

2022年度 甲南大学大学院 入試問題

区分	研究科	専攻・コース	試験科目	試験時間	試験日
修士一般	自然科学	物理学専攻	専門	180分	2022年2月19日

注意事項

- * (1)、(2)、(3)、(4)、(5) の 5 題全て解答すること。
- * 解答用紙は問題ごとに別々の用紙に解答すること。
- * 問題は 8 頁にわたっているので確かめること。

(1) 力学 (10点)

空气中を落下する質量 m の球を考える。最初球は静止しており、球が落下を始めた時刻を $t = 0$ とする。 t 秒後の球の速度を $v(t)$ とし、球は速度に比例した空気抵抗による力

$f = -\alpha v(t)$ を受ける。ただし α は正の定数で、重力加速度の大きさを g とする。以下の問い合わせに答えよ。

問 1. 時刻 t の時、球が受ける力 $F(t)$ を求めよ。

問 2. 球の運動方程式を書け。

問 3. 時刻 t での球の速度 $v(t)$ を求めよ。

問 4. 球の速度を時間の関数として概略をグラフで示せ。

問 5. 球が十分長い時間落下すると速度は一定になる。この速度を終端速度という。

終端速度を求めよ。

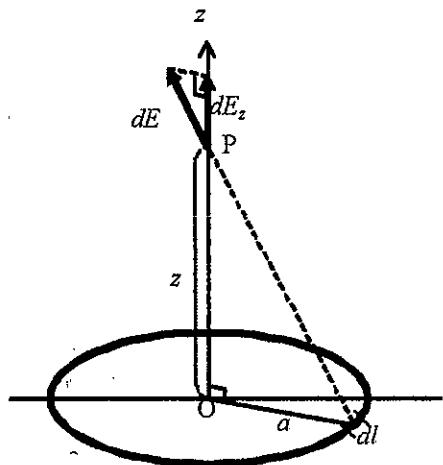
問 6. 時刻 t までに空気が球にした仕事 W を求めよ。

(2) 電磁気学 (10点)

以下の問いに答えよ。

I. 図のように xy 平面上の原点 O を中心とする半径 a の円形導線があり、その導線上に電荷 $+Q$ が一様に分布している。図のように z 軸をとる。

- 1) 導線上の電荷線密度 λ を求めよ。
- 2) 導線上の微小な長さ dl にある電荷量を求めよ。
- 3) この微小電荷が z 軸上の点 $P(0, 0, z)$ に作る電場の大きさ dE を求めよ。
- 4) この微小電荷が z 軸上の点 P に作る電場の z 成分 dE_z を求めよ。
- 5) 導線上の全電荷が点 P に作る電場の大きさを求めよ。
- 6) 原点 O を基準として点 P での電位を求めよ。
- 7) 原点に質量 m 、電荷量 $-Q$ の電荷を置いて、それを z 軸にそって微小量動かし、それを離した後、この電荷はどの様な運動をするか。ただし、運動は z 軸にそつてのみ行われるとする。



λ

図

II. Iと同様の半径 a の円形導線に電流 I が流れている。

- 8) 導線上の微小な長さを dl として、この電流素片 dl を求めよ。
- 9) この電流素片が z 軸上の点 P に作る磁束密度の大きさ dB を求めよ。
- 10) 導線上の全電流が点 P に作る磁束密度の大きさを求めよ。

(3) 熱・統計力学 (10点)

以下の設問に答えよ。

質量 m 、固有角振動数 ω を持つ独立な2個の1次元調和振動子について考える。この系の内部エネルギーを温度の関数として、量子論的および古典的(前期量子論的)に求めることを考えよう。

ただし、以降は、 k_B をボルツマン定数、 T を温度、 $\hbar = h/2\pi$ (h はプランク定数)とする。

I. 量子論的取り扱い

初めに、質量 m 、固有角振動数 ω の1個の1次元調和振動子について考える。

量子力学によると、このときの調和振動子のエネルギー $\varepsilon_1(n_1)$ は次式で与えられる。

$$\varepsilon_1(n_1) = \left(n_1 + \frac{1}{2} \right) \hbar \omega \quad (n_1 = 0, 1, 2, 3, \dots)$$

このとき、この系の分配関数 z_1 は次式で表される。

$$z_1 = \sum_{n_1=0}^{\infty} \exp\left(-\frac{\varepsilon_1(n_1)}{k_B T}\right) \quad \dots(1)$$

問1) (1) 式を計算することによって、次式が得られることを示せ。

$$z_1 = \frac{\exp\left(-\frac{\hbar \omega}{2 k_B T}\right)}{1 - \exp\left(-\frac{\hbar \omega}{k_B T}\right)}$$

次に、質量 m 、固有角振動数 ω を持つ独立な2個の1次元調和振動子について考える。

この系の調和振動子の全エネルギー $E(n_1, n_2)$ は次式で与えられる。

$$E(n_1, n_2) = \varepsilon_1(n_1) + \varepsilon_2(n_2)$$

$$\varepsilon_1(n_1) = \left(n_1 + \frac{1}{2} \right) \hbar \omega \quad (n_1 = 0, 1, 2, 3, \dots), \quad \varepsilon_2(n_2) = \left(n_2 + \frac{1}{2} \right) \hbar \omega \quad (n_2 = 0, 1, 2, 3, \dots)$$

