

2026 年度

佐賀大学大学院入学試験問題

一般入試

理工学研究科

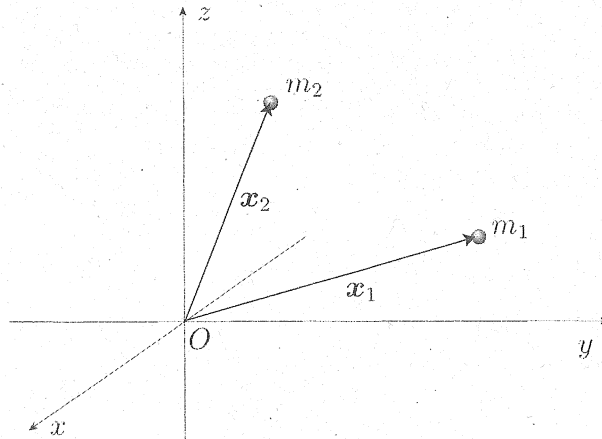
物理学コース

力学, 電磁気学

解答上の注意事項

- 1 「解答始め」の合図があるまで問題を見てはならない。
- 2 「解答始め」の合図があったら、全ての解答紙の所定欄に受験番号を記入すること。
- 3 問題の解答は、別に指示がある場合を除き、所定の解答欄に記入すること。
- 4 試験時間中、試験問題の内容について質問がある場合は、手をあげて監督者に申し出る
こと。
- 5 その他、監督者の指示に従うこと。

下の図のように、3次元空間内で質量 m_1 の質点1と質量 m_2 の質点2とが、互いに万有引力だけを作用し合いながら運動している系を考える。万有引力定数を G として、以下の問いに答えよ。



- (1) 時刻 t における質点1の位置ベクトル $\mathbf{x}_1(t) = (x_1(t), y_1(t), z_1(t))$ 、質点2の位置ベクトル $\mathbf{x}_2(t) = (x_2(t), y_2(t), z_2(t))$ を力学変数として、この系のラグランジアンを書け。
- (2) 時刻 t における2つの質点の重心の位置ベクトル $\mathbf{X}(t) = \frac{m_1 \mathbf{x}_1(t) + m_2 \mathbf{x}_2(t)}{m_1 + m_2}$ と質点2を基準とする相対的な位置ベクトル $\mathbf{x}(t) = \mathbf{x}_1(t) - \mathbf{x}_2(t)$ を用いて(1)のラグランジアンを書き表せ。
- (3) (2)のラグランジアンから、相対的な位置ベクトル $\mathbf{x}(t)$ に対する運動方程式を導出せよ。
- (4) この系の保存量を全て求め、 $\mathbf{X}(t)$ と $\mathbf{x}(t)$ 、及びそれらの時間微分を用いて表せ。
- (5) (2)のベクトル $\mathbf{x}(t)$ の各成分を3次元極座標 $r(t)$ 、 $\theta(t)$ 、 $\phi(t)$ を用いて表し、(2)のラグランジアンを書き換えよ。ただし、 (x, y, z) と (r, θ, ϕ) には $x = r \sin \theta \cos \phi$ 、 $y = r \sin \theta \sin \phi$ 、 $z = r \cos \theta$ の関係があるとする。
- (6) (5)のラグランジアンから、 $r(t)$ 、 $\theta(t)$ 、 $\phi(t)$ に対する運動方程式を導出せよ。

[I] xy 平面上の点 $(0, a)$ と点 $(0, -a)$ に正の電気量 q をもつ点電荷がそれぞれ固定されている。以下の問いに答えよ。ただし、真空の誘電率を ϵ_0 、電子の質量を m 、電子の電気量を $-e$ とする。

- (1) 位置 $(x, 0)$ での静電ポテンシャルを求めよ。ただし、無限遠をポテンシャルの基準点とする。
- (2) 電子を x 軸上の位置 $(x, 0)$ に静かに置いたとき、電子の受ける力を求め、 x 軸成分と y 軸成分に分けて答えよ。
- (3) $|x| \ll a$ の場合、(2)の力を x の 1 次まで近似し、 $(x, 0)$ に置いてから $(-x, 0)$ に運動するまでの時間を求めよ。

