

令和8年度4月入学者選抜試験問題

奈良女子大学大学院人間文化総合科学研究科(博士前期課程)

数物科学専攻

【 一 般 選 抜 】

試験科目名：筆記試験(物 理)

令和7年7月5日(土)

試験時間：10：00～12：00

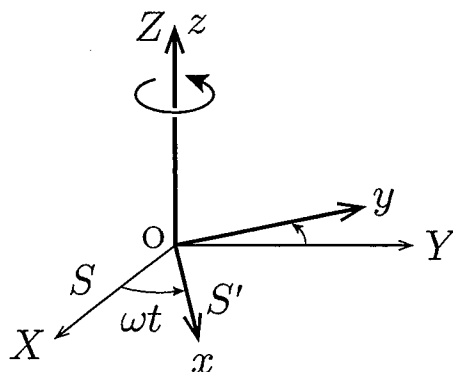
注意事項

- (1) 問題〔Ⅰ〕から〔Ⅲ〕の全問を解答すること。
- (2) 問題ごとに別々の解答用紙を使って解答すること。
解答用紙(両面)は3枚ある。それぞれの問題番号欄に記入する問題番号以外の問題を
解答した場合は採点の対象としない。
- (3) 解答用紙は必要に応じて追加できるので、手を挙げて知らせること。

問題冊子の総ページ数 ————— 7 ページ

[I]

3次元空間を自由に運動する質量 m の質点が1つある。この質点の運動について、図のように、慣性系 S および回転座標系 S' の下で考察する。 S' 系は S 系に対して z 軸のまわりを一定の角速度 $\omega (> 0)$ で回転している。慣性系 S における質点の位置座標を (X, Y, Z) 、回転系 S' における位置座標を (x, y, z) とする。ここで、 S 系と S' 系は原点および z 軸を共有し、時刻 $t = 0$ において両座標系の軸は一致している。以下の問いに答えよ。



問1 時刻 t における慣性系 S の座標 (X, Y, Z) を、回転系 S' の座標 (x, y, z) を用いて表せ。

問2 質点の運動エネルギー

$$T = \frac{1}{2}m(\dot{X}^2 + \dot{Y}^2 + \dot{Z}^2)$$

を、 S' 系の座標 (x, y, z) を用いて表せ。

問3 この質点は自由に運動するため、ラグランジアン L は $L = T$ である。

(a) 一般化座標 x, y, z に共役な一般化運動量 p_x, p_y, p_z を求めよ。

(b) 一般化座標 x, y, z に関するラグランジュの運動方程式をそれぞれ求めよ。

(c) (b) で求めた運動方程式に現れるみかけの力のうち、遠心力 $\vec{F}_{\text{cent}}$ およびコリオリの力 $\vec{F}_{\text{cori}}$ に対応する項をそれぞれ特定し、それらの表式を記せ。

次ページに続く

[I] の続き

問4 質点が慣性系 S において X 軸上の点 $(X, Y, Z) = (\ell, 0, 0)$ ($\ell > 0$) に静止していたとする。

(a) 時刻 t における S' 系から見た質点の位置ベクトル $\vec{r}$ は,

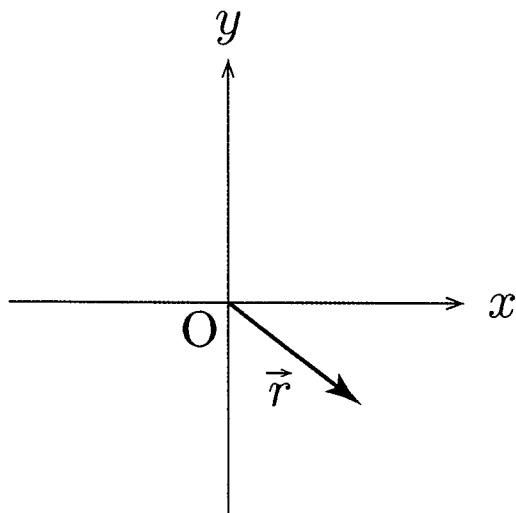
$$\vec{r} = (\ell \cos(\omega t), -\ell \sin(\omega t), 0)$$