このとき、この系の分配関数 Z は次式で表される。

$$Z = \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \exp\left(-\frac{E(n_1, n_2)}{k_B T}\right) \quad \cdots(2)$$

問2) (2)式を計算することによって、分配関数 Z を求めよ。

この系の内部エネルギー U は、分配関数 Z を用いて次式で与えられる。

$$U = -\frac{\partial}{\partial \beta} \log Z \quad (\beta = \frac{1}{k_B T})$$

問3) この系の内部エネルギー U を求めよ。

II. 古典的（前期量子論的）取り扱い

初めに、質量 m 、固有角振動数 ω の 1 個の 1 次元調和振動子について考える。

位置を q_1 、運動量を p_1 とする。ただし、位置については平衡位置を原点にとるとする。

この系のハミルトニアン $h_1(q_1, p_1)$ は次式で与えられる。

$$h_1(q_1, p_1) = \frac{p_1^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 q_1^2$$

I で量子論的に取り扱った 1 個の 1 次元調和振動子のエネルギー $\epsilon_1(n_1)$ のエネルギー間隔 $\hbar\omega$ が、 $k_B T$ に比べてじゅうぶん小さい場合は、前期量子論の考え方を使うことができる。すなわち、 (q_1, p_1) で表される 2 次元平面上で、面積 $2\pi\hbar$ あたり 1 つの量子状態があるとする。

このとき、分配関数 z_1 は、次式で表される。

$$z_1 = \frac{1}{2\pi\hbar} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{h_1(q_1, p_1)}{k_B T}\right) dq_1 dp_1 \quad \cdots(3)$$

問4) (3) 式を計算することによって、次式が得られることを示せ。

ただし、 $\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-ax^2) dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$ を用いてよい。

$$z_1 = \frac{k_B T}{\hbar\omega}$$

次に、質量 m 、固有角振動数 ω を持つ独立な 2 個の 1 次元調和振動子について考える。

この系の調和振動子の全ハミルトニアン $H(q_1, p_1; q_2, p_2)$ は次式で与えられる。

$$H(q_1, p_1; q_2, p_2) = h_1(q_1, p_1) + h_2(q_2, p_2)$$

$$h_1(q_1, p_1) = \frac{p_1^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 q_1^2, \quad h_2(q_2, p_2) = \frac{p_2^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 q_2^2$$

この場合、 $(q_1, p_1; q_2, p_2)$ で表される4次元空間上で、体積 $(2\pi\hbar)^2$ あたり1つの量子状態があるとする。よって、この系の分配関数 Z は次式で表される。

$$Z = \frac{1}{(2\pi\hbar)^2} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{H(q_1, p_1; q_2, p_2)}{k_B T}\right) dq_1 dp_1 dq_2 dp_2 \quad \cdots(4)$$

問5) (4)式を計算することによって、分配関数 Z を求めよ。

問6) この系の内部エネルギー U を求めよ。

問7) 量子論的に求められた内部エネルギー U に対して、 $\hbar\omega/k_B T \ll 1$ と近似することによって、古典的(前期量子論的)に求められた内部エネルギー U が得られることを示せ。

(4) 量子力学 (10点)

$\hat{H} = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ という行列で表されるハミルトニアン \hat{H} を考える。 i は虚数単位を表す。以下の問い合わせに答えよ。

問 1 \hat{H} のエネルギー固有値が $E_1 = -1, E_2 = 1$ であり、それに対応する規格化された固有状態が $|\phi_1\rangle = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ -i/\sqrt{2} \end{pmatrix}, |\phi_2\rangle = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ i/\sqrt{2} \end{pmatrix}$ であることを示せ。

問 2 状態 $|\psi\rangle$ のエネルギーを測定すると、測定値 E_1, E_2 がそれぞれ確率 $|\langle\phi_1|\psi\rangle|^2, |\langle\phi_2|\psi\rangle|^2$ で得られる。状態 $|\psi\rangle = \begin{pmatrix} i/\sqrt{5} \\ 2/\sqrt{5} \end{pmatrix}$ のエネルギーを測定したとき、測定値 E_1, E_2 が得られる確率をそれぞれ求めよ。

問 3 $\hat{A} = \begin{pmatrix} 2 & 2 \\ 2 & -1 \end{pmatrix}$ という行列で表される物理量 \hat{A} を考える。 \hat{A} の固有値と、それに対応する規格化された固有状態をすべて求めよ。

問 4 エネルギー固有状態 $|\phi_1\rangle$ に対して、物理量 \hat{A} を測定したときの期待値 $\langle\phi_1|\hat{A}|\phi_1\rangle$ を求めよ。

問 5 状態 $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ をエネルギー固有状態 $|\phi_1\rangle, |\phi_2\rangle$ の線形結合で表せ。

問 6 時刻 $t = 0$ で状態 $|\rho(t=0)\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ にある系が、シュレーディンガー方程式

$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\rho(t)\rangle = \hat{H} |\rho(t)\rangle$ にしたがって時間発展する。時刻 t における状態 $|\rho(t)\rangle$ を求めよ。

問 7 問 6 でもとめた時刻 t における状態 $|\rho(t)\rangle$ に対して、 $\hat{B} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ という行列で表される物理量 \hat{B} を測定したときの期待値を求めよ。

(5) 小論文（20点）

大学で取り組んだ卒業研究、またはそれに相当する内容について記述せよ。
ただし、題目、目的、方法、結果、考察、結論、自分で工夫したこと、などを明確に記述すること。