[II] 位置 \mathbf{r}' にある電流素片 $I d\mathbf{l}'$ が位置 \mathbf{r} に作る磁束密度 $d\mathbf{B}(\mathbf{r})$ は $d\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0 I d\mathbf{l}' \times (\mathbf{r} - \mathbf{r}')}{4\pi |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3}$

で与えられる。ここで、 μ_0 は真空の透磁率である。導線を通る直流電流によって作られる磁束密度を考え、以下の問いに答えよ。

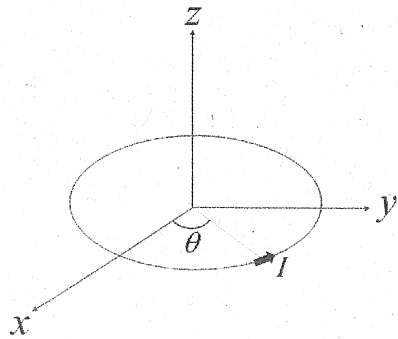


図 1

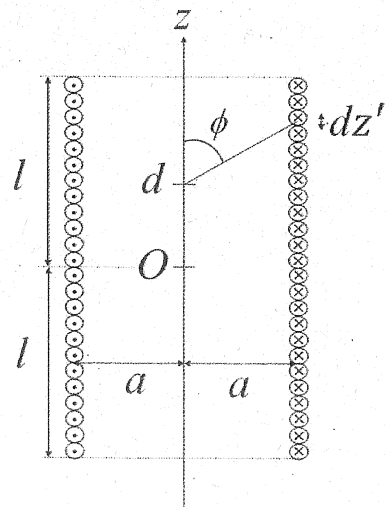


図 2

- (1) 図 1 のように、原点を中心とし、 xy 平面上に置かれた半径 a の円周上を電流 I が矢印のように流れているとき、 x 軸から角度 θ の位置にある大きさ $I a d\theta$ の電流素片が z 軸上の点 $(0, 0, z)$ に作る磁束密度の z 軸成分を求めよ。

- (2) (1) の電流 I が z 軸上の点 $(0, 0, z)$ に作る磁束密度を x, y, z 軸成分に分けてそれぞれ求めよ。
- (3) 円筒状に密に巻いたコイルを電磁石として使える。図 2 のように、コイルの中心軸を z 軸、コイルの中心を原点にとる。単位長さ当たりの巻き数 n 、断面の半径 a 、長さ $2l$ のコイルに電流 I を流しているとき、 z' と $z' + dz'$ の間にある円電流がコイルの中心軸上の位置 $(0, 0, d)$ に作る磁束密度の大きさを求めよ。
- (4) コイルの中心軸上の位置 $(0, 0, d)$ での磁束密度の大きさを求めよ。ここで、 $z' - d = a \frac{\cos\phi}{\sin\phi}$ という変数変換を行い、 $dz' = -a \frac{1}{\sin^2\phi} d\phi$ となることを用いてもよい。
- (5) $l \rightarrow \infty$ の場合、位置 $(0, 0, d)$ での磁束密度の大きさを求めよ。

2026 年度

佐賀大学大学院入学試験問題

一般入試

理工学研究科

物理学コース

量子力学，統計力学

解答上の注意事項

- 1 「解答始め」の合図があるまで問題を見てはならない。
- 2 「解答始め」の合図があったら、全ての解答紙の所定欄に受験番号を記入すること。
- 3 問題の解答は、別に指示がある場合を除き、所定の解答欄に記入すること。
- 4 試験時間中、試験問題の内容について質問がある場合は、手をあげて監督者に申し出ること。
- 5 その他、監督者の指示に従うこと。

[I] 質量 m の粒子について、ポテンシャル

$$V(x) = \begin{cases} V_0 & (x < -a) \\ 0 & (-a \leq x \leq a) \\ V_0 & (a < x) \end{cases}$$

(ここで、 $V_0 (> 0)$ は定数) のもとでの 1 次元の運動を考える。粒子のエネルギー固有値 E についての固有関数 $\phi(x)$ は、以下の時間に依存しないシュレーディンガー方程式

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

(\hbar はプランク定数 h により $\hbar = \frac{h}{2\pi}$ で与えられる定数) に従う。束縛状態を考え、 $E < V_0$ とする。以下の問いに答えよ。

