ホール効果の古典論

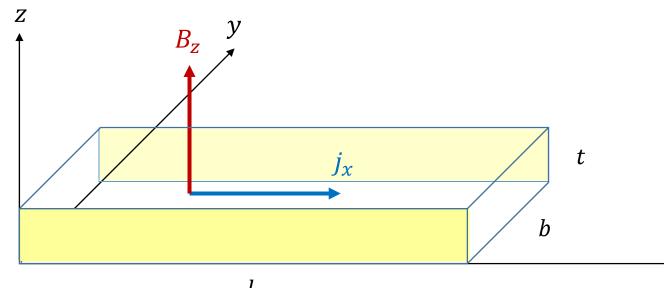
渡邉 俊夫

形状が直方体の半導体の各辺の方向をx軸、y軸、z軸にとる。

x 軸方向に電場 E_x を印加すると、x 軸方向に電流密度 j_x の電流が流れる。

さらに、z 軸方向に磁束密度 B_z の磁場を印加すると、電流のキャリアは y 軸方向 のローレンツカ $f = \mathbf{i} \times \mathbf{B}$ を受ける。

その結果、y軸に垂直な端面に電荷が蓄積され、y軸方向に電場 E_v が発生する。 これをホール効果(Hall effect)という。



ホール効果は1879年に 金属についてこの現象 を発見したE. W. Hall (1855-1938)に因む。 半導体の正孔(hole)の ことではない。

運動方程式

半導体中のキャリア(電子と正孔)のふるまいを古典論で考える。

電流の担い手であるキャリアは、半導体中で速度に比例する抵抗力を受ける。 その緩和時間を τ とすると、キャリア(質量m、電荷q)の運動方程式は

$$m\frac{d\boldsymbol{v}}{dt} = -m\frac{\boldsymbol{v}}{\tau} + q(\boldsymbol{E} + \boldsymbol{v} \times \boldsymbol{B})$$

であり、定常状態 (dv/dt = 0) では

$$v = \frac{q\tau}{m}(E + v \times B) = \pm \mu(E + v \times B)$$

複号は q > 0 のとき +、q < 0 のとき - である。

になる。これを満たす *v* をドリフト速度という。

ここで、
$$\mu = \frac{|q|\tau}{m}$$
 はキャリアの移動度である。

移動度(mobility)は、 易動度と表記される こともある。

ドリフト速度:電子

電子(電荷 -e、移動度 μ_e)のドリフト速度は

$$\boldsymbol{v}_e = -\mu_e(\boldsymbol{E} + \boldsymbol{v}_e \times \boldsymbol{B}) = -\mu_e \begin{pmatrix} E_x + v_{ey}B_z \\ E_y - v_{ex}B_z \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_{ex} \\ v_{ey} \\ 0 \end{pmatrix}$$

より

$$\begin{pmatrix} 1 & \mu_e B_z \\ -\mu_e B_z & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_{ex} \\ v_{ey} \end{pmatrix} = -\mu_e \begin{pmatrix} E_x \\ E_y \end{pmatrix}$$

だから

$$v_{ex} = -\mu_e \frac{E_x - \mu_e B_z E_y}{1 + \mu_e^2 B_z^2}, \quad v_{ey} = -\mu_e \frac{E_y + \mu_e B_z E_x}{1 + \mu_e^2 B_z^2}$$

ドリフト速度:正孔

正孔(電荷 +e、移動度 μ_h)のドリフト速度は

$$\boldsymbol{v}_h = \mu_h(\boldsymbol{E} + \boldsymbol{v}_h \times \boldsymbol{B}) = \mu_h \begin{pmatrix} E_x + v_{hy} B_z \\ E_y - v_{hx} B_z \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_{hx} \\ v_{hy} \\ 0 \end{pmatrix}$$

より

$$\begin{pmatrix} 1 & -\mu_h B_z \\ \mu_h B_z & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_{hx} \\ v_{hy} \end{pmatrix} = \mu_h \begin{pmatrix} E_x \\ E_y \end{pmatrix}$$

