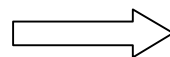


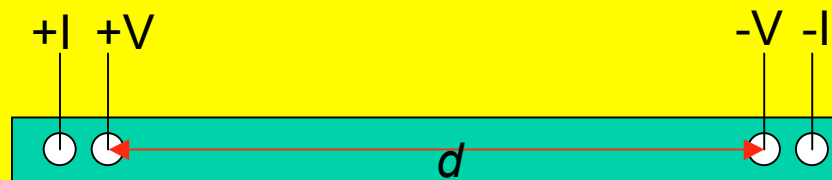
第10回 電気抵抗

オームの法則 $V=IR$



電位差 V は、電流 I と抵抗 R に比例する

実験法



4端子法

$$R = \square \frac{d}{S}$$

$$\square = \frac{1}{\sigma}$$

ρ : 抵抗率
 σ : 伝導率

電流 I は、電子の速度 v に比例する
電位差 V は、電場 E に比例する

電位差 V と抵抗 R が一定であれば、電流 I も一定である。
つまり、電場 E が一定であれば、電子の速度 v も一定（等速度運動）である

電子の運動エネルギー ε

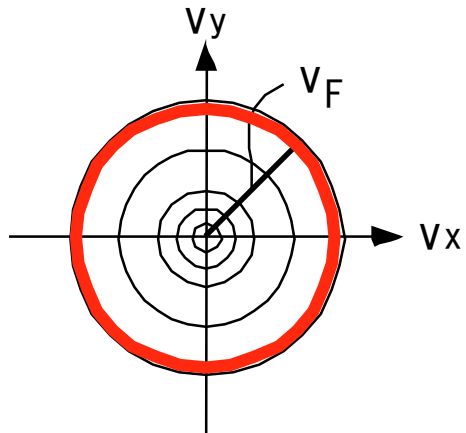
$$\varepsilon = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{p^2}{2m} = \frac{(\hbar k)^2}{2m}$$

速度 v と運動量 p と波数 k の関係

$$vm = p = \hbar k$$

実際に、電子の運動を考えて見よう！！

(a) $E=0$ (電場ゼロ) の場合



$v = 0$ を中心とした、

半径 $v_F = \frac{\hbar k_F}{m}$ の球をぎっしり詰めたかんじ!!

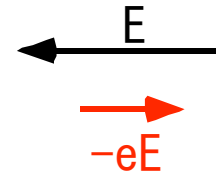
(v_F をフェルミ速度と呼ぶ)

→ 平均速度 球の中心 $\langle v \rangle = 0$

全体として、電子が流れていない!