で与えられる。速度ベクトル $\dot{\vec{r}}$ を求め、 S' 系から見た質点の運動はどのような運動か説明せよ。

(b) 上の運動に対して、 S' 系から見た質点にはたらく遠心力を求めよ。

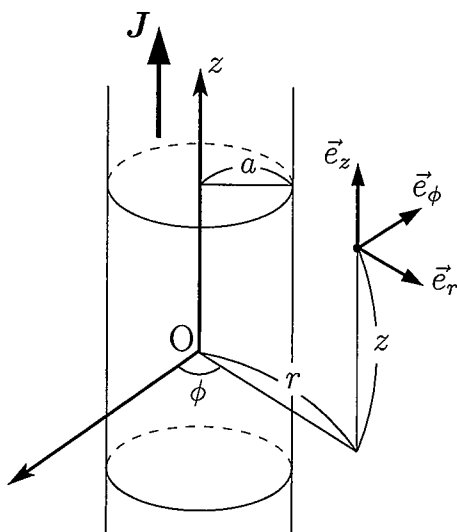
(c) 同様に、 S' 系から見た質点にはたらくコリオリの力を求めよ。

(d) 上で求めた遠心力とコリオリの力の合力を求めよ。また、ベクトル $\vec{r}$ が下図のようであるとき、合力のベクトルはどの向きであるか、下図を解答用紙に書き、これに合力のベクトルを図示せよ。



[II]

図のように、半径 a の無限に長い直線導線が z 軸に沿って存在し、その内部 ($r < a$) には一様な電流密度 $\vec{J} = J_0 \vec{e}_z$ が流れている (ここで、 $\vec{e}_r, \vec{e}_\phi, \vec{e}_z$ は円筒座標系 (r, ϕ, z) における半径方向、方位角方向、軸方向の単位ベクトルである)。一方、導線の外部 ($r > a$) には電流は存在しない。時間的に定常な系を考え、以下の問いに答えよ。



- 問1 導線の内部 ($r < a$) および外部 ($r > a$) における磁場の強さ $\vec{H}(r)$ を求めよ。
- 問2 導線内部には、一定の電場 $\vec{E} = E_0 \vec{e}_z$ が生じているとする (E_0 は定数)。導線外部の電場は無視できるものとする。ポインティングベクトルは、 $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$ で与えられる。この式を用いて、導線表面 ($r = a$) におけるポインティングベクトル $\vec{S}$ を求めよ。

次ページに続く

[II] の続き

- 問3 ポインティングベクトル $\vec{S}$ は、単位時間あたり単位面積を通過する電磁場のエネルギー流束 (すなわち、エネルギーの流れの密度) を表す。このベクトルを用いて、導線の表面から内部に流れ込む電磁場のエネルギーを、単位時間、導線の単位長さあたりで求めよ。
- 問4 導線内部の電場 $\vec{E}$ と電流密度 $\vec{J}$ の関係はオームの法則 $\vec{J} = \sigma \vec{E}$ (σ : 電気伝導率) に従う。
- (a) J_0 および E_0 の関係を求めよ。
- (b) 導線内部で発生するジュール熱の単位時間、導線の単位長さあたりの総和を計算し、問3の結果と一致することを示せ。

[III]

一辺の長さ L の十分大きな立方体 V の空洞の箱の中に存在する電磁波（光子）の状態について量子力学的に考察する。 $\hbar = \frac{h}{2\pi}$ (h : プランク定数), c を光速, k_B をボルツマン定数として, 以下の問いに答えよ。

