# 2021年9月・2022年4月入学試験

## 大学院先進理工学研究科修士課程

### 物理学及応用物理学専攻

### 問題表紙

- ◎問題用紙が 7 ページあることを試験開始直後に確認しなさい。
- ◎解答用紙が\_8 枚綴りが\_1 組あることを試験開始直後に確認しなさい。

#### 注意事項

#### 【選択方法】

○ 下記の6題の中から任意の4題を選択して解答すること。

科目	問題番号
数学一般	1 2
力学および電磁気学	3 4
量子力学および熱・統計力学	5 6

#### 【解答方法】

- (1) 解答は別紙の解答用紙の表の面に記入すること。裏面は使用しないこと。
- (2) 受験番号・氏名を解答用紙8枚すべてに記入すること。
- (3) 解答用紙には、選択した問題番号と科目名を明記すること。1 間の解答が解答用紙 2 枚以上にわたる時には、それぞれの解答用紙に問題番号と科目名を書き、かつ何枚目かがわかるように解答欄に明記すること。
- (4) 1枚の解答用紙に2間以上を解答しないこと。
- (5) 4題を超えては解答しないこと。
- (6) 使わなかった解答用紙には、解答欄に大きく×印を書くこと。使わなかった解答用紙も含めて、すべての解答用紙(8枚)を提出すること。

科	Ħ	名	:	数学一般	

問題番号 1

実数  $\alpha$ ,  $\theta$  に対し、次の積分を考える:

$$\Gamma(lpha) = \int_0^\infty e^{-t} t^{lpha-1} dt, \quad I( heta) = \int_0^\infty rac{x^{- heta}}{1+x} dx$$

- (1)  $\Gamma(\alpha)$  が絶対収束 (absolutely convergent) するような  $\alpha$  の範囲を決定せよ。
- (2)  $I(\theta)$  が絶対収束 (absolutely convergent) するような  $\theta$  の範囲を決定せよ。

以下,  $\Gamma$  および I は, それぞれ (1) および (2) の範囲で考える。

- (3) 複素積分におけるコーシーの積分定理 (Cauchy's integral theorem) を用いて,積分値  $I(\theta)$  を求めよ。 その際,用いた積分路 (integral path) と剰余項の評価 (estimate of remainder terms) を具体的に記せ。
- (4) 任意のt>0 に対し、次の等式を示せ。

$$\Gamma(1-\theta) = t^{1-\theta} \int_0^\infty e^{-st} s^{-\theta} ds$$

(5) 次の等式を示せ。

$$\Gamma(\theta)\Gamma(1-\theta) = \frac{\pi}{\sin\theta\pi}$$

#### 2021年9月・2022年4月入学試験問題

#### 大学院先進理工学研究科修士課程物理学及応用物理学専攻

科	目	名:	数学一般
*****			

問題番号

2

変数 (variable) t の関数 (function) である 3 次元ベクトル (3-dimensional vector)  $\boldsymbol{v}(t)$  が次の微分方程式 (differential equation)

$$\frac{d}{dt}\boldsymbol{v}(t) = \omega \boldsymbol{n} \times \boldsymbol{v}(t)$$

を満たしている。ここで、 $\omega$  と n はともに t に依らない定数 (constant) 及び単位ベクトル (unit vector) である。

- (1) ベクトル v(t) の n 方向成分 (component along n-direction) が保存量 (conserved quantity), すなわち t に 依らない量 (t-independent quantity) であることを示せ。
- (2) 初期条件 (initial condition)  $v(0) = v_0$  のもとで上の微分方程式を解き、解 (solution) v(t) をベクトル  $n, v_0$  と  $\omega$  のみを用いて t の関数として表せ。
- (3) ベクトル v(t) の大きさ (magnitude) |v(t)| を求めよ。
- (4) ベクトル v(t) の 3 成分を、初期ベクトル  $v_0$  に 3 行 3 列の正方行列 ( $3 \times 3$  square matrix) R(t) を作用 (apply) させて

$$m{v}(t) = egin{pmatrix} v_1(t) \\ v_2(t) \\ v_3(t) \end{pmatrix} = R(t) m{v}_0 = R(t) egin{pmatrix} v_{01} \\ v_{02} \\ v_{03} \end{pmatrix}$$

