

平成29年度第2次募集
新潟大学大学院自然科学研究科博士前期課程入学者選抜試験問題

一般入試

数理物質科学専攻
物理学

A1

専門科目（物理学）

注意事項

- 1 この問題冊子は、試験開始の合図があるまで開いてはならない。
- 2 問題冊子は、表紙を含めて全部で7ページある。
- 3 解答は、すべて解答用紙の指定された箇所に記入すること。
- 4 受験番号は、各解答用紙の指定された箇所に必ず記入すること。
- 5 解答時間は、180分である。
- 6 下書きは、問題冊子の余白を使用すること。

[1]

中心力場の中で平面運動する質点のラグランジアン L が、次のように与えられて
いる。

$$L = \frac{1}{2}m\left(\dot{r}^2 + r^2\dot{\phi}^2\right) - \frac{a}{r}, \quad (0 \leq r < \infty, 0 \leq \phi < 2\pi)$$

ここで、 m は質点の質量、 a は負の定数である。また、一般化座標の組 (r, ϕ) は、平面
極座標における質点の位置を表し、 \dot{r} と $\dot{\phi}$ はそれぞれ、 r と ϕ の時間 t に関する微分で
ある。

- (1) r と ϕ に共役な一般化運動量 p_r と p_ϕ をそれぞれ求めよ。
- (2) 質点のハミルトニアン H を求めよ。
- (3) r と ϕ に対するラグランジュの運動方程式をそれぞれ求めよ。

次に $t > 0$ において、 $r(t) = At^\lambda$ と $\dot{\phi}(t) = 0$ が問(3)で求めたラグランジュの運動
方程式の解になる場合を考える。ここで、 A と λ は適当な実定数である。

- (4) A と λ をそれぞれ求めよ。
- (5) 質点のエネルギー E を求め、 E が一定となることを確かめよ。

[2]

I. 図1のように、円形回路の中心を点Oとし、その点を通り回路に垂直な直線L上の点Pに生じる磁場を考える。OP間の距離はx、円形回路の半径はaであり、回路に流れる電流の大きさはIである。円形回路の微小部分 Δs を流れる電流によって距離R離れた直線L上の点に生じる磁場の大きさが $\Delta H = \frac{I\Delta s}{4\pi R^2}$ で与えられることを用いて、以下の問いに答えよ。

- (1) 円形回路の微小部分 Δs に流れる電流によって点Pに生じる磁場について、直線Lに垂直な成分 ΔH_{\perp} と平行な成分 ΔH_{\parallel} の大きさをそれぞれ求めよ。
- (2) 円形回路に流れる電流によって点Pに生じる磁場の大きさが以下のように表されることを示せ。

$$H = \frac{Ia^2}{2(a^2 + x^2)^{3/2}}$$

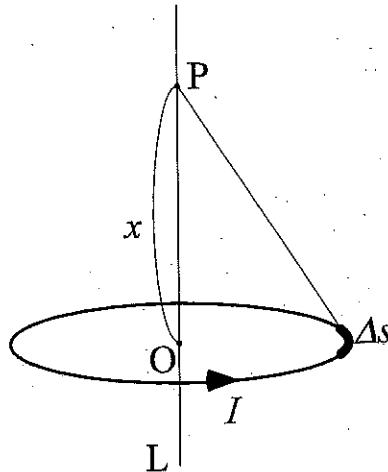


図1

II. 長さ ℓ のソレノイドコイルに大きさ I の電流を流したときの中心軸上に生じる磁場について考える。コイルの中心軸に垂直な断面は半径 a の円形であり、単位長あたりの巻き数を n とする。図 2 のように、コイルの中心軸上に原点を O とする座標軸をとり、コイルの端点の座標を $-\ell/2$ および $\ell/2$ とする。また、コイルの導線上に点 Q 、中心軸上に点 P をとり、それらの座標をそれぞれ x, X とする。コイルに流れる電流の向きが図 2 に示される通りとして、以下の問い合わせに答えよ。

- (1) 点 Q を含む微小幅 Δx をもつコイルの環状部分に流れる電流によって点 P に生じる磁場の大きさ ΔH を求めよ。
- (2) 図 2 のように座標軸と直線 PQ のなす角を θ とするとき、 $\cot \theta$ を a, x, X を用いて表せ。
- (3) ΔH をコイル全長にわたって積分することで、中心軸上の磁場を求めることができる。図 2 のようにコイルのそれぞれの端点と点 P を結んだ直線と座標軸がなす角を θ_1, θ_2 とするとき、コイルによって点 P に生じる磁場の大きさ H が以下のように表されることを示せ。

$$H = \frac{nI}{2} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

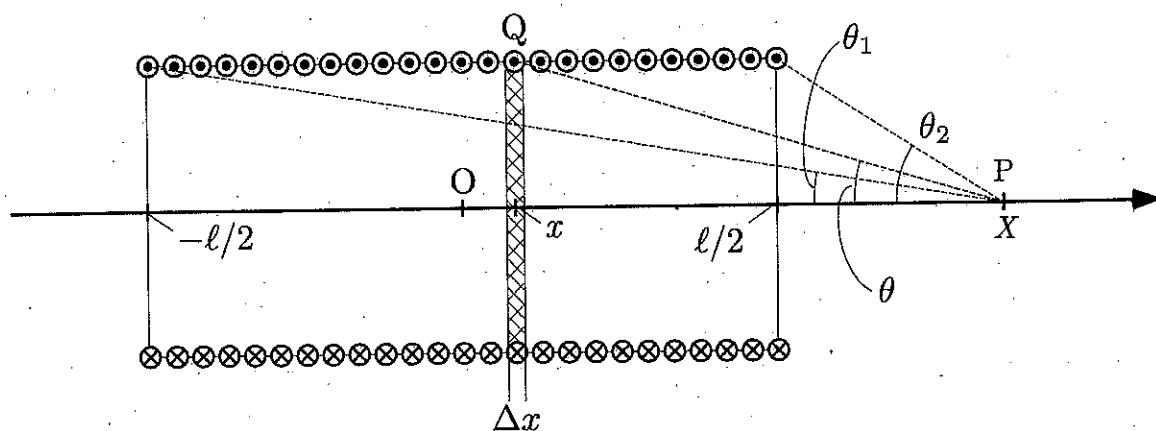


図 2

[3]

