電気工学2第15回

■電子の波動性

- 光が波動性と粒子性を同時に持つなら、電子などの粒子も波動性を もってもよいのではないか
 - ルイ・ド・ブロイ(1923年)
 - フランスの名門貴族
 - 兄モーリスは実験物理学者
 - 博士論文で提唱
 - アインシュタインによりド・ブロイの説が広まる
 - 量子力学の基礎
 - 1925年 1927年G.P.トムソンにより電子線の回折実験で波動性を確認
 - 1929年ノーベル賞



■ アインシュタイン-ド・ブロイの関係式

物質の持つエネルギー

$$E = \sqrt{m^2c^4 + c^2p^2}$$

p:運動量

光子はm=0なので

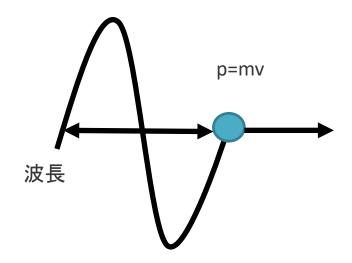
$$E=cp=h \nu$$
 アインシュタイン・ド・ブロイの関係式
$$p=h \nu/c$$

$$=h/\lambda$$

この式が物質にも成り立つとド・ブロイは考えた

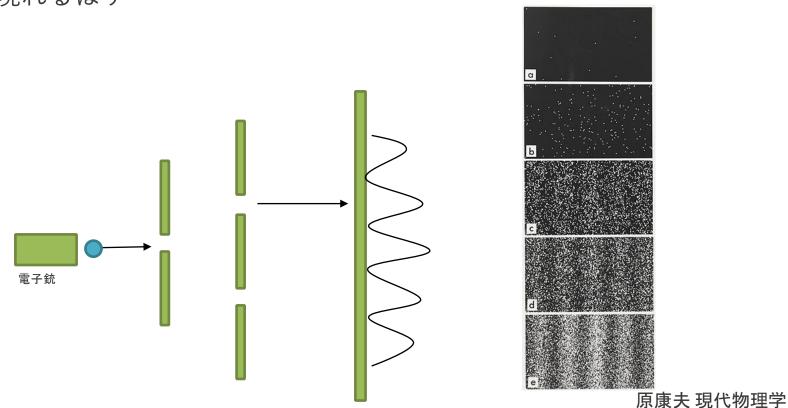
■ 式の意味するところ

- 運動量pを持つ物体は、波長h/pの波としての性質を持つ.
 - 粒子は波である!?
 - 物質波(ド・ブロイ波)



■ 電子線のヤングの干渉実験

電子という物質が波の性質があるなら、ヤングの干渉実験を行えば、干 渉波が現れるはず



量子力学

■ 量子力学

- 小さな粒子の振る舞いはニュートン力学では記述できない
 - 粒子なのに波の性質を持つ
- 小さな粒子の振る舞いを扱う力学が量子力学

■ シュレディンガー

- 1887年ウィーン生まれ
- 1926年シュレディンガー方程式(39歳)
- 1933年ノーベル物理学賞受賞
- 1935年シュレディンガーの猫提唱
- 物理をやめて生物をやる
- 1944年「生命とは何か」を出版
 - ・分子生物学の道を開く
 - 遺伝子について考察
 - ワトソンとクリックに影響を与える



■ シュレディンガー方程式

• 量子力学の基礎方程式はシュレディンガー方程式

$$\mathcal{H}\Psi = i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t}$$

Hはハミルトニアン(演算子) Ψは波動関数(粒子の状態を表す)

ポテンシャルエネルギー

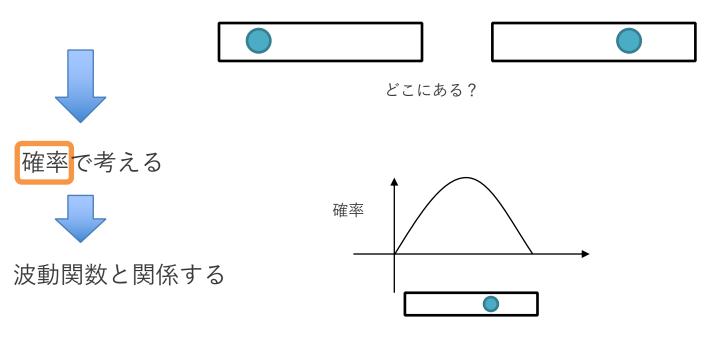
$$H = -\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) + V(\mathbf{r})$$

■ 時間に依存しない1次元のシュレディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\partial^2 \psi(x)}{\partial x^2} + V(x)\psi(x) = E\psi(x)$$

波動関数とは何か

1次元の箱にある粒子は箱のどこにあるかまでは正確に分からない.



