物理学科 学生出版会 1993 年度 教育 数学 1

1993年度 入学試験 一般教育科目(英語なし)

教育 数学

1. 平面上の次の関数について以下の設問に答えよ。

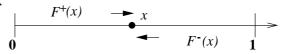
$$f(x, y) = (x^4 - y^2) \exp(-r^4), \qquad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

- (i) 最大値と最小値の存在を示し、これらを求めよ。
- (ii) 次の積分を求めよ。

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(x, y) \, dx dy$$

2. x 軸上の区間 [0,1] を図のように x 軸の正方向と負方向に進む粒子群がある。位置 x でのそれぞれの群の流量を $F^+(x)$ (個/秒) および $F^-(x)$ (個/秒) とする。ある群の流量が F であるとき、距離 ds を進む間に Fds (個/秒)の粒子が x 軸を構成する格子と衝突する。衝突するたびに粒子群の一部は確率 a で消滅し、残りは進行方向および反対方向に確率 f と b で散乱される。すなわち、a+b+f=1 である。

ただし粒子の速さはすべて同じで、散乱の際にも粒子の速さは変化しないものとする。また格子点は一様で十分数が多いので、x軸は連続体とみなして良い。このとき、次の設問に答えよ。 0



- (i) 流量 $F^+(x)$ と $F^-(x)$ を支配する x についての一階連立微分方程式を導け。
- (ii) 次の行列の固有値および固有ベクトルを求めよ。ただし、固有ベクトルの第一成分は 1、また、 $\alpha>\beta>0$ とする。

$$A = \begin{pmatrix} -\alpha & +\beta \\ -\beta & +\alpha \end{pmatrix}$$

- (iii) (ii) の結果を利用して (i) の方程式系を解け。ただし、境界条件として粒子は x=0 で区間に流量 1 個 / 秒で流入しており、また、x=1 で区間に流入する粒子は無いとする。さらに a,b>0 とする。
- 3. 正の整数 N の分割数 P(N)、すなわち N を N 以下の正の整数の和で表す場合の数を考える。例えば、N=3 のとき、N=3=2+1=1+1+1 であるから、P(3)=3 である。また、P(0)=1 と約束する。このとき次の設問に答えよ。
 - (i) P(4), P(5) を求めよ。
 - (ii) 負でない整数 n を正の整数 m 以下の正の整数の和で表す場合の数を p(n,m) と書く。ただし p(0,m)=1 と 約束する。この時分割に現れる最大数に着目して p(n,m) を p(n',m'), $n' < n,m' \le m$ を用いて表しなさい。
 - (iii) (ii) の結果を用いて P(8) を求めよ。

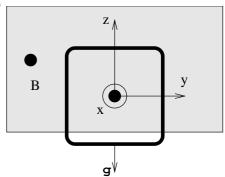
(iv) 問題とする場合の数 q(n) を係数とする、べき級数 $h(x) = \sum_{n=0}^{\infty} q(n)x^n$ を q(n) の母関数という。例えば、p(n,2) に対する母関数は

$$\sum_{n=0}^{\infty} p(n,2)x^n = (1+x^1+x^{1+1}+\cdots)(1+x^2+x^{2+2}+\cdots)$$

で与えられる。これを参考にして P(N) の母関数 $g(x)=\sum_{n=0}^{\infty}P(n)x^n$ を $g(x)=\prod_{k=0}^{\infty}\frac{1}{f_k(x)}$ の形で与える多項式 $f_k(k)$ を求めよ。

