rightarrow -e\vec{E} = \frac{m_e^*\vec{\vartheta}}{\tau}$$

$$\Rightarrow \vec{\vartheta} = \frac{-e\vec{E}\tau}{m_o^*} \quad s \ddot{u} r \ddot{u} k lenme \ hizi$$

YARIİLETKENLERDE YÜK TAŞINIMI

1- Sürüklenme iletkenliği: Elektrik alan etkisiyle yük taşınımı

$$\Rightarrow \vec{\vartheta} = \frac{-e\vec{E}\tau}{m_e^*} \quad s \ddot{u} r \ddot{u} k lenme \ hizi$$

$$\mu = \frac{\vec{\vartheta}}{\vec{E}} = \frac{-e\tau}{m_e^*} \quad (\mu:mobilite \; Birimi: \frac{m^2}{V.s})$$

Yarıilet ken	$\mu_n \left(\frac{cm^2}{V.s} \right)$
GaAs	8500
Si	1500
InP	4600

$$\Rightarrow \mu_n = \frac{\mathrm{e}\tau}{m_{\scriptscriptstyle
ho}^*}$$
 elektronların mobilitesi

$$\Rightarrow \mu_p = \frac{\mathrm{e}\tau}{m_p^*}$$
 boşlukların mobilitesi

$$\sigma = rac{ne^2 au}{m_{
m e}^*}$$

⇒ mobilite yarıiletken aygıtların max. çalışma hızının bir ölçüsüdür.

YARIİLETKENLERDE YÜK TAŞINIMI

1- Sürüklenme iletkenliği: Elektrik alan etkisiyle yük taşınımı

Örnek:

Saf Galyum Arsenik (GaAs) içinde elektronların mobilitesi 8800 cm²/V.s dir.

- a) Çarpışmalar arası ortalama zamanı,
- b) İki çarpışma arası alınan ortalama serbest yolu, bulunuz.

(Ortalama hiz=
$$10^7$$
 cm/s , $m_e^* = 0.067 m_o$, $m_o = 9.1 \times 10^{-31} (kg)$ e = 1.6×10^{-19} C

a)
$$\mu_n = \frac{e\tau}{m_e^*}$$

$$\tau = \frac{\mu_n m_e^*}{e}$$

$$\tau = \frac{0.88 \left(\frac{m^2}{V \cdot s}\right) 0.067 x 9.1 x 10^{-31} (kg)}{1.6 x 10^{-19} (C)} = 0.34 x 10^{-12} s$$

$$\tau = 0.34 \ ps$$

b)
$$l = \vartheta \tau$$

$$l = 10^{7} x 10^{-2} \left(\frac{m}{s}\right) x 0.34 x 10^{-12} s$$

$$l = 34 x 10^{-9} m$$

$$l = 34 nm$$

Asal bir yarıiletkende elektriksel iletkenliğin hem elektron hem de boşluk denilen iki tip yük taşıyıcısı ile sağlanmaktadır. Bu duruma <u>BiPOLAR İLETKENLİK</u> 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

$$J_n = \delta_n E = nq \mu_n E = nq v_s$$

Elektronlar için akım yoğunluğu

$$J_p = 6_p E = nq \mu_p E = pq v_s$$

Boşluklar için akım yoğunluğu

$$J = J_n + J_p = q(n\mu_n + p\mu_p)E$$
Genel akım yoğunluğu

$$J=\sigma E$$

$$J=e(p\mu_p+n\mu_n) E$$

 μ_n : elektronun mobilitesi μ_p : boşluğun mobilitesi

n: iletim bandındaki serbest elektron konsantrasyonu

p: valans bandındaki boşluk konsantrasyonu

σ: elektriksel iletkenlik

J: Akım yoğunluğu

E: Elektrik alan

Saf yarıiletkenlerde mobiliteyi etkileyen tek faktör örgü saçılmalarıdır, böylece mobilite her zaman sıcaklıkla azalır. Katkılı yarıiletkenlerde iki katkı vardır - örgü (μ_L) ve safsızlıklar (μ_I). Dolayısıyla, toplam hareketlilik, Matthiessen'in kuralı tarafından verilmektedir.

