

目次

1	光の粒子性と電子の波動性 (第一回 2018/9/18)	2
1.1	Einstein による光の粒子性	2
1.2	物質波 -matter wave-	3
2	波動関数と確率密度関数 (第三回 2018/10/02)	4
2.1	Problem 1.4 / $\Psi(x, t)$ が実数関数	4
2.2	Problem 1.5 / $\Psi(x, t)$ が複素関数	4
3	(第五回 2018/10/16))	4
3.1	Problem2.1(a)	4
3.2	Problem2.1(b)	5
3.3	Problem2.1(c)	6

1 光の粒子性と電子の波動性 (第一回 2018/9/18)

1.1 Einstein による光の粒子性

1.1.1 光子 -photon-

振動数 ν , 波長 λ の電磁波は, 「エネルギー

$$E = h\nu \quad (1.1)$$

運動量

$$p = \frac{h}{\lambda} \quad (1.2)$$

の光子の集合体」であるとした.

光子について

$$\lambda = \frac{h}{\nu} \quad (1.3)$$

より (1.2) は,

$$p = h \frac{\nu}{c} \quad (1.4)$$

(1.1), (1.4) より,

$$E = cp \leftarrow \text{光子について成り立つ} \quad (1.5)$$

1.1.2 (注) 相対論

総エネルギーの式

$$E^2 = m_0^2 c^4 + p^2 c^2 \quad (1.6)$$

(m_0 : 静止質量, $p: mv$) 運動質量 m は

$$m \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} = m_0 \quad (1.7)$$

光子について $v = c$ より $m_0 = 0$ よって $E = pc$ で一致している.

1.1.3 [問] 光子

あるレーザーポインター (出力 5mW 赤色 ($\lambda=650\text{nm}$))

- (1) このレーザーの光子の運動量は?
- (2) このレーザーから毎秒何個の光子が出ているか?

1.2 物質波 -matter wave-

1.2.1 物質波

de Broglie は光の粒子性を逆に読み、物質が波動を伴うとした。エネルギー E 、運動量 p を持つ粒子は、

$$\nu = \frac{E}{h} \quad (1.8)$$

$$\lambda = \frac{h}{p} \quad (1.9)$$

の波動を伴う。(λ は de Broglie 波長)

粒子について

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{mv} \quad (1.10)$$

(光子の場合 $\lambda = c/\nu$)

粒子の場合 $\lambda = v/\nu$. v は位相速度.

1.2.2 [問]

ド・ブROI波長 0.2nm の中性子の速度 v を計算せよ. ただし, 中性子の質量 $m = 1.675 \times 10^{-27}\text{kg}$ とする.

1.2.3 光電効果-photoelectric effect-

$$\frac{1}{2}mv^2 = h\nu - W \quad (1.11)$$

$\frac{1}{2}mv^2$ は電子の運動エネルギー, W は仕事関数.

1.2.4 コンプトン効果-Compton effect-

$$\left\{ \begin{aligned} (mv)^2 &= \left(\frac{n}{\lambda}\right)^2 + \left(\frac{n}{\lambda'}\right)^2 - 2\frac{n}{\lambda}\frac{n}{\lambda'}\cos\theta \end{aligned} \right. \quad (1.12)$$

$$\left\{ \begin{aligned} \frac{1}{2}mv^2 &= \frac{hc}{\lambda} - \frac{hc}{\lambda'} \end{aligned} \right. \quad (1.13)$$

これらから, コンプトン公式

$$(\Delta\lambda \stackrel{\text{def}}{=} \lambda' - \lambda) = \frac{h}{mc}(1 - \cos\theta) \quad (1.14)$$

が導ける. なお $\frac{h}{mc} = 2.4 \times 10^{-12}\text{m}$ はコンプトン波長と呼ばれる.

1.2.5 [問] コンプトン効果

$\lambda = 0.124\text{nm}$ の X 線を用いてコンプトン散乱実験する. 散乱された X 線の波長が 1 % 伸びるような散乱角 θ を求めよ.

2 波動関数と確率密度関数 (第三回 2018/10/02)

2.1 Problem 1.4 / $\Psi(x, t)$ が実数関数

2.1.1 問題文

Problem 1.4

At time $t = 0$ a particle is represented by the wave function

$$\Phi(x, t) = \begin{cases} A \frac{x}{a} & \text{if } 0 \leq x \leq a \\ A \frac{(b-x)}{(b-a)} & \text{if } a \leq x \leq b \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases} \quad (2.1)$$

where A , a , and b are constants.