教育 物理

- 1. 質量 M、半径 R の一様な円盤が、傾斜角 θ の坂をすべらずに転がり落ちる運動を考える。斜面に沿って x 軸 をとり、重力加速度を g、ころがりまさつ力を F として次の問に答えよ。
 - (i) 円盤重心の *x* 方向の運動方程式を示せ。
 - (ii) 円盤の回転軸まわりの慣性モーメントIを求め、回転に関する運動方程式を示せ。
 - (iii) x 方向の速度 v と、回転角速度 ω の関係を示せ。
 - (iv) 以上の関係を整理して、x方向の加速度が、まさつがなかった場合の何倍になっているのかを求めよ。
- 2. 図に示すように金属線で出来た正方形のループが $_{17}$ 面内にある。ループの上半分に強さ $_{17}$ の一様磁場が \mathcal{L} ループ面と垂直(x)軸方向)にかかっており、また、ループは下方に重力を受けているものとする。 ループの一辺の長さを L[m]、金属線の断面積を $s[m^2]$ 、金属の密度を $d[kg/m^3]$ 、金属の抵抗率を $\rho[\Omega m]$ 、重 力加速度を $g[m/s^2]$ として、以下の問に答えよ。ただし、空気の抵抗は無視し、ループが回転してしまうこと は無いものとする。また、ループは十分に大きいとして、ループ全体が磁場の外に出てしまう場合を考慮する 必要はない。
 - (i) ループが速度 v で落下しているとき、ループに流れる電流 I の 向きを図示し、その大きさを求めよ。
 - (ii) ループにながれる電流と磁場 B とによってループが受けるロー レンツカ F の方向を図示し、その大きさを求めよ。
 - (iii) ループの落下運動をあらわす運動方程式を書き下せ。
 - (iv) ループの初速を 0 として落下速度 ν を時間の関数として求め、 v の変化の様子をグラフに示せ。



3. 圧力 p と単位体積あたりの内部エネルギー u の間に

$$p = \frac{1}{3}u$$

の関係が成り立つ気体がある(光子気体), u = u(T) が温度 T のみの関数であるとして、その関数形を求めた い。以下の問に答えよ。

- (i) 断熱過程において圧力 p と体積 V の間に $pV^{4/3} = -$ 定 の関係が成り立つことを示せ。
- (ii) 四つの状態 A,B,C,D を通り、等温膨張 $(A \rightarrow B)$ 、断熱膨張 $(B \rightarrow C)$ 、等温圧縮 $(C \rightarrow D)$ 、断熱圧縮 (D o A) という四つの準静的過程からなる可逆サイクルを考える。このサイクルの p = V 図の概略を描 け。但し、状態 A, B, C, D における体積をそれぞれ V_A, V_B, V_C

 V_D とし、等温過程 $A \to B$ 及び $C \to D$ における温度をそれぞれ T_1 及び T_2 とする。

- (iii) 上記のサイクルで、等温過程 $A \rightarrow B$ 及び $C \rightarrow D$ の間に吸収する熱量をそれぞれ O_1 及び O_2 とするとき、 Q_1, Q_2 を求めよ。
- (iv) このサイクルが可逆であることを用いて

$$\frac{u(T_1)^{1/4}}{T_1} = \frac{u(T_2)^{1/4}}{T_2}$$

が成り立つことを示せ。

[参考:これにより、Stefan-Boltzmann の法則 $u(T) = \sigma T^4$ (σ は定数)が得られる。]

教育 数学 解答

1. (i) この関数 f には特異点はなく、また $r\to\infty$ で $f\to0$ に収束する。f は有限の領域 (\mathbf{R}^2) に正負の値を持つので f は \mathbf{R}^2 上に最大値、最小値を持つ。