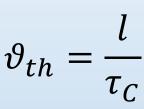
2- Difüzyon iletkenliği:

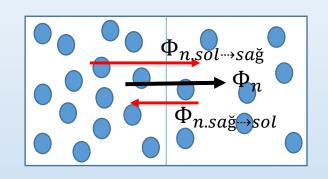
- Sıfır olmayan sıcaklıktaki (Kelvin) taşıyıcıların, serbestlik derecesi başına kT/2'ye eşit olan ek bir termal enerjiye sahip olduğu temel kavramına dayanmaktadır. Difüzyon sürecini yönlendiren termal enerjidir. T = O K'da difüzyon yoktur.
- daha da basitleştirmek için, taşıyıcıların yalnızca bir yönde hareket edebildiği tek boyutlu bir yarı iletken için difüzyon akımını türeteceğiz.
- Değişkenlerin ortalama değerlerini, alarak işlem yaparız.
- Termal hız (ϑ_{th}) , pozitif veya negatif yönde giden taşıyıcıların ortalama hızıdır.
- Çarpışma süresi (au_C) , taşıyıcıların bir atomla veya başka bir taşıyıcıyla çarpışma meydana gelmeden önce aynı hızda hareket edecekleri süredir.
- ullet Ortalama serbest yol (l) , bir taşıyıcının çarpışmalar arasında seyahat edeceği ortalama uzunluktur. Bu üç ortalama aşağıdakilerle ilişkilidir:

$$\theta_{th} = \frac{l}{\tau_C}$$

2- Difüzyon iletkenliği:

Difüzyon akımı ifadesini türetmek için kullanılan taşıyıcı yoğunluk profili





değişken bir taşıyıcı yoğunluğu, n (x).

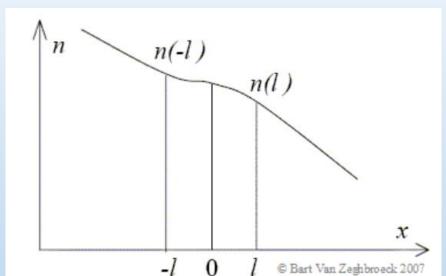
X = -l'de başlayan ve soldan sağa hareket eden taşıyıcılar nedeniyle

x = O'daki akı şuna eşittir:

$$\Phi_{n.sol \to sa\S} = \frac{1}{2} \vartheta_{th} n(x = -l)$$

$$\Phi_{n.sa\breve{\mathbf{g}} \to sol} = \frac{1}{2} \vartheta_{th} n(x = l)$$

$$\Phi_n = \frac{1}{2}\vartheta_{th}[n(x=-l) - n(x=l)]$$



2- Difüzyon iletkenliği:

$$\Phi_n = \frac{1}{2}\vartheta_{th}[n(x=-l) - n(x=l)]$$

Ortalama serbest yolun küçük olduğu göz önüne alındığında, yoğunluk farkını x = -1 ve x = 1 arasındaki mesafeye bölü taşıyıcı yoğunluğunun türevi olarak yazabiliriz:

$$\Phi_n = -l\vartheta_{th} \frac{n(x=l) - n(x=-l)}{2l}$$

$$\Phi_n = -l\vartheta_{th} \frac{dn}{dx}$$

Difüzyon akımı yoğunluk gradyentinin zıt yönünde, hareket yönü çok yoğundan az yoğunadır.

Elektron difüzyon akımı, $\Rightarrow J_n = -q\Phi_n = ql\vartheta_{th}\frac{dn}{dx}$

Difüzyon akımı ifadesini türetmek için kullanılan taşıyıcı yoğunluk profili

n (-1)

n(1)

x

-1 0 1 © Bart Van Zeshbroeck 2007

Elektron dif üzyon akımı yoğunluğu
$$\Rightarrow J_n = qD_n \frac{an}{dx}$$

2- Difüzyon iletkenliği:

Difüzyon akımı n parçacık yoğunluğundan öte parçacık yoğunluk gradyenti ile ilgilidir.