と書き、更に R(t) を 3 行 3 列の定数行列 (constant matrix) G と関数  $\varphi(t)$  を用いて

$$R(t) = e^{\varphi(t)G}$$

と表す。このとき G が反対称行列 (anti-symmetric matrix) となることを示せ。

(5) 指数関数 (exponential function)  $e^{\varphi(t)G}$  を展開 (expand) し,G の多項式 (polynomial) として書き下せ。ただし,

$$\left. \frac{d}{dt} \varphi(t) \right|_{t=0} = \dot{\varphi}(0) = \omega$$

とする。

(6) 互いに直交する 3 個の単位ベクトル  $\boldsymbol{n}^{(a)}$  (a=1,2,3) (ただし  $\boldsymbol{n}^{(1)}\times\boldsymbol{n}^{(2)}=\boldsymbol{n}^{(3)}$  とする) に対応する行列 G を  $G^{(a)}$  と表したとき,交換子 (commutator)  $[G^{(a)},G^{(b)}]$  を  $G^{(1)},G^{(2)},G^{(3)}$  の線形結合 (linear combination) として求めよ。

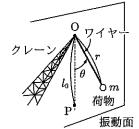
### 2021年9月・2022年4月入学試験問題

### 大学院先進理工学研究科修士課程物理学及応用物理学専攻

科 目 名: 力学および電磁気学

### 問題番号

クレーンで釣られた荷物が振り子 (pendulum) 運動をしているときに,ワイヤーを巻き上げた場合の荷物の運動を考えよう。荷物を質量 (mass) mの質点 (mass point) とし,ワイヤーの張力 (tension) と重力 (gravitational force) 以外の外力は受けず,同一平面内を振動するとする。このとき荷物の位置は,鉛直下方から測った振れ角 (oscillation angle)  $\theta$ と,クレーン先端 O からの距離 (distance) rで表される。またワイヤーの太さ (thickness) や質量,伸縮 (expansion and contraction),たわみ (deflection),ねじれ (torsion),巻き上げの際の摩擦 (friction) は無視で



きる (negligible) ものとする。重力加速度 (gravitational acceleration) をgとして、以下の間に答えよ。

- 1. まずワイヤーの長さが $l(t) = l_o$ で一定で、荷物が単振り子運動する場合を考える。
- 1) 振れ角 $\theta$ とワイヤーの張力 $S_o$ が次の式を満たすことを示せ。ただし, $\dot{}=d/_{dt}$ , $\omega_o\equiv \sqrt{g/l_o}$ である。

$$\ddot{\theta} = -\omega_o^2 \sin \theta, \ S_o = mg \cos \theta + ml_o \dot{\theta}^2 \tag{1}$$

- 2) 以降,近似 $\cos\theta\simeq 1-\theta^2/2$ ,  $\sin\theta\simeq\theta$ が成り立つ程度に振れ角が十分小さいとする。方程式(1)の $\theta$ の一般解 (general solution)が,任意定数 (arbitrary constants)  $A_o,\alpha$ と $\omega_o$ を用いて $\theta(t)=A_o\cos(\omega_o\,t+\alpha)$ と書けることを示せ。
- 3) 位置エネルギー(potrntial energy)の基準を $r=l_o$ ,  $\theta=0$  の点 P とする。振り子運動の力学的エネルギー(mechanical energy) $E_o$ が, $E_o=\frac{1}{2}mgl_oA_o^2$ であることを示せ。
- 2. 次に時刻t=0 における長さが $l_o$ のワイヤーを一定の速度cで巻き上げる場合を考える。このとき時刻t>0 でのワイヤーの長さは $l=l_o-ct$ と書ける。ワイヤーの巻き上げの速度は十分遅く, $cT_o< l_o$  ( $T_o\equiv 2\pi/\omega_0$ )とする。
  - 1) 方程式(2)を導け。必要なら,位置エネルギーの基準を O とし, $\lambda$ をラグランジュの未定乗数 (Lagrange multiplier) として拘束条件 (constraint) r=lを考慮した荷物のラグランジアン (Lagrangian) Lが, $L(r,\dot{r},\theta,\dot{\theta})=\frac{1}{2}m(\dot{r}^2+r^2\dot{\theta}^2)-mg(l_o-r\cos\theta)-\lambda(r-l)$ であることを用いてもよい。

$$\ddot{\theta} - \frac{2c}{l}\dot{\theta} + \frac{g}{l}\theta = 0 \tag{2}$$

2) 運動のおおまかな様子を調べるために、式(2)において $l \simeq l_o$ と近似する。このとき $\theta$ の一般解が次のように求まることを示し、荷物がどのように運動するか説明せよ。ただし $A_o$ 、 $\alpha$ は任意定数である。

$$\theta(t) = A(t)\cos(\omega t + \alpha), \ A(t) \equiv A_o e^{\left(\frac{c}{l_o}\right)t}, \ \omega \equiv \sqrt{\omega_o^2 - \left(\frac{c}{l_o}\right)^2}$$
 (3)