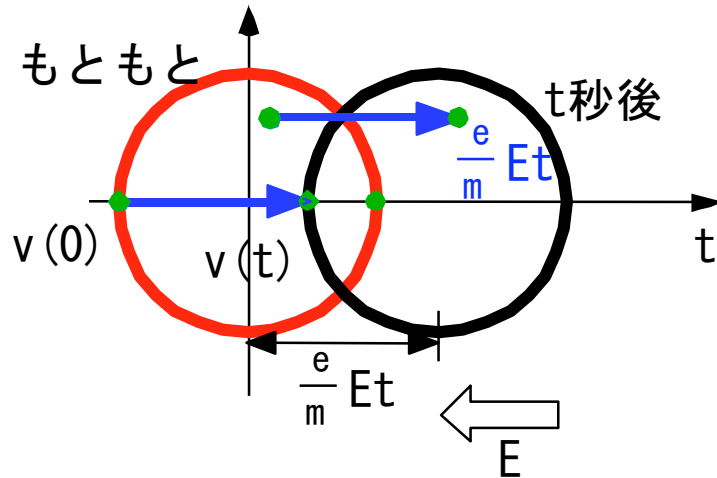
(b) $E \neq 0$ (電場がかかっている)場合

個々の電子の運動方程式



$$m \frac{dv}{dt} = -eE \quad \text{①} \quad e: \text{電荷}$$

$$v(t) = v(0) - \frac{e}{m} Et$$



球の形はそのまま、

毎秒 $\frac{e}{m} E$ の割合で

電場と反対方向に加速されていく。

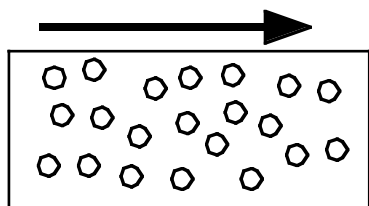
→ そのままでは
どんどん加速され続けてしまう！

→ オームの法則 $E \propto I \propto v$ が成り立たない。

→ 何が悪い？

答え

「結晶中の電子は等加速度運動をしている」
という仮定が悪い。



この後
出てくる

- 電子の運動は、フォノンの運動と似ていて、よく散乱される。
- 電場で加速されて、すぐ散乱される。

どんな風に？

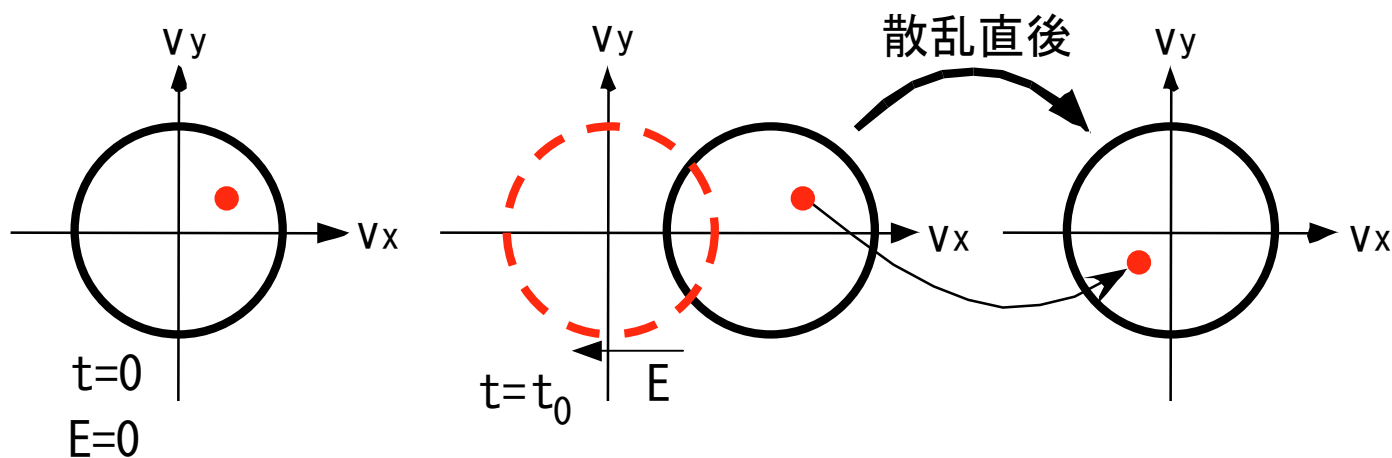
弾性散乱(エネルギーを失わない。)散乱の前後で速さは同じ

散乱後の方向は、散乱前の方向とは無関係に 3次元方向に散る

⇒ 散乱後 $\langle v \rangle = 0$ に戻る

このとき、電場によって得た速度 $\square \frac{eE}{m}t$ も消える。

つまり、、、絵で書くと。。。。



このように、散乱を取り入れると、
無制限に電子が加速されるのが妨げられる。

散乱の影響を取り入れると、

$$\frac{d\bar{v}}{dt} = \left[\frac{eE}{m} \right] \left[\frac{\bar{v}}{\tau} \right] \text{ ————— } \textcircled{2}$$