Elektron difüzyon akımyoğunluğu $\Rightarrow J_n = qD_n \frac{dn}{dx}$

Boşluk(hole)difüzyon akımyoğunluğu $\Rightarrow J_p = -qD_p \frac{dp}{dx}$

termodinamiğin sonucu olarak, elektronların her bir serbestlik derecesi için kT / 2'ye eşit bir termal

enerji taşır.

D

$$\frac{kT}{2} = \frac{m^* \vartheta_{th}^2}{2}$$

$$l\theta_{th} = \frac{m^* \theta_{th}^2}{2} \frac{q\tau_c}{m^*}$$
$$-\frac{kT}{2} \mu$$

$$D_n = \frac{kT}{q} \mu_n \Rightarrow = \mu_n \vartheta_t$$

$$D_p = \frac{kT}{q} \mu_p \Rightarrow = \mu_p \vartheta_t$$

$$D_n, D_p(Dif\ddot{u}zyon\ Katsayıları)$$

 $\Rightarrow {cm^2/_S}$

(cm2/s)	Silisyum	Germanyum
D_n	36	100
D_p	13	50

TOPLAM AKIM

Toplam elektron akımı, difüzyondan kaynaklanan akımın sürüklenme akımına eklenmesiyle elde edilir ve sonuçta:

Elektron toplam akım yoğunluğu $\Rightarrow J_T = J_{\text{s\"ur\"uklenme}} + J_{\text{dif\"uzyon}}$

Elektron toplam akım yoğunluğu $\Rightarrow J_n = qn\mu_n E + qD_n \frac{dn}{dx}$

Boşluk toplam akım yoğunluğu, $\Rightarrow J_p = qp\mu_p E - qD_p \frac{ap}{dx}$

 $toplam \ akım \Rightarrow I = A(J_n + J_p)$

$$J_{toplam} = qn\mu_n E + qD_n \frac{dn}{dx} + qp\mu_p E - qD_p \frac{dp}{dx}$$

$$J_{toplam} = en\mu_n E + eD_n \frac{dn}{dx} + ep\mu_p E - eD_p \frac{dp}{dx}$$

TOPLAM AKIM

Taşıyıcı mobilitesi ile difüzyon katsayısı arasında ilişki

$$\frac{\mu_n}{D_n} = \frac{\mu_p}{D_p} = \frac{e}{k_B T}$$

<u>Einstein bağıntıları ile belirlenir.</u>

2- Difüzyon iletkenliği:

<u>ÖRNEK:</u> n-tipi silisyumda($N_d = 10^{17} \, \text{cm}^{-3}$) içindeki boşluk yoğunluğu x = 0 ile $x = 1 \, \text{mm}$ arasında doğrusal olarak $10^{14} \, \text{cm}^{-3}$ 'ten $10^{13} \, \text{cm}^{-3}$ 'e azalır. Delik difüzyon akımı yoğunluğunu hesaplayın.

Boşluk(hole)difüzyon akımyoğunluğu
$$\Rightarrow J_p = -qD_p \frac{dp}{dx}$$
 $= -qD_p \frac{\Delta p}{\Delta x}$

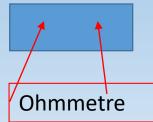
Boşluk(hole) difüzyon akımı,
$$\Rightarrow J_p = -1.6x10^{-19}x8.2x \frac{10^{14} - 10^{13}}{10^{-4}}$$

Gümüş

Boşluk(hole) difüzyon akımı, $\Rightarrow J_p = -1.18 \text{ A/cm}^2$

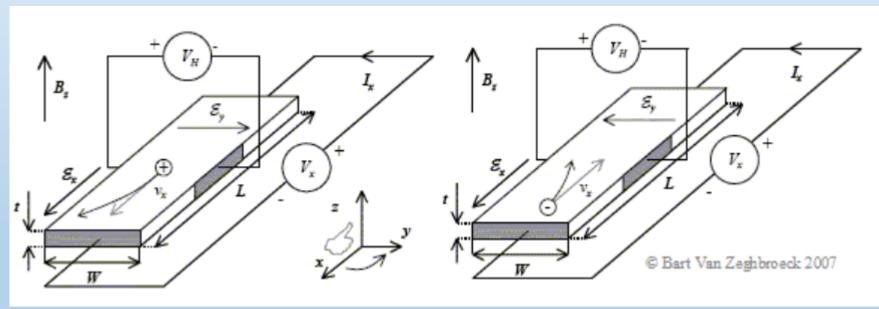
Silisyum

$$D_p = 0.0259x317 \Rightarrow D_p = 8.2 \ cm^2/s$$



HALL OLAYI

Yarıiletkenlerde taşıyıcı yoğ unluğ u ve mobilitesi Hall etkisi ile belirlenir..