見えないなら確率で考えよう

波動関数とは何か

・波動関数の絶対値の自乗が粒子の存在確率を表すと考えるとなぜか実 験と合う

$$|\Psi|^2 = \Psi \Psi^*$$

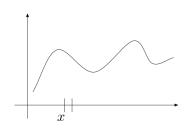
波動関数は、実は虚数も許されるので複素共役とかけることで存在確率になる

存在確率(発見確率)

規格化条件

- ・波動関数の自乗は確率密度関数になる.
- ・ 当然,確率密度関数は全空間で積分すれば1となる

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\Psi(x)|^2 dx = 1$$

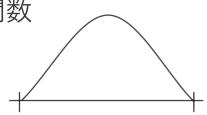


規格化条件という.

要は、全空間のどこかには粒子はあるということを意味する. もし1でなければ、空間内に存在しない可能性もある.

波動関数の収縮

• 観測前の波動関数



どこにあるかわからないので、波動関数は広がりを持っている

- 観測後の波動関数
 - 観測すると位置が特定されるので波動関数は δ 関数となる(広がりがなくなる).



どこにあるかわかっているので、波動関数は観測した場所のみ1となる.

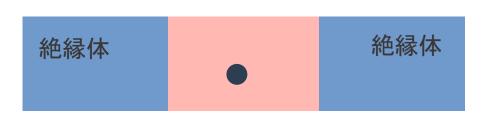
■ 無限に深い井戸型ポテンシャル

絶対外に出ることができない箱のなかに粒子がある状態.

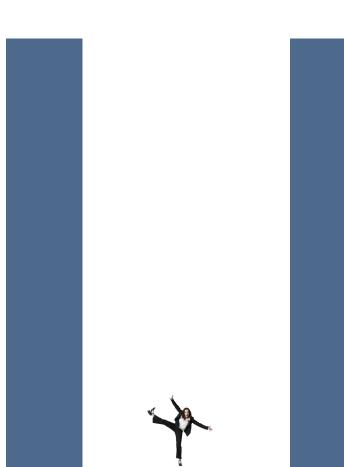
具体的な系

導体が絶縁体の間に挟まれている(絶縁体なので伝導電子は存在しない).

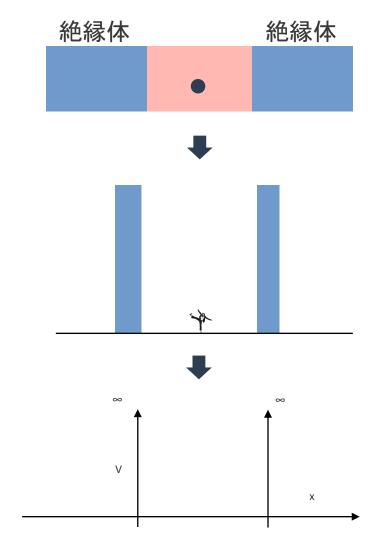
導体の中に伝導電子が1つある.



■ 人間で例えると



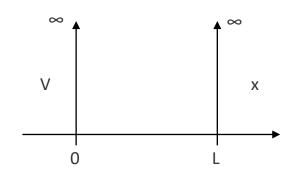
とてつもなく高い壁に囲ま れている



■ド・ブロイの関係式から考えてみる

ド・ブロイ波は定在波として存在しているとすると、定在波の最大波長は2Lなので

$$n\lambda = 2L$$
$$\lambda = 2L/n$$



ド・ブロイ波は波なので正弦波か余弦波である。x=0,Lのとき粒子は存在しないので正弦波となる。

$$\phi = A\sin(\frac{\pi nx}{L}) \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

本当はシュレディンガー方程式を解かなければなりません

無限に深い井戸型ポテンシャルの波動関数

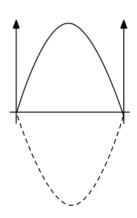
• 規格化条件より

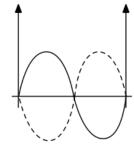
$$\int_0^L (A\sin(\frac{\pi nx}{L}))^2 dx = 1$$

• よって無限に深い井戸型ポテンシャルの波動関数は $A = \sqrt{\frac{1}{L}}$

$$\phi = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin(\frac{\pi nx}{L})$$

n=1の時の波動関数





n=2の時の波動関数

■ 有限の深さの井戸型ポテンシャル

少し高い壁に囲まれたなかに粒子がある状態.