- 3. A(t)を実験で測定すると,tに対して指数関数的に増加する (increase exponentially)。この点は (3)と一致するが,実験値の時間変化は式(3)に比べて遅い。そこで正の数 (positive constant)  $\beta$  (< 1) を用いて $A(t) = A_o e^{\beta\left(\frac{c}{l_o}\right)t}$ と補正 (correct) し,ワイヤーを $l_o$ から十分短い長さ $\Delta l \equiv ct$  ( $\ll l_o$ )だけ巻き上げたときのエネルギーの変化からこの $\beta$ を求めていこう。ただしlの変化は十分遅く, $\Delta l$ だけ変化する間に振り子は何度も往復するものとする。したがって $cT_o \ll \Delta l \ll l_o$ である。
  - 1) ワイヤーの長さがlのときの振り子運動の力学的エネルギーE(l)を考える。いまlの変化は振動に比

科	目	名	:
---	---	---	---

問題番号 3

べて十分遅いから、荷物は各時刻t'の瞬間ごとには振幅  $A=A_oe^{\beta\left(\frac{c}{l_o}\right)t'}$ の単振り子運動をしていると見なすことができる。 $\Delta l/l_o$ の1次までの近似で次の式を導け。

$$\Delta E \equiv E(l_o - \Delta l) - E(l_o) = \frac{1}{2} mg l_o A_o^2 (2\beta - 1) \frac{\Delta l}{l_o}$$

$$\tag{4}$$

2) ワイヤーを $\Delta l$  (> 0)巻き上げる際に大きさS(l)の張力がした仕事(work) $\Delta W$ を、 $\Delta l/l_o$ の 1 次までの近似で考えるとき、式(5)を導け。ここで $\overline{S_o}$ は式(1)の $S_o$ の一周期平均(average over a period)である。すなわち $\overline{S_o} \equiv \frac{1}{T_0} \int_0^{T_o} S_o(t) \, dt$ 。

$$\Delta W \equiv \int_{l_o}^{l_o - \Delta l} S \, dl \simeq \int_0^t S_o(t') \, \left( -c dt' \right) \simeq \overline{S_o} \, \Delta l = mg\Delta l + \frac{1}{4} mg l_o A_o^2 \frac{\Delta l}{l_o}$$
 (5)

3) 式(5)の右辺の二つの項の意味を考え、 $\Delta E$ との比較から $\beta = 3/4$ となることを示せ。この補正は実験値と良く一致することが知られている。

科	目	名	:	力学および電磁気学
---	---	---	---	-----------

問題文に出てくる変数(variables)や定数(constants)のみを用いて以下の間に答えよ。ただし、以下で考える座標空間(coordinate space)では誘電率(dielectric constant)はどこでも真空の誘電率(dielectric constant of vacuum)ε₀であるとする。

図1のように、3次元直交座標系(Cartesian coordinates)の原点(origin)に中心(center)を持つ半径 aの球(sphere)の内部(inside)に、体積密度(volume density) $\rho$ で一様に(uniformly)電荷(electric charges)が分布(distributed)している。このとき、点(x,y,z)における電場(electric field)について考える。

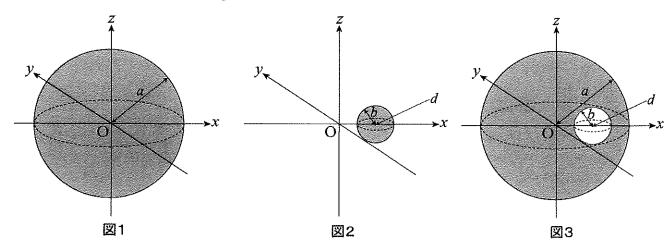
- (1) 点(x, y, z)が球の外部 (outside) にあるとき, 電場の強さ (strength of the electric field) を答えよ。
- (2) 点(x, y, z)が球の外部にあるとき、電場ベクトルのx成分、y成分、z成分を答えよ。
- (3) 点(x, y, z)が球の内部にあるとき、電場の強さを答えよ。
- (4) 点(x, y, z)が球の内部にあるとき、電場ベクトルのx成分、y成分、z成分を答えよ。