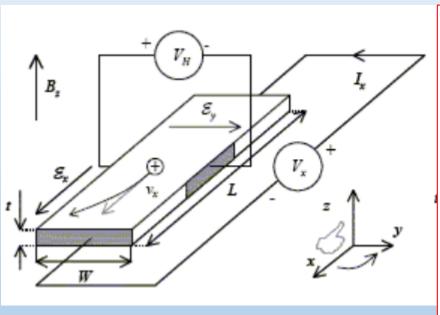


Hall etkisi, bir elektrik ve bir manyetik alan uygularken bir yarı iletkendeki serbest taşıyıcıların davranışını tanımlar. Şekilde gösterilen deney düzeneği, dikdörtgen bir kesite ve L uzunluğuna sahip bir yarı iletken çubuğu göstermektedir. İki kontak arasına bir Vx gerilimi uygulanarak +x-yönü boyunca bir Elektrik alan elde edilir.

Manyetik alan, z yönünde uygulanır.

HALL OLAYI

Yarıiletkenlerde taşıyıcı yoğ unluğ u ve mobilitesi Hall etkisi ile belirlenir..



delikler pozitif x yönünde hareket eder.

Manyetik alan, bir kuvvetin hareketli parçacıklar üzerinde sağ el kuralı ile belirlenen yönde etki etmesine neden olur. Sonuç olarak pozitif y yönü boyunca delikleri sağa hareket ettiren bir kuvvet, Fy vardır.

Kararlı durumda bu kuvvet bir elektrik alanı Ey ile dengelenir, böylece delikler üzerinde net kuvvet sıfır olur.

Sonuç olarak, örnek boyunca yüksek empedanslı bir voltmetre ile ölçülebilen bir voltaj oluşur.

Bu voltaj, V_H, Hall voltajı olarak adlandırılır. şekilde gösterilen işaret kuralı için Hall voltajı delikler için pozitiftir.

HALL OLAYI

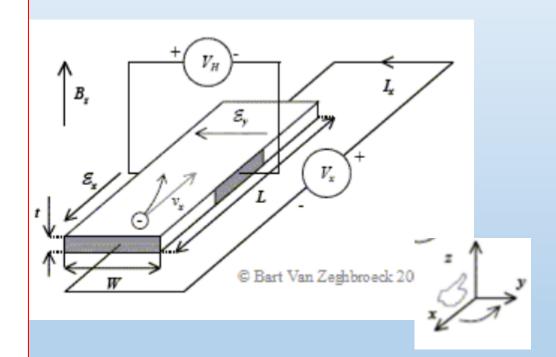
Yarıiletkenlerde taşıyıcı yoğunluğu ve mobilitesi Hall etkisi ile belirlenir..

Elektronların davranışı gösterilmektedir.

Elektronlar negatif x yönünde hareket eder.

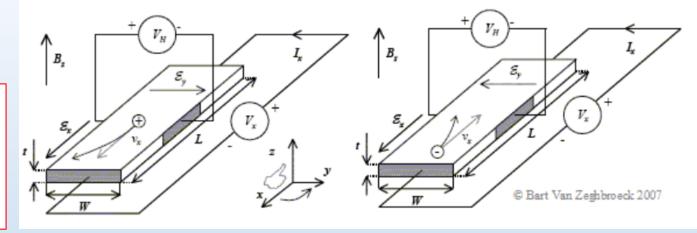
Bu nedenle, Fy kuvveti, negatif yük nedeniyle pozitif y yönündedir ve elektronlar, tıpkı delikler gibi sağa doğru hareket eder.

Dengeleyici elektrik alanı y, şimdi ters işarete sahiptir, bu da negatif bir Hall voltajıyla sonuçlanır.