散乱を表す項が付け加わる

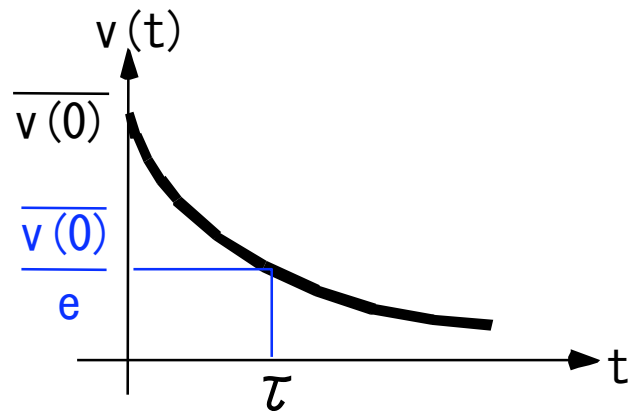
次に、 ——— の項について考えてみる。

E=0 のとき

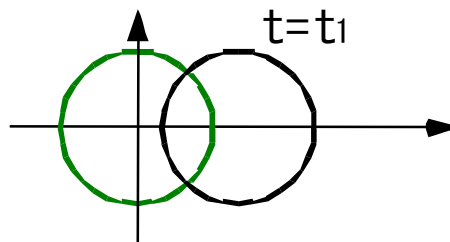
$$\frac{d\bar{v}}{dt} = -\frac{\bar{v}}{\tau}$$

$$\bar{v} = \bar{v}(0)e^{-\frac{t}{\tau}} \quad \text{③}$$

$\bar{v}(0)$: 時刻t=0における平均速度



この解は、電子系の速度（電流）は時間と共にゼロに近づくことを表している。



○が○に戻されるという効果を $-\frac{\bar{v}}{\tau}$ は持つ

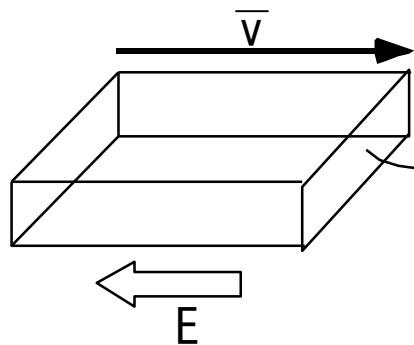
そこで、 $\frac{d\bar{v}}{dt} = \left[\frac{eE}{m} \right] \left[\frac{\bar{v}}{\square} \right]$ ② について、定常解を求める

時間に依らず一定の解

$$\frac{d\bar{v}}{dt} = 0 \quad \text{として、}$$

$$\left[\frac{eE}{m} \right] = \frac{\bar{v}}{\square} \quad \square \quad \bar{v} = \left[\frac{eE}{m} \right]$$

時間に依らず一定



単位面積

電場に垂直な単位面積の底面をもち、
電場方向に \bar{v} の長さをもつ柱を考える。

平均速度が、 \bar{v} なので、
柱の中の全ての電子が、単位時間で、考えている単位面積を通過する。

その電子数は、
その系の電子密度を、 $n_e \left[\frac{N}{V} \right]$ とすれば、 $n_e \bar{v}$ となる。

体積

従って、電場に垂直な単位面積を通過して単位方向に流れる電気量、すなわち、電流密度 j と電気伝導度 σ は、

$$j = n_e e \bar{v}$$
$$= \frac{n_e e^2 \tau}{m} \mathbf{E}$$

$$\sigma = \frac{j}{\mathbf{E}} = \frac{e^2 n_e \tau}{m}$$

τ についてもう一度考えてみる。

τ : 電子が散乱される平均時間間隔

電子の平均自由行路 L_e とおけば、

$$\tau = \frac{L_e}{v_F}$$

← これは、フェルミ速度を持った電子だけが、散乱に寄与することを意味する。

$$\tau = \frac{n_e e^2 L_e}{m v_F}$$

実際に実験データを見ると...

σ を測定 → 金属の L_e を求める

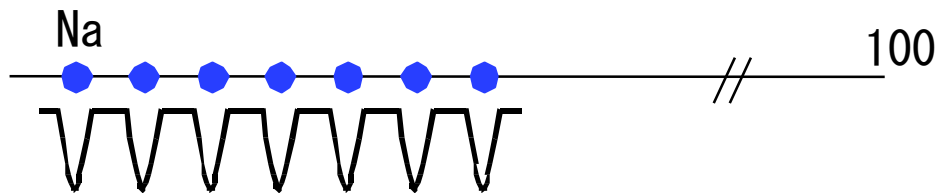
⇒ 数百 Å

→ 結晶の原子間距離の約100倍

10^{-10} m
原子間隔

電子はかなり遠くまで自由に運動できる

自由電子論もそうそう悪くない!!



自由電子論: 電子が周りの電子の影響を受けずに自由に運動していると仮定している理論