

物性物理科学 I

注意：問題 1 から 4 までの各問に解答し、各問題の答えを別々の解答用紙に記入すること。1 つの問題の解答が解答用紙 2 枚にわたるときは、2 枚目にも問題の番号を書き、2 枚目であることを明示すること。

問題 1

図 1 のように質量がない長さ ℓ の糸の先に質量 m の質点が固定されている。糸の他端は原点 O で固定されており、糸はたるまないものとする。重力は下向き (z が負の方向) に作用し、重力加速度の大きさを g とする。この質点の運動を解析しよう。

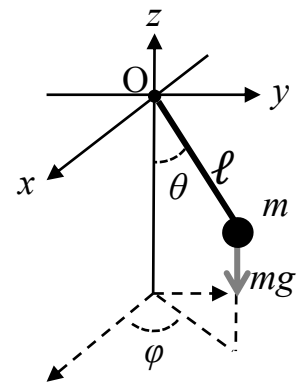


図 1

[1] 図 1 のように設定した直交座標系 (xyz 座標系) でのラグランジアンを書き下せ。

[2] ラグランジュの未定係数法を用いて x, y, z それぞれの座標についての運動方程式を立てよ。ただし未定係数は λ とし、未知数と方程式の数を一致させることに留意せよ。

[3] 質点の位置は r, θ, φ を座標とする球座標系で指定することもできる。球座標系でラグランジアンを書き、オイラー・ラグランジュの運動方程式から、図中に示される θ, φ それぞれについての運動方程式を求めよ。

[4] この系の循環座標を指摘し、保存量を具体的に示せ。

[5] θ が一定値 θ_1 となって質点が運動するために与えるべき φ 方向の初速度を求めよ。

[6] θ が一定値 θ_1 となって質点が運動する条件で、設問[2]で求めた運動方程式に現れた λ の具体的な表式を求め、運動方程式中の λ を含む項の物理的意味を述べよ。ただし、上記条件における φ 方向の角速度を ω_0 とする。必要であれば解答に ω_0 を用いて良い。

[7] 設問[6]に記載した条件のときの質点の z 座標を求め、 ω_0 を用いて書け。

[8] 設問[6]に記載した条件で運動している質点に θ 方向の微小な撃力を加えた後の運動を調べよ。なお、 $|\alpha| \ll 1$ のとき $\sin \alpha \simeq \alpha$, $\cos \alpha \simeq 1$ の近似式が成り立つとして良い。また、必要であれば解答に ω_0 を用いて良い。

問題 2

図 2 のような電気抵抗 R の抵抗と自己インダクタンス L のコイルからなる回路があり、スイッチ S を a 側に入れることで起電力 ϕ の電池とつなぐことも、b 側に切り替えて短絡させることもできる。

まず時刻 $t = 0$ のとき、スイッチ S を a 側に入れた。時刻 $t = 0$ で電流は流れていなかったとし、以下の問いに答えよ。

- [1] t 秒後に回路を流れている電流を求めよ。
- [2] t 秒経過するまでの間に電池のする仕事 W および抵抗に発生するジュール熱 J を求めよ。
- [3] 設問[2]において求めた W と J の差 ($W - J$) はエネルギー保存の観点から何を意味しているか答えよ。
- [4] その後十分に時間が経過し、回路に定常電流 I_0 が流れるようになった。その値 I_0 を求めよ。
- [5] この定常値 I_0 にできるだけ速く近づくようにするには R や L の値がどのようなものであったらよいか答えよ。

次に、スイッチ S を b 側に切り替えた。この時刻を新たに $t' = 0$ とする。設問[4]で求めた定常電流 I_0 が時刻 $t' = 0$ において回路に流れていたとして、以下の問いに答えよ。

- [6] 時刻 t' (ただし $t' > 0$) において流れている電流を求めよ。
- [7] 設問[6]のとき十分に時間が経過し、回路に流れていた定常電流が消えるまでの間に抵抗に発生するジュール熱 J' を求めよ。またこの J' に相当するエネルギーは、もともとどこにどのように蓄えられていたものか答えよ。