HALL OLAYI

Hall alanını hesaplamak için, önce serbest taşıyıcılara etki eden Lorentz kuvvetini hesaplayalım:



$$\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{\vartheta}x\vec{B}) = 0$$

$$\vec{F} = q\vec{E} + q \begin{vmatrix} \hat{\imath} & \hat{\jmath} & \hat{k} \\ \vartheta_{x} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & B_{z} \end{vmatrix}$$

$$\vec{F} = qE_x\hat{\imath} + qE_y\hat{\jmath} - q\vartheta_xB_z\hat{\jmath} + qE_z\hat{k}$$

Taşıyıcılar yalnızca x yönü boyunca aktığı için, y ve z yönünde net kuvvet sıfır olmalıdır. Sonuç olarak, elektrik alanı z yönünde sıfırdır

$$F_{y} = qE_{y} - q\theta_{x}B_{z} = 0$$

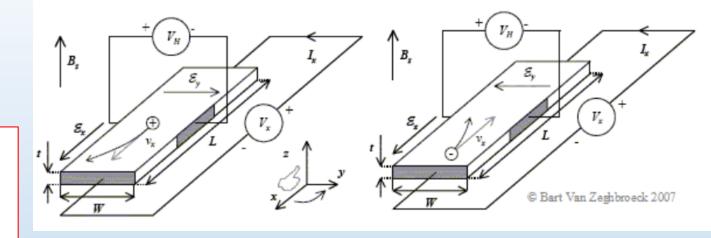
$$E_{y} = \theta_{x}B_{z} \Rightarrow \frac{J_{x}}{qp_{yo}}B_{z}$$

y-yönü boyunca elektrik alan ve uygulanan manyetik alan arasında bir ilişki sağlar. A kım yoğunluğu, Jx'in bir fonksiyonu olarak yeniden yazılabilir ve sonuç olarak:

$$J_x = q p_{po} \vartheta_x$$

HALL OLAYI

Bu elektrik alanına Hall alanı denir. Hall katsayısı, R_H, Hall alanının mevcut yoğunluk, Jx ve manyetik alan Bz'ye bölünmesi olarak tanımlanır:



$$E_{y} = \vartheta_{x} B_{z} \Rightarrow \frac{J_{x}}{q p_{po}} B_{z}$$

$$p_{po} = \frac{1}{qR_H} = \frac{J_x B_z}{qE_y}$$

$$R_H = \frac{E_y}{J_x B_z} = \frac{1}{q p_{po}}$$

$$\mu_p = \frac{R_H}{\rho} = \frac{J_x}{qp_{po}E_x}$$

$$V_H = R_H \frac{I_{\mathcal{X}} B_Z}{t} \frac{W}{L}$$

 ρ , yarı iletkenin özdirençidir.

Alternatif olarak, ölçülen akım, I_x ve ölçülen voltaj, V_H'den Hall katsayısı hesaplanabilir:

$$R_H = \frac{V_H}{I_{\chi} B_Z} \frac{tL}{W}$$

 R_H negatif (-).... elektronlar için R_H pozitif (+).... boşluklar için

HALL OLAYI

- Hall voltajının bir ölçümü genellikle yarı iletken tipini (n tipi veya p tipi) serbest taşıyıcı yoğunluğunu ve taşıyıcı hareketliliğini (mobilite) belirlemek için kullanılır.
- Ölçümün farklı sıcaklıklarda tekrarlanması, serbest taşıyıcı yoğunluğunun yanı sıra sıcaklığın bir fonksiyonu olarak hareketliliğin ölçülmesini sağlar.
- Bir manyetik alan mevcudiyetinde saçılma mekanizmalarının farklı olduğu ve ölçülen Hall hareketliliğinin sürüklenme hareketliliğinden biraz farklı olabileceği unutulmamalıdır.
- Taşıyıcı yoğunluğunun sıcaklığa göre ölçümü, yarı iletkende bulunan donörlerin ve alıcının iyonizasyon enerjilerine ilişkin bilgi sağlar.
- Tek bir katkı maddesi söz konusu olduğunda Hall ölçümünün yorumlanması basit olsa da, birden fazla safsızlık türü ve elektronların ve deliklerin varlığı, yorumu önemsiz hale getirebilir.