

過去問の解答

加瀬陽一 Kase Youichi¹

2005年7月10日

¹check 者 川口 高畠

1

(1) 運動は xy 平面内でおこり、相対論的運動方程式の x 、 z 成分は

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{m\dot{x}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2 + \dot{z}^2}{c^2}}} \right) = 0 \quad (1.1)$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{m\dot{z}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2 + \dot{z}^2}{c^2}}} \right) = eE \quad (1.2)$$

(2) 両式を積気して \dot{x} について解くと

$$\left(\frac{m\dot{z}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2 + \dot{z}^2}{c^2}}} \right) = \frac{mV_0}{\sqrt{1 - \frac{V_0^2}{c^2}}} \quad (1.3)$$

$$\frac{m\dot{z}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2 + \dot{z}^2}{c^2}}} = eEt \quad (1.4)$$

$$\dot{x}^2 = (V_0)^2 \left(1 - \frac{\dot{z}^2}{c^2} \right) \quad (1.5)$$

これを (1.5) に入れて整理すると

$$\dot{z} = \frac{\alpha t}{\sqrt{1 + \left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2}} \quad (1.6)$$

$$\dot{x} = \frac{V_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2}} \quad (1.7)$$

$$\text{ただし、} \alpha = \frac{eE\sqrt{1 - \left(\frac{V_0^2}{c^2}\right)}}{m}$$

これを積分して $t = 0$ で $x = 0$ 、 $z = 0$ とすると、

$$x = \frac{V_0 c}{\alpha} \log \left[\frac{\alpha t}{c} + \sqrt{1 + \left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2} \right] \quad (1.8)$$

$$z = \left(\frac{c^2}{\alpha}\right) \left[\sqrt{1 + \left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2} - 1 \right] \quad (1.9)$$

という軌道を描く。

(3) $\frac{\alpha t}{c}$ が小さいとして展開すると

$$x = \left(\frac{V_0 c}{\alpha}\right) \log\left[\left(\frac{\alpha t}{c}\right) + 1 + \left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2 + \dots\right] \quad (1.10)$$

$$= \left(\frac{V_0 c}{\alpha}\right) \left(\frac{\alpha t}{c} + \dots\right) \rightarrow V_0 t \quad (1.11)$$

$$z = \left(\frac{c^2}{\alpha}\right) \left[\left(1 + \left(\frac{1}{2}\right)\left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2 + \dots\right) - 1\right] \quad (1.12)$$

$$= \left(\frac{c^2}{\alpha}\right) \left[\left(\frac{1}{2}\right)\left(\frac{\alpha t}{c}\right)^2 + \dots\right] \rightarrow \left(\frac{1}{2}\right) \alpha t^2 \quad (1.13)$$

となる。

2

(a)

 ϕ の x に関する一次偏微分は

$$\frac{\partial}{\partial x} \phi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{p_x}{r^3} - \frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})x}{r^5} \right] \quad (2.1)$$

さらに、 x に関する二次偏微分を求めれば

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \phi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[-3 \frac{2p_x x + (\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})}{r^5} + 15 \frac{(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})x^2}{r^7} \right] \quad (2.2)$$

同様に、 ϕ の y 、 z に関する二次偏微分を計算してこれらを加え合わせれば

$$\Delta \phi = \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} \quad (2.3)$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[-3 \frac{2(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}) + 3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})}{r^5} + 15 \frac{(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})r^2}{r^7} \right] = 0 \quad (2.4)$$

(b)

金属導体の内部深くに電磁界は侵入できない現象を表皮効果と言う。

$$\delta = \sqrt{\frac{2}{\omega\mu\sigma}} \quad (2.5)$$

$$= \sqrt{\frac{1}{\pi f\mu\sigma}} \quad (2.6)$$

$$= 1.9 \times 10^{-6} m \quad (2.7)$$

3

1)

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x) \right] u(x) = Eu(x) \quad (3.1)$$

$$(3.2)$$

2)

$$u(0) = u(2a) = 0 \quad (3.3)$$

$$(3.4)$$

3)

$$u_n(x) = A \sin \left[\frac{\pi n}{2a} \right] x \quad (3.5)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{a}} \sin \left[\frac{\pi n}{2a} \right] x \quad (3.6)$$