さて、 ${f R}^2$ は開集合なので、連続微分可能な関数 f がある点で最大値または最小値をとるためには、その点で、

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial y} = 0$$

となることが必要条件である。具体的に書き下すと、

$$+x[x^2 - (x^4 - y^2)(x^2 + y^2)] = 0 \cdots (1)$$

$$-y[1+2(x^4-y^2)(x^2+y^2)]=0 \cdots (2)$$

となる

f が最大値を取るのは明らかに f が正の時であり、その時には $(x^4 - y^2) > 0$ なので式 (2) が満たされるためには y = 0 となることがわかる。これを式 (1) に代入すると、

$$4x^3(1-x^4)=0$$
 $\therefore x=+1,0,-1$

が得られる。この時の f の値は

$$f(1,0) = f(-1,0) = \frac{1}{\rho}$$
 $f(0,0) = 0$

なので、最大値は、

$$f(1,0) = f(-1,0) = \frac{1}{e}$$

である。

同様にして最小値を求めると、最小値は明らかに負なので $(x^4-y^2)<0$ なので式 (1) が満たされるためには x=0 となることがわかる。これを式 (2) に代入すると、

$$2y(2y^4 - 1) = 0$$
 $\therefore y = 0, \pm \frac{1}{\sqrt[4]{2}}$

が得られる。この時の f の値は

$$f\left(0, +\frac{1}{\sqrt[4]{2}}\right) = f\left(0, -\frac{1}{\sqrt[4]{2}}\right) = -\frac{1}{\sqrt{2}}e^{-\frac{1}{2}}$$
 $f(0, 0) = 0$

なので、最小値は、

$$f(0, +\frac{1}{\sqrt[4]{2}}) = f(0, -\frac{1}{\sqrt[4]{2}}) = -\frac{1}{\sqrt{2}}e^{-\frac{1}{2}}$$

である。

(ii) 与式を極座標の積分に直すと、

$$I = \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \left(r^5 \cos^4 \theta - r^3 \sin^2 \theta \right) e^{-r^4} dr d\theta$$

となる。 θ による積分は、

$$\int_0^{2\pi} \cos^4 \theta d\theta = \int_0^{2\pi} \left(\frac{1}{4} + \frac{1}{2} \cos 2\theta + \frac{1}{8} + \frac{1}{8} \cos 4\theta \right) d\theta = \frac{3\pi}{4}$$
$$\int_0^{2\pi} \sin^2 \theta d\theta = \int_0^{2\pi} \left(\frac{1 - \cos 2\theta}{2} \right) d\theta = \pi$$

となる。r の積分は、 $r^2 = t$ と変数変換して

$$I = \pi \int_0^\infty \left(\frac{3}{8} t^2 - \frac{1}{2} t \right) e^{-t^2} dt = \frac{3\pi^{\frac{3}{2}}}{32} - \frac{\pi}{4}$$

と求まる。

2. (i) 正の方向に進む粒子は、dx 進む間に、 $(a+b)F^+dx$ 個が散乱によって失われ、 bF^-dx 個が、負方向に進む 粒子からの散乱によって生じる。負方向に進む粒子は -dx 進む間に同様の収支があるので結局

$$+\frac{dF^{+}}{dx} = -(a+b)F^{+} + bF^{-}$$
$$-\frac{dF^{-}}{dx} = -(a+b)F^{-} + bF^{+}$$

となる。

(ii) 固有値 λ は

$$(-\alpha - \lambda)(\alpha - \lambda) + \beta^2 = \lambda^2 - \alpha^2 + \beta^2 = 0 \qquad \qquad \therefore \quad \lambda^{\pm} = \pm \sqrt{\alpha^2 - \beta^2}$$

となる。それぞれに対応する固有ベクトルの第2成分を γ^{\pm} とすれば、

$$\begin{pmatrix} -\alpha & +\beta \\ -\beta & +\alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ \gamma^{\pm} \end{pmatrix} = \pm \sqrt{\alpha^2 - \beta^2} \begin{pmatrix} 1 \\ \gamma^{\pm} \end{pmatrix}$$

となるので、

$$\gamma^{\pm} = \frac{\alpha \pm \sqrt{\alpha^2 - \beta^2}}{\beta}$$

が得られる。よって固有ベクトルは、

$$\begin{pmatrix} 1 \\ (\alpha + \sqrt{\alpha^2 - \beta^2})/\beta \end{pmatrix}, \qquad \begin{pmatrix} 1 \\ (\alpha - \sqrt{\alpha^2 - \beta^2})/\beta \end{pmatrix}$$