だから

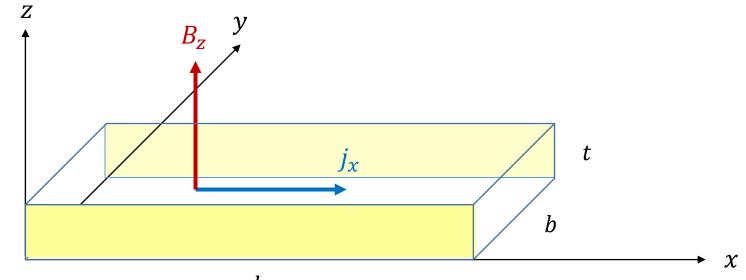
$$v_{hx} = \mu_h \frac{E_x + \mu_h B_z E_y}{1 + \mu_h^2 B_z^2}, \quad v_{hy} = \mu_h \frac{E_y - \mu_h B_z E_x}{1 + \mu_h^2 B_z^2}$$

電流密度: x 軸方向

x 軸方向の電流密度 j_x は、電子密度を n、正孔密度を p とすると

$$j_{x} = j_{ex} + j_{hx} = -nev_{ex} + pev_{hx} = ne\mu_{e} \frac{E_{x} - \mu_{e}B_{z}E_{y}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + pe\mu_{h} \frac{E_{x} + \mu_{h}B_{z}E_{y}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}$$

$$= \left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)E_{x} + \left(-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)B_{z}E_{y}$$



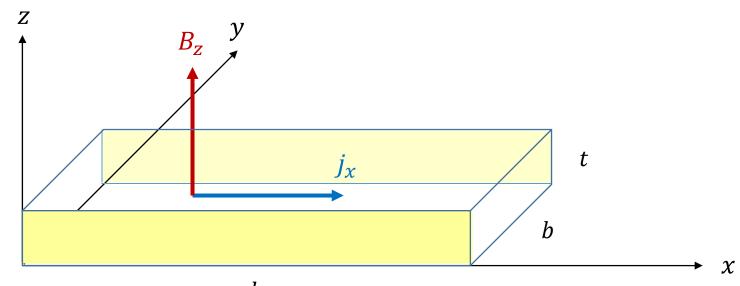
l

電流密度: y 軸方向

y軸方向の電流密度 j_{ν} は

$$j_{y} = j_{ey} + j_{hy} = -nev_{ey} + pev_{hy} = ne\mu_{e} \frac{E_{y} + \mu_{e}B_{z}E_{x}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + pe\mu_{h} \frac{E_{y} - \mu_{h}B_{z}E_{x}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}$$

$$= \left(\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} - \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)B_{z}E_{x} + \left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)E_{y}$$



l

電流密度

$$j_{x} = \left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)E_{x} + \left(-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)B_{z}E_{y}$$

$$j_{y} = \left(\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} - \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)B_{z}E_{x} + \left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)E_{y}$$

ここで、

$$\sigma = \frac{ne\mu_e}{1 + \mu_e^2 B_z^2} + \frac{pe\mu_h}{1 + \mu_h^2 B_z^2}, \quad \gamma = -\frac{ne\mu_e^2}{1 + \mu_e^2 B_z^2} + \frac{pe\mu_h^2}{1 + \mu_h^2 B_z^2}$$

とおくと

$$j_{x} = \sigma E_{x} + \gamma B_{z} E_{y}$$

$$j_{y} = -\gamma B_{z} E_{x} + \sigma E_{y}$$

ホール電場

$$j_{x} = \sigma E_{x} + \gamma B_{z} E_{y}$$
$$j_{y} = -\gamma B_{z} E_{x} + \sigma E_{y}$$

定常状態では、磁場(磁束密度 B_z)と電場 E_y からキャリアが y 軸方向に受ける力がつり合って $j_y=0$ となるから

$$0 = -\gamma B_z \frac{j_x - \gamma B_z E_y}{\sigma} + \sigma E_y$$

$$0 = -\gamma B_z j_x + \gamma^2 B_z^2 E_y + \sigma^2 E_y = -\gamma B_z j_x + (\sigma^2 + \gamma^2 B_z^2) E_y$$

$$\therefore E_y = \frac{\gamma B_z j_x}{\sigma^2 + \gamma^2 B_z^2}$$

これをホール電場という。

ホール係数

ホール電場

$$E_{y} = \frac{\gamma B_{z} j_{x}}{\sigma^{2} + \gamma^{2} B_{z}^{2}}$$

は電流密度 j_x と磁束密度 B_z に比例する。その比例係数をホール係数といい、次式で表される。

$$R_{H} = \frac{E_{y}}{j_{x}B_{z}} = \frac{\gamma}{\sigma^{2} + \gamma^{2}B_{z}^{2}}$$

$$= \frac{-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}}{\left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2} + \left(-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2}B_{z}^{2}}$$