結晶の表面上に N 個の格子点があり、そこに結晶と同種の粒子が自由に吸着したり離れたりしている。各格子点に吸着している粒子数を m 、そのときの格子点のエネルギーを $E(m)$ とする。ここでは、粒子数は $m = 0, 1$ のみをとることができ、エネルギーは周りの格子点とは独立に $E(0) = 0$ および $E(1) = \epsilon$ であるとする。いま、この結晶表面の粒子系が温度 T の熱平衡状態となっている場合を考える。ただし、粒子に対する化学ポテンシャルはゼロであると仮定する。ボルツマン定数を k_B として、以下の問いに答えよ。

- (1) 結晶表面の粒子系に対する分配関数と自由エネルギーを求めよ。
- (2) 全エネルギーおよび吸着している全粒子数の期待値を求めよ。
- (3) 比熱を求め、その温度変化の概形を図示せよ。

次に、格子点上に粒子が 1 個まで吸着できるだけでなく、その格子点上の結晶の粒子が 1 個まで抜けられる場合を考える。すなわち、各格子点の粒子数が $m = -1, 0, 1$ をとりうるとする。また、各格子点のエネルギーは、 $m = 0$ のとき $E(0) = 0$ であり、 $m = \pm 1$ のとき $E(\pm 1) = \epsilon$ であるとする。

- (4) 結晶表面の粒子系に対する分配関数を求めよ。
- (5) 1 格子点あたりのエネルギーの期待値を求めよ。
- (6) 1 格子点あたりの粒子数の期待値 $\langle m \rangle$ とそのゆらぎ $\langle (m - \langle m \rangle)^2 \rangle$ を求めよ。

[4]

質量 m の一次元調和振動子を考える。振動子の変位を x , 振動の角振動数を ω とする
と, 力のポテンシャルは次式で与えられる。

$$V(x) = \frac{1}{2} m\omega^2 x^2$$

プランク定数 \hbar に対して $\hbar = h/2\pi$ として, 以下の問い合わせに答えよ。

- (1) この振動子の定常状態を表す x 表示の波動関数を $\psi(x)$, 定常状態のエネルギーを E とする。運動量演算子 \hat{p} に対して, $\hat{p}\psi(x)$ を x に関する微分を用いて書け。また, $\psi(x)$ が満たすシュレーディンガー方程式を書け。

以下では, 振動子が基底状態にある場合を考える。その波動関数を $\phi_0(x)$, エネルギー固有値を E_0 とする。問(1)のシュレーディンガー方程式を書き換えると, 波動関数 $\phi_0(x)$ は次の微分方程式を満たすことがわかる。

$$\left[-\frac{1}{2} \lambda^2 \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} \frac{x^2}{\lambda^2} \right] \phi_0(x) = \left(\frac{E_0}{\hbar\omega} \right) \phi_0(x)$$

ここで, λ は長さの次元をもつ正の定数である。

- (2) 質量, 長さ, 時間の次元をそれぞれ M , L , T で表すとき, 運動量 p およびエネルギー E の次元は, それぞれ $[p] = MLT^{-1}$ および $[E] = ML^2T^{-2}$ と表される。
- (a) これに習って, \hbar の次元を答えよ。
 - (b) 定数 $\hbar\omega$ がエネルギーの次元を持つことを示せ。
 - (c) 長さの次元をもつ定数 λ を \hbar , m , ω を用いて表せ。

基底状態の波動関数 $\phi_0(x)$ を、正の定数 N および a を用いて、次の形に仮定する。

$$\phi_0(x) = \frac{1}{\sqrt{N}} e^{-\frac{a}{2}x^2}$$

- (3) この形の $\phi_0(x)$ が解であるためには、 $\phi_0(x)$ を上記の微分方程式に代入したとき、
 x のべきごとに方程式が成り立つ必要がある。
- (a) このことから、定数 a が $1/\lambda^2$ に等しいことを示せ。
- (b) エネルギー固有値 E_0 を求めよ。
- (4) 規格化条件から、定数 N を決定せよ。必要ならば、下に示された積分公式を用いてよい。
- (5) 基底状態 ϕ_0 において、運動エネルギーの期待値 $\langle \hat{p}^2/2m \rangle$ とポテンシャルエネルギーの期待値 $\langle V \rangle$ の和は E_0 に等しい。両者のいずれか一方を計算し、関係式

$$\left\langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \right\rangle = \langle V \rangle = \frac{1}{2} E_0$$

を示せ。必要ならば、下に示された積分公式を用いてよい。

積分公式

$$I(a) \equiv \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ax^2} = a^{-\frac{1}{2}}$$

$$\frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx x^2 e^{-ax^2} = -\frac{d}{da} I(a)$$