- (1) 領域 (i) $x < -a$, (ii) $-a \leq x \leq a$, (iii) $a < x$ においてシュレーディンガー方程式を解き、それぞれの領域における一般解 ϕ_1, ϕ_2, ϕ_3 を

$$\alpha = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}, \quad \beta = \sqrt{\frac{2m(V_0 - E)}{\hbar^2}}$$

で定義される α, β を用いて表せ。必要な定数は適宜定義せよ。

- (2) 束縛状態を考えると、波動関数 ϕ_1 が $x \rightarrow -\infty$ で満たすべき条件、 ϕ_3 が $x \rightarrow +\infty$ で満たすべき条件をそれぞれ答えよ。
- (3) 1 次元の束縛状態においては、固有関数は縮退しない。このとき、ポテンシャルが $V(x) = V(-x)$ を満たすならば、固有関数は偶関数 $\phi(x) = \phi(-x)$, もしくは、奇関数 $\phi(x) = -\phi(-x)$ となることを示せ。

いま考えているポテンシャルは $V(x) = V(-x)$ を満たすため、(3) で示したように固有関数は偶関数、もしくは、奇関数となる。よって、 $x \geq 0$ の解を求めれば $x < 0$ の解も得られる。以下では、固有関数が偶関数の場合を考える。

- (4) 波動関数 ϕ_2, ϕ_3 が領域 (ii), (iii) の境界 $x = a$ で満たすべき条件を書け。
- (5) (2), (4) の条件から導かれる α, β が満たす関係式を $\tan(\alpha a)$ を含む形で求めよ。また、 $\alpha^2 + \beta^2$ を V_0 を含む式で表せ。
- (6) 偶関数の束縛状態が一つのみ存在するとき、 V_0 が満たす条件を求めよ。

[II] 1次元で実ポテンシャル $V(x)$ のもとで運動する 1 粒子の固有関数を $\psi(t, x)$ とする。 $\psi(t, x)$ はシュレーディンガー方程式

$$i\hbar \frac{\partial \psi(t, x)}{\partial t} = \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x) \right) \psi(t, x)$$

に従う。以下の問いに答えよ。

(1) $\rho(t, x), j(t, x)$ をそれぞれ

$$\rho(t, x) \equiv |\psi(t, x)|^2, \quad j(t, x) \equiv \frac{\hbar}{2im} \left(\psi^*(t, x) \frac{\partial \psi(t, x)}{\partial x} - \psi(t, x) \frac{\partial \psi^*(t, x)}{\partial x} \right)$$

と定義すると、 $\rho(t, x), j(t, x)$ はそれぞれ確率密度、確率の流れの密度と解釈できる。 $\rho(t, x)$ と $j(t, x)$ の間に

$$\frac{\partial \rho(t, x)}{\partial t} + \frac{\partial j(t, x)}{\partial x} = 0$$

が成り立つことを示せ。

(2) 以下の積分

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx |\psi(t, x)|^2$$

が時間に依らないことを示せ。ただし、 $\psi(t, x)$ は無限遠方で 0 に収束するとする。

科目名	統計力学
-----	------

物理学	コース
-----	-----

N 個の独立な、互いに区別し得る粒子から成る系がある。各粒子は $\epsilon (> 0)$, $-\epsilon$ の二つのエネルギー準位をとり得るとする。粒子系全体のエネルギーは、一般に、 $E = M\epsilon$ ($M = -N, -N + 2, -N + 4, \dots, N$) と表すことができる。いま、 ϵ の準位に N_+ 個の粒子が、 $-\epsilon$ の準位に $N - N_+$ 個の粒子がいるとし、 N_+ と $N - N_+$ は、ともに 1 よりも十分に大きな数であるとする。ボルツマン定数を k として以下の問いに答えよ。

- (1) M を N_+ , N であらわせ。
- (2) 微視的状态数 W を N_+ , N であらわせ。
- (3) エントロピー S を N_+ , N , k であらわせ。ただし、 N , N_+ , $N - N_+$ を含む対数に対し、以下の近似を適用せよ。

$$\log N! \simeq N(\log N - 1) \quad (N \gg 1)$$

以下では、(3) で求めた S を用いよ。

- (4) $\frac{1}{T} = \frac{dS}{dE}$ の関係から、温度 T を N_+ , N , ϵ , k であらわせ。
- (5) $T \rightarrow \infty$ のときの N_+ と N の関係を書け。
- (6) 粒子 1 個あたりの平均エネルギーを ϵ , k , T であらわせ。