ホール係数:弱磁場

弱磁場では、 $\sigma \gg \gamma B_z$ および $1 \gg \mu_e B_z$, $1 \gg \mu_h B_z$ だから

$$R_{H} = \frac{E_{y}}{j_{x}B_{z}} = \frac{\gamma}{\sigma^{2} + \gamma^{2}B_{z}^{2}} \cong \frac{\gamma}{\sigma^{2}}$$

$$= \frac{-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}}{\left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2}} \cong \frac{-ne\mu_{e}^{2} + pe\mu_{h}^{2}}{(ne\mu_{e} + pe\mu_{h})^{2}} = \frac{-n\mu_{e}^{2} + p\mu_{h}^{2}}{e(n\mu_{e} + p\mu_{h})^{2}}$$

ホール係数:強磁場

強磁場では、 $\sigma \ll \gamma B_z$ および $1 \ll \mu_e B_z$, $1 \ll \mu_h B_z$ だから

$$\begin{split} R_{H} &= \frac{E_{y}}{j_{x}B_{z}} = \frac{\gamma}{\sigma^{2} + \gamma^{2}B_{z}^{2}} \cong \frac{1}{\gamma B_{z}^{2}} \\ &= \frac{1}{\left(-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)B_{z}^{2}} \cong \frac{1}{\left(-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{\mu_{e}^{2}B_{z}^{2}} + \frac{pe\mu_{h}^{2}}{\mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)B_{z}^{2}} \\ &= \frac{1}{-ne + pe} = -\frac{1}{(n - p)e} \end{split}$$

ホール係数:単一キャリア

キャリアが電子のみで p = 0 のときは

$$R_{H} = \frac{-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}}}{\left(\frac{ne\mu_{e}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2} + \left(-\frac{ne\mu_{e}^{2}}{1 + \mu_{e}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2}B_{z}^{2}} = -\frac{1}{ne}$$

キャリアが正孔のみで n = 0 のときは

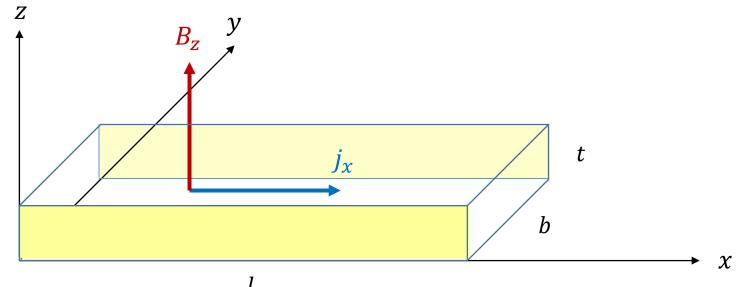
$$R_{H} = \frac{\frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}}{\left(\frac{pe\mu_{h}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2} + \left(\frac{pe\mu_{h}^{2}}{1 + \mu_{h}^{2}B_{z}^{2}}\right)^{2}B_{z}^{2}} = \frac{1}{pe}$$

まとめ

電子と正孔をキャリアとする半導体に電流密度 j_x の電流が流れているとき、電流と直交する方向に磁束密度 B_z の磁場を印加すると、電流にも磁場に垂直な方向に電場 E_y が発生する。それらの大きさの比 $R_H=E_y/(j_xB_z)$ は、次式で表される。

$$R_H = \frac{-n\mu_e^2 + p\mu_h^2}{e(n\mu_e + p\mu_h)^2}$$
 (弱磁場), $R_H = -\frac{1}{(n-p)e}$ (強磁場)

ここで、n, p は電子と正孔の密度、 μ_e, μ_h は電子と正孔の移動度である。



l

参考文献

- ・ 高橋清「半導体工学 半導体物性の基礎」(森北電気工学シリーズ 4)、森北出版、 1975.
- ・花村榮一「基礎演習シリーズ 固体物理学」裳華房、1986.