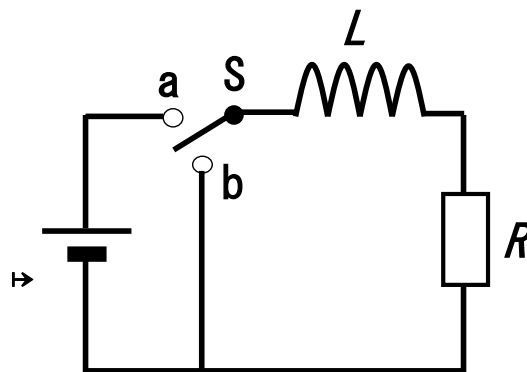


図 2

問題 3

図 3 に示すように、粒子の一次元の量子力学的運動を考える。質量 m の粒子がエネルギー E をもって、ポテンシャル障壁に $x < 0$ の領域から x の正方向に入射する。 d および V_0 を正定数として、粒子が感じるポテンシャル $V(x)$ は以下の通りとする。

$$V(x) = \begin{cases} 0 & (x \leq 0) & \text{--- 領域 I} \\ V_0 & (0 < x < d) & \text{--- 領域 II} \\ 0 & (x \geq d) & \text{--- 領域 III} \end{cases}$$

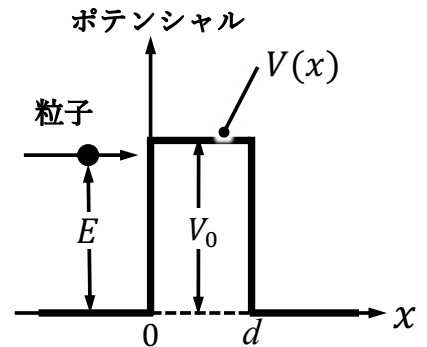


図 3

\hbar をプランク定数 h を 2π で割った定数として、以下の問いに答えよ。

- [1] 領域 I, II, III において、波動関数を $\psi(x)$ として時間に依存しないシュレディンガー方程式を書け。
- [2] $x = 0$ および $x = d$ において、設問[1]の $\psi(x)$ が満たすべき条件を示せ。ただし、領域 I, II, III において、 $\psi(x)$ をそれぞれ $\psi_I(x)$, $\psi_{II}(x)$, $\psi_{III}(x)$ とあらわして良い。
- [3] $E < V_0$ のとき、粒子が障壁で反射されて x の負方向へ進む確率 R , および透過して領域 III に存在する確率 T を、それぞれ計算せよ。
- [4] $E < V_0$ のとき、ポテンシャル障壁の幅 d が、侵入する粒子の量子力学的な波長に比して十分に厚いとき、透過率 T は、近似的に $\exp\left\{-\frac{2d}{\hbar}\sqrt{2m(V_0 - E)}\right\}$ に比例することを示せ。
- [5] 設問[4]の結果は $E < V_0$ の場合でも、有限の確率で粒子がポテンシャル障壁をすり抜けられることを示している。この効果をなんと呼ぶか答えよ。

金属表面に強い電界が加わると、電子が真空中に放出される現象を電界放出と言う。この現象を考察しよう。金属の表面に一樣な電界 F を印加することにより、図 4 で示した様に、表面 ($x = 0$) でのポテンシャル (大きさ: V_0) によって金属内に閉じ込められた電子が感じるポテンシャル障壁の幅を薄く変化させることができる。電子が感じるポテンシャル $V(x)$ は、金属内部 ($x < 0$) と金属外部 ($x \geq 0$) で異なり、正の定数 e を電気素量として、