となる。ただし、複号の順序は、固有値と固有ベクトルのそれぞれで一致している。

(iii) $\alpha = a + b, \beta = b$ とすれば、(i) の方程式は、

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \begin{pmatrix} F^+ \\ F^- \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\alpha & +\beta \\ -\beta & +\alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} F^+ \\ F^- \end{pmatrix}$$

となる。この行列を対角化するために、

$$\begin{pmatrix} F^+ \\ F^- \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ \gamma^+ & \gamma^- \end{pmatrix} \begin{pmatrix} F^{+\prime} \\ F^{-\prime} \end{pmatrix}$$

で変換すると

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \begin{pmatrix} F^{+\prime} \\ F^{-\prime} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \lambda^{+} & 0 \\ 0 & \lambda^{-} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} F^{+\prime} \\ F^{-\prime} \end{pmatrix}$$

となる。よってこの解は

$$F^{+\prime}(x) = A^{+}e^{\lambda^{+}x}$$
 $F^{-\prime}(x) = A^{-}e^{\lambda^{-}x}$

であり、変換して

$$F^{+}(x) = A^{+}e^{\lambda^{+}x} + A^{-}e^{\lambda^{-}x}$$
$$F^{-}(x) = A^{+}\gamma^{+}e^{\lambda^{+}x} + A^{-}\gamma^{-}e^{\lambda^{-}x}$$

となる。境界条件 $F^+(0)=1,F^-(1)=0$ を用いて未定係数 A^+,A^- を定めて、さらに $\lambda^-=-\lambda^+\equiv\lambda,\ \gamma^+\gamma^-=1$ の関係を用いると、結局

$$F^{+}(x) = \frac{\gamma^{-}e^{\lambda^{-}+\lambda^{+}x} - \gamma^{+}e^{\lambda^{+}+\lambda^{-}x}}{\gamma^{-}e^{\lambda^{-}} - \gamma^{+}e^{\lambda^{+}}} = \frac{\gamma^{-}e^{-\lambda(1-x)} - \gamma^{+}e^{+\lambda(1-x)}}{\gamma^{-}e^{-\lambda} - \gamma^{+}e^{+\lambda}}$$

$$F^{-}(x) = \frac{\gamma^{+}\gamma^{-}e^{\lambda^{-}+\lambda^{+}x} - \gamma^{+}\gamma^{-}e^{\lambda^{+}+\lambda^{-}x}}{\gamma^{-}e^{\lambda^{-}} - \gamma^{+}e^{\lambda^{+}}} = \frac{e^{-\lambda(1-x)} - e^{+\lambda(1-x)}}{\gamma^{-}e^{-\lambda} - \gamma^{+}e^{+\lambda}}$$

となる。

- 3. (i) $4 = 1 + 1 + 1 + 1 = 2 + 1 + 1 = 3 + 1 = 2 + 2 \, \text{ths}, P(4) = 5$ $5 = 1 + 1 + 1 + 1 + 1 = 2 + 1 + 1 + 1 = 3 + 1 + 1 = 4 + 1 = 2 + 2 + 1 = 3 + 2 \, \text{ths}, P(5) = 7$
 - (ii) p(n,m) は m 以下の数で n を分割する種類の数であるが、分割した項の中で一番大きい数が k であるような分割の種類の数は、残りの和が n-k で k 以下の数で分割する分割の種類の数 p(n-k.k) であるので、よって