具体的な系

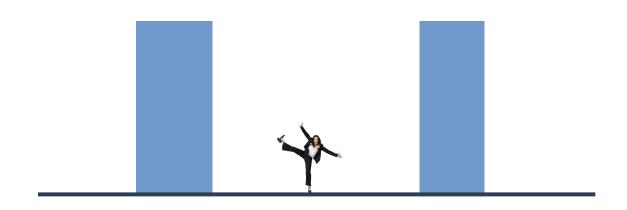
導体が抵抗が高い物質の間に挟まれている(普通は伝導電子は少ない).

導体の中に伝導電子が1つある.

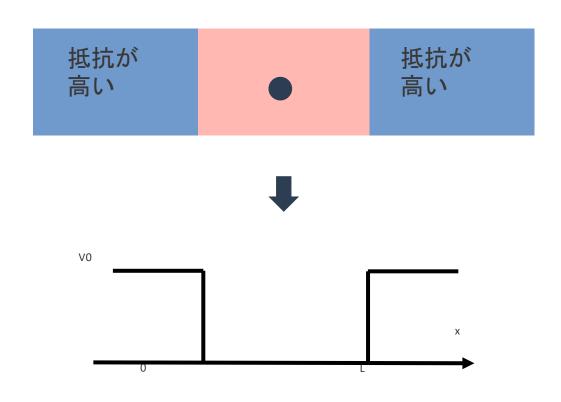


■ 人間で例えると

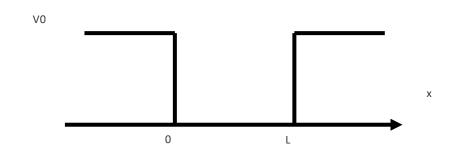
飛び越えられない程度の壁がある

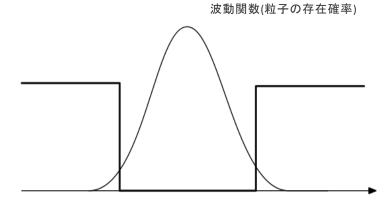


■ 有限の深さの井戸型ポテンシャル

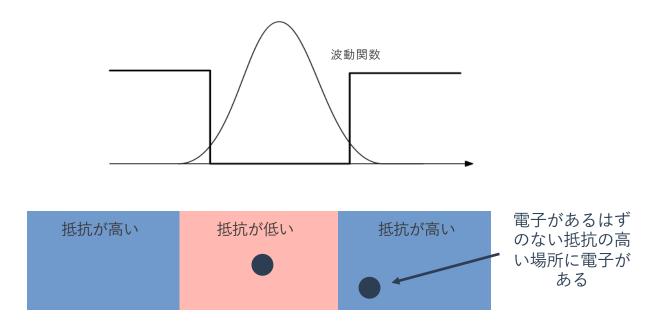


■ 有限井戸型ポテンシャルの波動関数





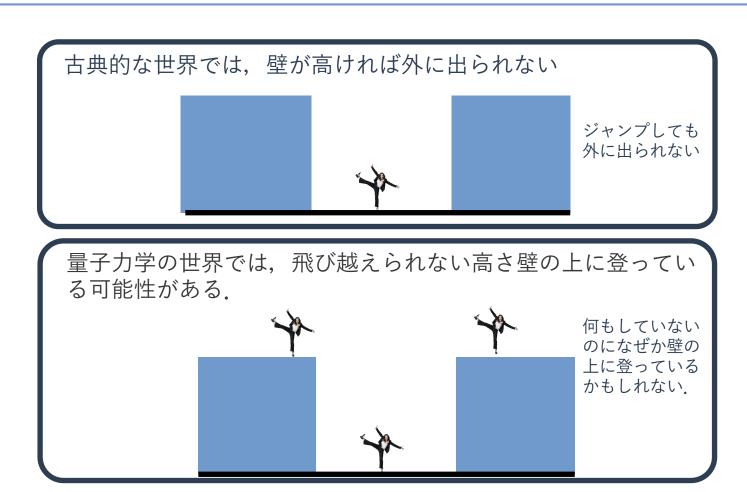
■ 波動関数の染み出し



ポテンシャルが高い場所(抵抗が高い場所)にも波動関数は値を持っている (波動関数の染み出し).