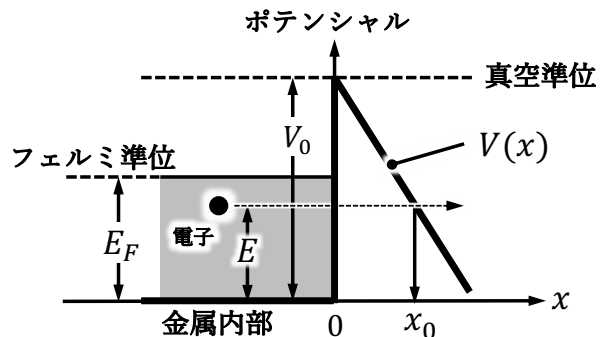


図 4

(次ページにつづく)

問題 3 のつづき

$$V(x) = \begin{cases} 0 & (x < 0) \\ V_0 - eFx & (x \geq 0) \end{cases} \quad \text{とあらわすことができる.}$$

強い電界 F を印加することにより、金属内の電子は、設問[5]で述べた効果により、金属の外に飛び出すであろう。エネルギー E を持つ電子の透過率 T' は、設問[4]の結果を拡張することにより、 $T' = \exp\{-\frac{2}{\hbar} \int_0^{x_0} \sqrt{2m(V(x) - E)} dx\}$ と近似できる。ここで x_0 は電子がポテンシャル障壁を抜けだす位置である。また図 4 中の E_F はフェルミ準位を示す。

- [6] 金属内で最も外に飛び出しやすい電子について、その x_0 を F , E_F , V_0 などを用いて表せ。
- [7] 最も外に飛び出しやすい電子の透過率 T' を印加電界 F の関数として示せ。
- [8] フェルミ準位から真空準位までの高さが 4.0 eV である金属に対して、電子の電界放出を誘起するにはどの程度の電界の大きさが必要か検討せよ。必要であれば次の物理定数： $\hbar \approx 1.0 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$ 、電子の質量 $m \approx 9.0 \times 10^{-31} \text{ kg}$ 、電気素量 $e \approx 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$ 、および $\sqrt{2} \approx 1.4$ 、 $\sqrt{5} \approx 2.2$ を用い、透過率 $T' = 0.4$ ($\approx \exp(-1)$) 程度を電子が外部に放出される目安として良い。

問題 4

N 個の独立した粒子からなる孤立系の熱平衡状態を考える。各々の粒子は、 $-\epsilon_0$ と ϵ_0 の 2 つのエネルギー状態しかとりえないとする。 ϵ_0 のエネルギー状態にある粒子数から $-\epsilon_0$ にある粒子数を差し引いた数を M と書くと、全粒子のエネルギー ϵ は $\epsilon = M\epsilon_0$ である。ここで、 ϵ_0 は正の実定数である。

次の問に答えよ。ただし、ボルツマン定数は k と書くこと。

[1] 状態の数 W_M を M, N をもちいて表せ。

[2] 系のエントロピー S を k, M, N をもちいて表せ。

なお、Stirling の近似、 $\log n! \approx n \log n - n$ 、を使ってよい。

[3] 前問 [2] で求めたエントロピー S の表式に含まれる M が熱力学的平均値 $\langle M \rangle$ に等しいとき、温度を T として、逆温度 $\beta = \frac{1}{kT}$ と S との間に $\beta = \frac{1}{k} \frac{\partial S}{\partial E}$ という関係が成り立つ。ただし、 E は内部エネルギー、すなわち ϵ の熱力学的平均値である。
 β を $\epsilon_0, \langle M \rangle, N$ をもちいて表せ。

[4] 統計力学的な“負の温度”領域を考えない条件で $\langle M \rangle$ の取り得る範囲を示せ。

[5] 内部エネルギー E を ϵ_0, N, β をもちいて表せ。

[6] 比熱 C を ϵ_0, k, N, β をもちいて表せ。

[7] 前問 [6] の比熱 C の温度依存性のグラフを描け。ただし概形でよい。

また、ある物質の比熱の温度依存性の測定結果において、ここで議論したモデルが適用できると考えられた場合、データからなにを読み取ることが可能か、簡単に説明せよ。(30 文字程度)