問1 空洞内の光子の波動関数が $\varphi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) = A e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}}$ (A は定数) で表される状態を考える。ここで $\mathbf{r}$ は空間ベクトル $\mathbf{r} = (x, y, z)$, $\mathbf{k}$ は波数ベクトル $\mathbf{k} = (k_x, k_y, k_z)$ であり, 波動関数は次の周期境界条件を満たすものとする。

$$\varphi_{\mathbf{k}}(0, y, z) = \varphi_{\mathbf{k}}(L, y, z), \quad \varphi_{\mathbf{k}}(x, 0, z) = \varphi_{\mathbf{k}}(x, L, z), \quad \varphi_{\mathbf{k}}(x, y, 0) = \varphi_{\mathbf{k}}(x, y, L)$$

- (a) k_x, k_y, k_z が $\frac{2\pi}{L}$ の整数倍の値をとることを示せ。
- (b) $\varphi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r})$ は運動量演算子 $\hat{\mathbf{p}} = (\hat{p}_x, \hat{p}_y, \hat{p}_z)$ の固有関数であることを示せ。またその固有値 $\mathbf{p} = (p_x, p_y, p_z)$ を求めよ。
- (c) 光量子説より, 1つの光子のエネルギーは $E = \hbar\omega$ で与えられる。 E を k を用いて表せ。ここで ω は光子の角振動数, $k = |\mathbf{k}| = \sqrt{k_x^2 + k_y^2 + k_z^2}$ である。
- (d) 次の積分を用いて, $\hat{\mathbf{p}}$ の異なる固有値に属する波動関数は直交することを示せ。

$$\iiint_V \varphi_{\mathbf{k}'}^*(\mathbf{r}) \varphi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) dx dy dz$$

問2 この箱が絶対温度 T の熱浴に接している場合を考える。空洞内には様々な振動数をもつ光子が存在し, 箱の壁との間で放射と吸収が繰り返され, 光子も同じ温度 T の熱平衡状態となる。これを空洞放射という。このとき, 空洞内において, エネルギー E の光子の数 (光子数) が n ($n = 0, 1, \dots$) である確率 $P(n)$ は

$$P(n) = \frac{e^{-\beta n E}}{Z}$$

で与えられる。ここで $\beta = \frac{1}{k_B T}$, $Z = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-\beta n E}$ である。

(a) エネルギー E の光子数の平均値 $\langle n \rangle$ が

$$\langle n \rangle = -\frac{1}{E} \frac{\partial \log Z}{\partial \beta}$$

で与えられることを示せ。

次ページに続く

[III] の続き

(b) エネルギー $E = \hbar\omega$ の光子数の平均値 $\langle n(\omega) \rangle$ を計算し, T, ω を用いて表せ。

(c) 角振動数が $\omega \sim \omega + d\omega$ の間にある光子の状態数を $D(\omega)d\omega$ とする。問 1 の結果を用いて振動モードの数 (k の場合の数) を計算することで状態数が求められる。光子が各振動モードに対し 2 つの独立な偏光成分を持つことに注意すると,

$$D(\omega)d\omega = \frac{L^3}{\pi^2 c^3} \omega^2 d\omega$$

となることが分かる。これを用いて, 角振動数が $\omega \sim \omega + d\omega$ の間にある空洞放射の単位体積当たりのエネルギー $u(\omega)d\omega$ と T, ω との間に成り立つ関係式 (プランクの放射公式) を導け。

問 3 次はこの箱の側面に小さな穴を開け, その穴からもれ出る空洞放射のエネルギーについて考察する。ただし穴は十分小さく系の熱平衡状態は保たれているとする。このとき, 穴からの放射は黒体放射として扱うことができる。

(a) 穴の面積を ΔS とする。角振動数が $\omega \sim \omega + d\omega$ の間にある光子について考えると, 穴からもれ出る単位時間当たりの空洞放射のエネルギーが

$$\frac{c}{4} u(\omega) d\omega \Delta S$$

となることを示せ。

(b) 前問の結果と積分公式 $\int_0^\infty \frac{x^3}{e^x - 1} dx = \frac{\pi^4}{15}$ を用いて, 温度 T の黒体の表面から, 単位面積・単位時間当たりに放射される全エネルギーを求めよ。