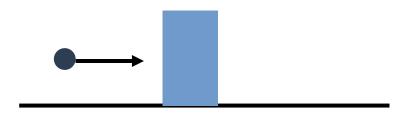
回路の例では、抵抗が高い場所にも電流が流れる可能性がある.

■ 波動関数の染み出しの意味



■トンネル効果

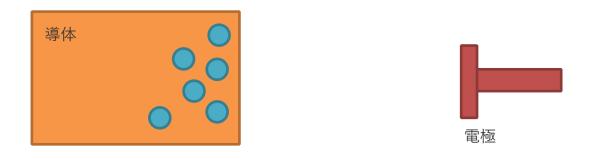
古典的な世界では、壁を粒子が突き抜けることはない

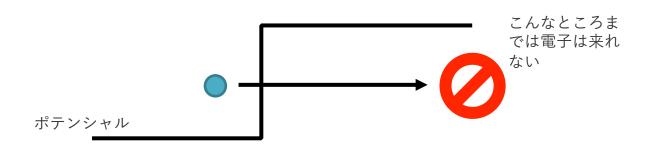


量子力学の世界では、壁を突き抜ける可能性がある。



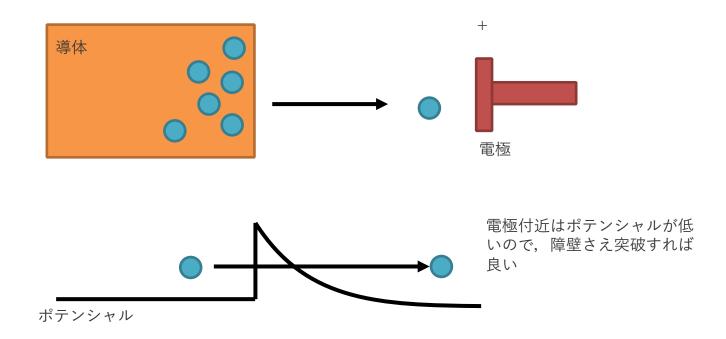
■電界電子放出





導体内の方がポテンシャルが低く居心地がいい

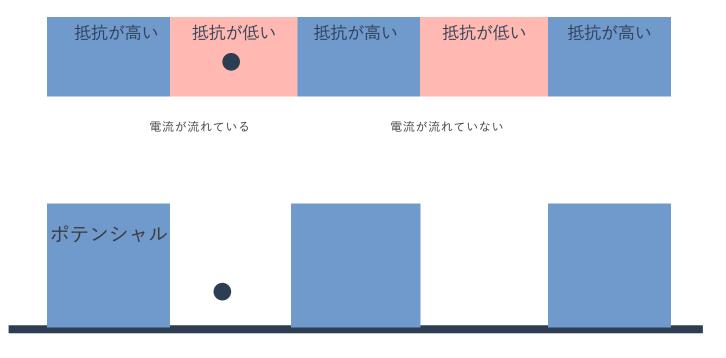
■電界電子放出

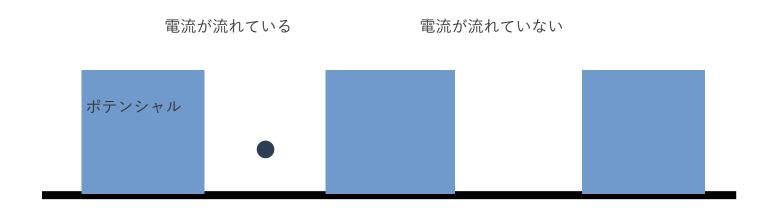


電場が生じると+電極側もポテンシャルが低くなる. 障壁が薄くなりトンネル効果により電極側に電子が飛んでいく.

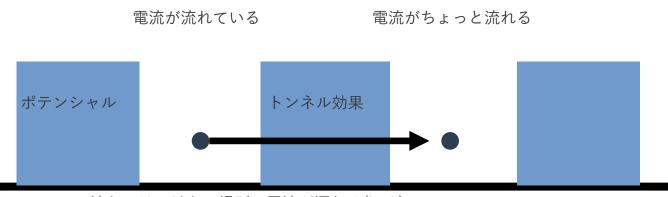
■リーク電流

ICの断面





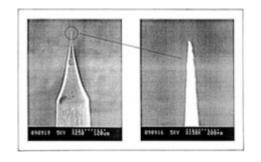
隣の回路にトンネル効果で電子が移動することがある.