- (a) Normalize Ψ (that is, find A , in terms of a and b).
- (b) Sketch $\Psi(x, 0)$, as a function of x .
- (c) Where is the particle most likely to be found, at $t = 0$?
- (d) What is the probability of finding the particle to the left of a ? Check your result in the limiting cases $b = a$ and $b = 2a$.
- (e) What is the expectation value of x ?

2.1.2 解答

- (a) Ψ を規格化せよ. Point $\sim\sim$ を使う.

$$\rho = |\Psi|^2 = \quad (2.2)$$

(b)

2.2 Problem 1.5 / $\Psi(x, t)$ が複素関数

3 (第五回 2018/10/16))

3.1 Problem2.1(a)

3.1.1 subsubsection name

時間に依存しない Schrödinger equation Time-Independent Schrödinger equation (TISE)

TISE:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + V(x)\psi(x) = E\psi(x) \quad (3.1)$$

$\psi(x)$ が規格化可能のとき, E は実数であることを示せ. (ちなみに今後, ポテンシャル $V(x)$ は明示されない限り実数関数. (ちなみにちなみに V が複素関数になるのは特殊な研究をするときなどだけらしい))

3.1.2

TISE の両辺の左から ψ^* をかけて $-\infty \sim \infty$ で積分

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} dx + \int_{-\infty}^{\infty} V(x) \psi^* \psi(x) dx = E \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \psi(x) dx \quad (3.2)$$

今, ψ は規格化可能より, $\int_{-\infty}^{\infty} |\psi|^2 dx = 1 (= \text{右辺})$.

また,

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} dx \quad (3.3)$$

$$= -\frac{\hbar^2}{2m} ([\psi^* \frac{d\psi}{dx}]_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} (\frac{d\psi^2}{dx})(\frac{d\psi}{dx}) dx) \quad (3.4)$$

$$= \frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} |\psi|^2 dx \quad (3.5)$$

よって,

$$E = \int_{-\infty}^{\infty} (\frac{\hbar^2}{2m} |\frac{d\psi}{dx}|^2 + V(x) |\psi|^2) dx \quad (3.6)$$

(積分の中身の二項はそれぞれ実数) よって E は実数.

3.2 Problem2.1(b)

3.2.1 subsection name

(注) ψ_1 と ψ_2 が同じ E に対する TISE の解であるとする. つまり

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_1 + V \psi_1 = E \psi_1 \quad (3.7)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_2 + V \psi_2 = E \psi_2 \quad (3.8)$$

(編注 ↑ 右辺 E はそれぞれ黄色で強調)

(証明)

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} (C_1 \psi_1 + C_2 \psi_2) + V(C_1 \psi_1 + C_2 \psi_2) \quad (3.9)$$

$$= C_1 (-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_1 + V \psi_1) + C_2 (-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_2 + V \psi_2) \quad (3.10)$$

$$= C_1 E \psi_1 + C_2 E \psi_2 \quad (3.11)$$

$$= E(C_1 \psi_1 + C_2 \psi_2) \quad (3.12)$$

(編注 最後の行の E は黄色で強調)

3.2.2 subsection name

TISE:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi + V\psi = E\psi \quad (3.13)$$

V, E は real

複素共役をとると,

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi^* + V\psi^* = E\psi^* \quad (3.14)$$

ψ, ψ^* はそれぞれ共に同じ E に対する解である.

$$Z = a + bi \quad (3.15)$$

$$Z^* = a - bi \quad (3.16)$$

$$Z + Z^* = 2a = 2\text{Re}[Z] \quad (3.17)$$

$$Z - Z^* = 2bi \quad (3.18)$$

今, 以下の線型結合を考える

$$\psi_+(x) = \psi(x) + \psi^*(x) \quad (3.19)$$

$$\psi_-(x) = (\psi(x) - \psi^*(x))i \quad (3.20)$$

これらは, 同じ E に対する TISE を満たす.

$$\psi_+^*(x) = \psi_+(x) \quad (3.21)$$

$\psi_-^*(x) = \psi_-(x)$ (3.22) より, $\psi_+(x)$ と $\psi_-(x)$ は実数関数.

また,

$$\psi(x) = \frac{1}{2}(\psi_+ - i\psi_-) \quad (3.23)$$

どんな ψ も, 2つの実関数 $\psi_+(x)$ と $\psi_-(x)$ の線型結合で表せる.

3.3 Problem2.1(c)

3.3.1 subsection name

$\psi(x)$ が TISE の解とする

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi + V\psi = E\psi \quad (3.24)$$

～～とすると (式)