$$p(n,m) = \sum_{k=1}^{m} p(n-k.k)$$

と表されることになる。

(iii) (ii) で得られた公式を使って順に計算していく。

$$p(8) = p(8,8)$$

$$= p(7,1) + p(6,2) + p(5,3) + p(4,4) + p(3,5) + p(2,6) + p(1,7) + p(0,8)$$

$$= 1 + \{p(5,1) + p(4,2)\} + \{p(4,1) + p(3,2) + p(2,3)\} + 5 + 3 + 2 + 1 + 1$$

$$= 1 + (1+3) + (1+2+2) + 5 + 3 + 2 + 1 + 1$$

$$= 22$$

(iv) 与えられている p(n,2) の母関数の右辺の表式を展開して、x の各次数ごとを眺めると

$$x^{0}: 1$$
 $x^{1}: x^{1}$
 $x^{2}: x^{2} + x^{1+1}$
 $x^{3}: x^{2+1} + x^{1+1+1}$

のようにxの指数は分割の仕方を示していることがわかる。

これをヒントに整数 n の一般の分割を考える。

整数 n の和分割で、整数 $m(m=[1,\infty))$ の数の項の数を a_m とと表すことにする。この分割を x の指数で示すと

$$x^n = x^{1a_1 + 2a_2 + 3a_3 + \cdots} = x^{1a_1} x^{2a_2} x^{3a_3} \cdots$$

となる。これを逆に考えると、任意の数の組 $\{a_m\}$ $(m=[1,\infty))$ は、上式で計算される n の分割の一例になっている。

ここで p(n,2) の例を思い出して

$$(1 + x + x^2 + \cdots)(1 + x^2 + x^4 + \cdots)(1 + x^3 + x^6 + \cdots)\cdots$$

という式を考える。これを展開するとxのn次の項の係数はnの分割の種類の数となっている。すなわち、これはP(n)の母関数である。

$$\sum_{n=0}^{\infty} P(n)x^n = (1+x+x^2+\cdots)(1+x^2+x^4+\cdots)(1+x^3+x^6+\cdots)\cdots$$
$$= \frac{1}{1-x} \frac{1}{1-x^2} \frac{1}{1-x^3} \cdots = \prod_{k=1}^{\infty} \frac{1}{1-x^k} = \prod_{k=0}^{\infty} \frac{1}{1-x^{k+1}}$$

となる。よって

$$f_k(x) = 1 - x^{k+1}$$

と求まる。

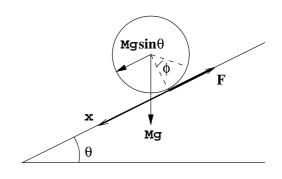
教育 物理 解答

- 1. 問題の状況は右図の様である。
 - (i) 重心の運動方程式は次の通りである。

$$M\ddot{x} = Mg\sin\theta - F$$

(ii) 円盤の密度を $\rho = M/\pi R^2$ として慣性モーメント I は

$$I = \int_0^R \rho r^2 \cdot 2\pi r \cdot dr = 2\pi \rho \frac{R^4}{4} = \frac{1}{2} M R^2$$



となる。回転の運動方程式は、図の反時計回りを回転角速度 ω の正の向きとして、

$$I\dot{\omega} = FR$$
 $\therefore \frac{1}{2}MR^2\dot{\omega} = FR$

(iii) すべりがないので明らかに次式が成り立つ。

$$v = R\omega$$

(iv) 前問での結果を総合して、摩擦力Fを消去すると、

$$\dot{v} = \frac{2}{3}g\sin\theta$$

を得る。摩擦があるときは摩擦がないときの 3 倍の加速度をもつことになる。

2. (i) ループを貫く磁束を Φ としたとき、起電力 V は Faraday の電磁誘導の法則より、

$$V = -\frac{\mathrm{d}\Phi}{\mathrm{d}t}$$

である。起電力の向きは磁場に対して右向きであるが、問題の図ではループの反時計回りである。 磁束の変化分はループのうちy軸と並行な上側の金属線が通過する磁束である。金属線の速度vが負の値であることに注意して $\mathrm{d}\Phi=BvL\mathrm{d}t$ よって起電力は