**図2**のように、3 次元直交座標系のx 軸上の点(d,0,0)に中心を持つ半径bの球の内部に、体積密度 $\rho$ で一様に電荷が分布している。このとき、点(x,y,z)における電場について考える。

- (5) 点(x, y, z)が球の外部にあるとき、電場の強さを答えよ。
- (6) 点(x, y, z)が球の外部にあるとき、電場ベクトルのx成分、y成分、z成分を答えよ。
- (7) 点(x, y, z)が球の内部にあるとき、電場の強さを答えよ。
- (8) 点(x, y, z)が球の内部にあるとき、電場ベクトルのx成分、y成分、z成分を答えよ。

**図3**のように、3次元直交座標系の原点に中心を持つ半径 a の球の内部から、x 軸上の点(d, 0, 0)に中心を持つ半径 b の球をくり抜いた残りの部分(remaining part after hollowing out a sphere with radius b)に、体積密度pで一様に電荷が分布している。このとき、くり抜いた空洞の内部(inside the cavity)にある点(x, y, z)について考える。

- (9) この点における電場ベクトルのx成分,y成分,z成分を答えよ。
- (10) この点における電位(electric potential)を答えよ。



科 目 名: 量子力学および熱・統計力学

問題番号 5

ある量子力学的粒子(quantum mechanical particle)の軌道角運動量演算子(orbital angular momentum operator)  $\hat{L}$  を考える。以下ではプランク定数(Planck constant)を $2\pi$ で割った量を $\hbar$ とする。

(1) この粒子の位置座標演算子(position coordinate operator)と運動量演算子(momentum operator)の間の交換関係(commutation relation)を用いて、 $[\hat{L}_x, \hat{L}_y]$ ,  $[\hat{L}_y, \hat{L}_z]$ ,  $[\hat{L}_z, \hat{L}_x]$ を求めよ。

次に、一般の角運動量演算子(angular momentum operator)  $\hat{J}$  を考える。 $\hat{J}_x$ ,  $\hat{J}_y$ ,  $\hat{J}_z$ はエルミート演算子 (Hermitian operator)であり、(1)で求めた $\hat{L}_x$ ,  $\hat{L}_y$ ,  $\hat{L}_z$ の間の交換関係と同じ交換関係を満たす。

(2)  $\hat{J}^2 = \hat{J}_x^2 + \hat{J}_y^2 + \hat{J}_z^2$ と $\hat{J}_z$ が同時対角化可能(simultaneously diagonalizable)であることを説明せよ。

 $\hat{J}^2$ と $\hat{J}_z$ の規格化された同時固有ベクトル(normalized simultaneous eigenvector)を $|f,\mu\rangle$ とする。ここで

$$\hat{J}^2|f,\mu\rangle = \hbar^2 f|f,\mu\rangle, \qquad \hat{J}_z|f,\mu\rangle = \hbar\mu|f,\mu\rangle$$
 (A)

とする。

(3)  $\mu$ の取りうる値の範囲(range)はfの値によって制限される(restricted)ことを示せ。

 $\hat{J}_{\pm} = \hat{J}_x \pm i \hat{J}_y$ とし、 $\hat{J}_{\pm} | f, \mu \rangle = C_{\pm} | f_{\pm}', \mu_{\pm}' \rangle$ とする (複合同順)。ここで $C_{\pm}$ は複素数(complex number)である。

- (4)  $f_{\pm}'$ ,  $\mu_{\pm}'$ ,  $\left|\mathcal{C}_{\pm}\right|^2$ を求めよ。
- (5)  $\mu$ の最大値(maximum)を $\lambda$ とする。fを求めよ。また $\mu$ の最小値 (minimum) を求めよ。
- (6) λの取りうる値を求めよ。

次に、 $\lambda = \frac{1}{2}$ のスピン(spin)を持つ量子力学的粒子を考える。ここでスピン演算子を $\hat{J} = \frac{\hbar}{2}\hat{\sigma}$ と書く。以下ではスピン以外の重心運動(center-of-mass motion)の自由度(degree of freedom)は無視する。またスピン状態ベクトル $|f,\mu\rangle$ を $|\lambda,\mu\rangle$ と表し、 $C_\pm$ を正の実数(positive real number)と選ぶ。

(7) (4) の結果および(A)式を用いて、 $\hat{\sigma}_x$ 、 $\hat{\sigma}_v$ 、 $\hat{\sigma}_z$ の行列要素 (matrix element) を求めよ。