4)

$$E_n = \frac{\hbar^2}{2m} k^2 \quad (3.7)$$

$$= \frac{\hbar^2}{2m} \left[\frac{n\pi}{2a} \right]^2 \quad (n = 1.2.3 \dots) \quad (3.8)$$

5)

$$\text{基底状態 } u_1(x) = \frac{1}{\sqrt{a}} \left[\frac{\pi}{2a} \right] x \quad (3.9)$$

$$\text{第一励起状態 } u_2(x) = \frac{1}{\sqrt{a}} \sin \left[\frac{\pi}{a} \right] x \quad (3.10)$$

6)

$$\langle P \rangle_n = \int_0^{2a} u_n^* \hat{P} u_n dx = 0 \quad (3.11)$$

7)

$$\langle x \rangle_n = \int_0^{2a} u_n^* \hat{x} u_n dx = 0 \quad (3.12)$$

8) 確率解釈できる

$$\int_0^{2a} |\psi(x)|^2 dx = 1 \quad (3.13)$$

$$\langle A \rangle = \int_0^a \psi^* \hat{A} \psi dx \quad (3.14)$$

9)

$$(u_m(x), u_n(x)) = \delta_{mn} \quad (3.15)$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} u_n(x) u_n(y) = \delta(x - y) \quad (3.16)$$

4

1.

電気モーメントベクトル μ が外部電場 E と傾きの角 θ をなすとき、ポテンシャルエネルギーは

$$u = -E\mu\cos\theta \quad (4.1)$$

2.

であるから、 μ がその方向の立体角要素 $d\omega$ の中に見出される確率はカノニカル分布として、

$$f(\theta)d\omega = e^{\frac{-u}{kT}}d\omega \quad (4.2)$$

$$= C \exp\left[\frac{E\mu\cos\theta}{kT}\right]d\omega \quad (4.3)$$

(C は規格化定数)

3.

したがって、 E の方向成分 $\mu\cos\theta$ の平均 $\bar{\mu}$ は

$$\bar{\mu} = \mu \int \int f(\theta)\cos\theta d\omega \quad (4.4)$$

$$= \mu \frac{\int \int \cos\theta e^{E\mu(\frac{\cos\theta}{kT})} d\omega}{\int \int e^{E\mu(\frac{\cos\theta}{kT})} d\omega} \quad (4.5)$$

$$= \mu L \frac{E\mu}{kT} \quad (4.6)$$

4.

電気分極 P は単位体積当りの $\frac{N}{V}$ 個の分子の平均電気 2 重極モーメントであるから

$P = \frac{N}{V}\mu L \frac{E\mu}{kT}$ となるので

$$\chi = \frac{NL\mu^2}{VkT} \quad (4.7)$$

5

電子の波長 λ として、円周 $2\pi r$ の中に整数個の波がないといけないから

$$2\pi r = n\lambda \quad (5.1)$$

$$P = \frac{h}{mv} \quad (5.2)$$

$$2\pi r = \frac{nh}{mv} \quad (5.3)$$

動径方向の運動方程式は

$$m \frac{v^2}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r^2} \text{より} \quad (5.4)$$

$$mv^2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} \quad (5.5)$$

電子がもつ全エネルギーは

$$E = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} \quad (5.6)$$

$$(5.5) \text{より } E = -\frac{1}{8\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} \quad (5.7)$$

(5.3)(5.5) より基底状態の回転半径は

$$r = \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi m Z e^2} \times n^2 (n = 1.2.3 \dots) \quad (5.8)$$

また (5.7)(5.8) より基底状態におけるエネルギーは

$$E = -\frac{mZ^2e^4}{8\epsilon_0^2h^2} \times \frac{1}{n^2} (n = 1.2.3 \dots) \quad (5.9)$$

(5.8)(5.9) より基底状態に比べ第一励起状態の

回転半径は 4 倍

エネルギーは $\frac{1}{4}$ 倍

になる