$$V = -BvL \quad (>0)$$

ループの抵抗 R は $R = \rho 4L/s$ と表される。流れる電流 I は

$$I = \frac{V}{R} = -\frac{Bsv}{4o} \quad (>0)$$

電流は図では反時計回りに流れる。

(ii) z軸に平行な線にかかる力は相殺し、z軸に垂直な線に働く力のみが残る。

$$F = IBL = -\frac{B^2 s L v}{4\rho}$$

この力は上向きである。

(iii) ループの質量 m は m=4Lsd と表される。運動方程式は

$$m\dot{v} = F - mg$$

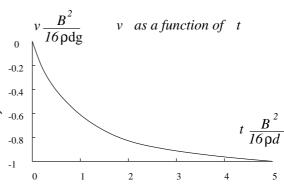
(iv) 前問で得られた運動方程式を整理して

$$\dot{v} = -\frac{B^2}{16\rho d}v - g$$

となる。これを初期条件 v(0) = 0 のもとで解くと、

$$v = \frac{16\rho dg}{B^2} \left[\exp\left(-\frac{B^2}{16\rho d}t\right) - 1 \right]$$

このνの時間変化は右図の様である。



3. (i) 全内部エネルギー U は

$$U = u(T) \times V = 3pV$$

$$\therefore dU = 3(pdV + Vdp)$$

断熱過程であるので

$$dU = dQ' - pdV = -pdV$$

よって、

$$4p dV + 3V dp = 0 \quad \rightarrow \quad \frac{4}{3} \frac{dV}{V} = -\frac{dp}{p} \quad \rightarrow \quad \frac{4}{3} \log V = -\log p + c$$

$$\therefore pV^{4/3} = \text{const}$$

- (ii) 等温過程で u(T) は一定なので p も一定となる。 p-V 図は右図の通り。
- (iii) 等温過程ではpが一定 dp=0なので

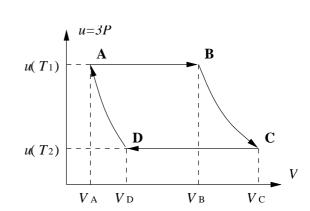
$$dU = 3pdV$$

となる。また流入する微小熱量を dQ'として

$$\mathrm{d}U = \mathrm{d}Q' - p\mathrm{d}V$$

よって

$$dQ' = 4pdV$$



これより流入する熱量は体積の差に比例することがわかる。熱量 Q_1,Q_2 は以下の通り。

$$Q_1 = \int_A^B dQ' = 4p(V_B - V_A) = \frac{4}{3}u(T_1)(V_B - V_A) > 0$$
 吸熱

$$Q_2 = \frac{4}{3}u(T_2)(V_D - V_C) < 0$$
 廃熱

(iv) 可逆なのでエントロピー収支は 0 である。すなわち、

$$\frac{Q_1}{T_1} + \frac{Q_2}{T_2} = 0$$

前問の結果を代入して

$$\frac{4}{3}\frac{u(T_1)(V_{\rm B} - V_{\rm A})}{T_1} + \frac{4}{3}\frac{u(T_2)(V_{\rm D} - V_{\rm C})}{T_2} = 0$$

設問(i)で示された定理から

$$u(T_1)V_{\rm A}^{4/3} = u(T_2)V_{\rm D}^{4/3}$$
 $u(T_1)V_{\rm B}^{4/3} = u(T_2)V_{\rm C}^{4/3}$

が得られ、これから $V_{\rm C}, V_{\rm D}$ を $V_{\rm A}, V_{\rm B}$ で表わしたものを代入すると

$$\frac{u(T_1)}{T_1} - \frac{u(T_2)}{T_2} \left(\frac{u(T_1)}{u(T_2)}\right)^{3/4} = 0$$

となり、これにより

$$\frac{u(T_1)^{1/4}}{T_1} = \frac{u(T_2)^{1/4}}{T_2}$$

が示される。