この量子力学的粒子がx軸(x axis)方向正の向きの一様な静磁場(uniform static magnetic field)の中にある場合を考える。磁場の大きさ(magnitude)をBとする。このとき,この量子力学的粒子と磁場との相互作用ハミルトニアン(interaction Hamiltonian)は $\hat{H} = -\gamma B \hat{J}_x$ で与えられる。ここで $\gamma$ は正の実定数(positive real constant)である。また時刻t=0で粒子のスピン状態ベクトルは $\left|\frac{1}{2},\frac{1}{2}\right|$ であった。

- (8) 時刻 t での粒子のスピン状態ベクトルを $|t\rangle = a(t)\left|\frac{1}{2},\frac{1}{2}\right\rangle + b(t)\left|\frac{1}{2},-\frac{1}{2}\right\rangle$ と表す。a(t)、b(t)を求めよ。
- (9) 時刻 t での期待値(expectation value)  $\langle t|\hat{\sigma}_x|t\rangle$ ,  $\langle t|\hat{\sigma}_y|t\rangle$ ,  $\langle t|\hat{\sigma}_z|t\rangle$ を求めよ。そして $\langle t|\hat{\sigma}|t\rangle$ の時間変化の様子を概説せよ。
- (10) ハイゼンベルグ描像(Heisenberg picture)での $\hat{j}(t)$ を求め、(9)の結果と比較せよ。

科 目 名: 量子力学および熱・統計力学 \_\_\_\_\_

問題番号

6

多数のほとんど独立(almost independent)な振動子(oscillator)からなる系(system)を考えよう。すべての振動子の振動数(frequency)をvとする。番号(index)iの振動子のエネルギー準位(energy level)は  $\left(n_i+\frac{1}{2}\right)hv$ と量子化(quantization)されている。ここで、 $n_i$ は非負の整数(non-negative integer)、hはプランク定数(Planck constant)である。この振動子系が温度(temperature)Tの熱浴(heat bath)に接触して熱平衡(thermal equilibrium)になっている。カノニカル集団(canonical ensemble)の考え方で、次の問いに答えよ。ただし、ボルツマン定数(Boltzmann constant)をkとし、ゼロ点振動(zero-point oscillation)のエネルギーは除いて考えよ。

- (1) 一つの振動子に注目したとき、その分配関数(partition function)Zを求めよ。
- (2) 一つの振動子の平均エネルギー(mean energy) $\overline{\epsilon_{\nu}}$ を求めよ。

次に,温度Tの壁(wall)に囲まれた十分大きな体積(volume)Vの立方体(cube)の空洞(cavity)を考えよう。空洞の中は電磁波(electromagnetic wave)が飛びかっており熱平衡状態になっている。振動数 $v \sim v + dv$ の電磁波のエネルギー密度(energy density) $u_v(T)dv$ はプランク関数(Planck function)で与えられる。

$$u_{\nu}(T)d\nu = \frac{8\pi}{c^3} \frac{h\nu^3}{e^{h\nu/kT} - 1} d\nu$$

ここで, cは光速(speed of light)である。

(3) 空洞内にある振動数 $\nu \sim \nu + d\nu$ の電磁場 (electromagnetic field) の固有振動 (eigen-oscillation) のおのおのが上で考えた振動数 $\nu$ の振動子の平均エネルギー  $\overline{\epsilon_{\nu}}$ を持つと考えて、プランク関数を導出せよ。ただし、電磁波は2つの偏り (polarization) を持つことに注意せよ。

このような空洞内にある光子気体(photon gas)について次の問いに答えよ。

- (4) 空洞内の光子気体のエネルギー密度は $u(T)=\int_0^\infty u_\nu(T)d\nu=aT^4$ である。定数aを求めよ。ただし,積分公式  $\int_0^\infty \frac{x^5\ dx}{e^x-1}=s!\,\zeta(s+1)$  ,ゼータ関数  $\zeta(2)=\frac{\pi^2}{6}$  、 $\zeta(4)=\frac{\pi^4}{90}$  、 $\zeta(6)=\frac{\pi^6}{945}$  を用いて良い。
- (5) 光子と壁との衝突(collision)を考えて、光子気体の圧力(pressure)は  $p = \frac{1}{3}u(T)$  であることを示せ。ただし、光子は常に壁と垂直(perpendicular)に衝突すると単純化(simplification)して良い。
- (6) 光子気体の化学ポテンシャル(chemical potential)は  $\mu = 0$  であることを説明せよ。
- (7) 光子気体のエントロピー Sを空洞の体積V, 温度T, および, 定数aを用いて表せ。必要なら, T=0 のときS=0であることを用いて良い。また, 断熱過程における光子気体のVとTの関係を導け。