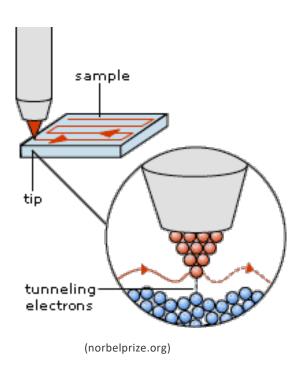
流れてはいけない場所に電流が漏れる(leak)

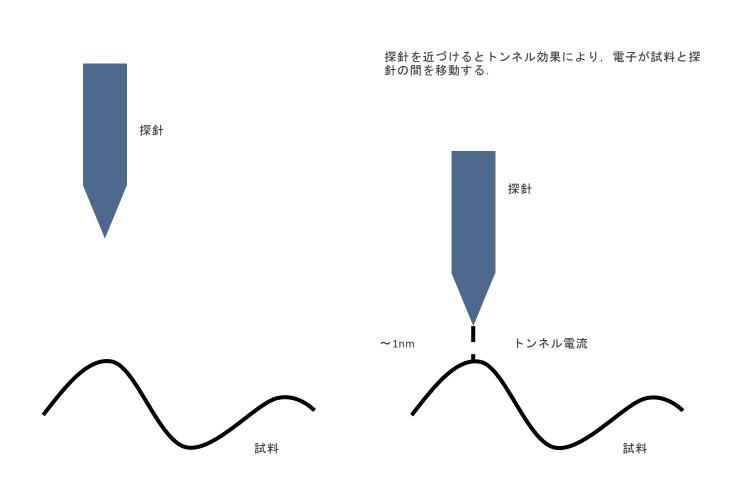
■ 走査型トンネル顕微鏡

探針と試料との間に生じるトンネル電流により試料表面の凹凸を調べる顕微鏡

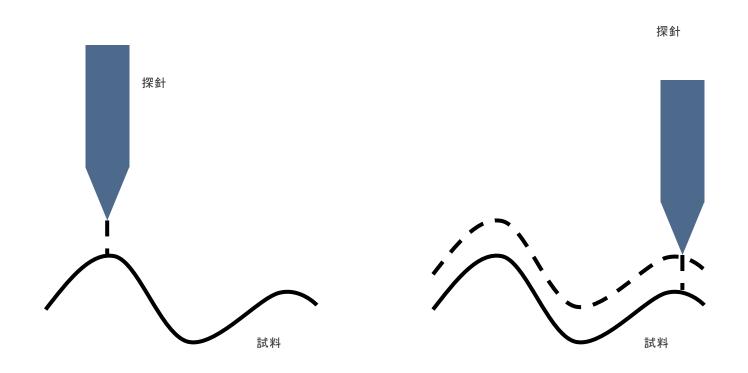


(SII)





トンネル電流が流れる間隔を保ちながら探針を移動させてやれば、試料表面の凹凸がわかる.



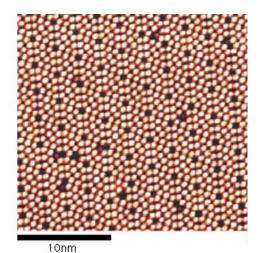
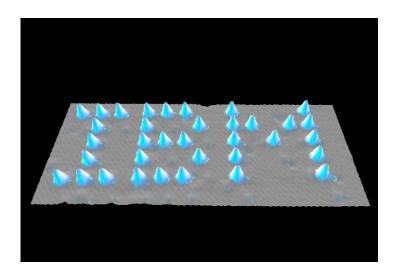


図3 STMによってとらえたシリコン表面 白い丸い粒1個がシリコン原子1個である。 (Riken News Feb 2004)



(IBM)

針で電子を操作すれば字も書ける.

原子の構造

■ 原子モデル

- 実際の電子の軌道はラザフォードの原子モデルのような太陽系の惑星 のように電子が原子核の周りを回っているわけではない.
- 原子核の周りに雲のようにぼやっと存在している(電子雲)

ラザフォードの原子モデル

