

数学IEレポート2

J4-210447 川村朋広

2023 年 1 月 24 日

問1

(a)

2次元平面上的放物線 $\mathbf{r} = (t, t^2)$ について、原点から $t = a$ までの距離を求めよ。

【解答】

求める長さを $L(a)$ とおくと、

$$\begin{aligned} L(a) &= \int_0^a \frac{d\mathbf{r}}{dt} dt \\ &= \int_0^a \sqrt{1 + \frac{dt^2}{dt}} dt \\ &= \int_0^a \sqrt{1 + 2t} dt \\ &= \left[\frac{1}{3} (1 + 2t)^{\frac{3}{2}} \right]_0^a \\ &= \frac{1}{3} \left\{ (1 + 2a)^{\frac{3}{2}} - 1 \right\} \end{aligned}$$

と求められる。

(b)

\mathbf{p} は定ベクトル、 $\mathbf{r} = (x, y, z)$ 、 $r = |\mathbf{r}|$ とし、3次元空間上のスカラー場

$$\phi(\mathbf{r}) = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{r^3}$$

の勾配が、次式で与えられることを示せ。

$$\text{grad}\phi = \frac{r^2\mathbf{p} - 3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5}$$

【証明】

\mathbf{p} の各成分を (p_x, p_y, p_z) とする。 $\phi(r)$ を x で微分した時を考える。

$$\begin{aligned}\frac{\partial \phi}{\partial x} &= \frac{\partial}{\partial x} \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} \\ &= \frac{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{3}{2}} \mathbf{p} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x} - \frac{3}{2}(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{1}{2}} 2x(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})}{(x^2 + y^2 + z^2)^3} \\ &= \frac{r^3 p_x - 3r(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})x}{r^6} \\ &= \frac{r^2 p_x - 3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})x}{r^5}\end{aligned}$$

となる。 y , z についても同様に微分すると

$$\begin{aligned}\frac{\partial \phi}{\partial y} &= \frac{r^2 p_y - 3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})y}{r^5} \\ \frac{\partial \phi}{\partial z} &= \frac{r^2 p_z - 3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})z}{r^5}\end{aligned}$$

が得られるので、題意の数式は示された。

(c)

3次元空間上の2つのベクトル場 $\mathbf{a}(\mathbf{r})$ 、 $\mathbf{b}(\mathbf{r})$ について以下の恒等式を示せ。

$$\text{rot}(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = -(\text{div} \mathbf{a})\mathbf{b} + (\text{div} \mathbf{b})\mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \nabla)\mathbf{b} + (\mathbf{b} \cdot \nabla)\mathbf{a}$$

【証明】

\mathbf{a} の各成分を (a_x, a_y, a_z) 、 \mathbf{b} の各成分を (b_x, b_y, b_z) とおく。

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = (a_y b_z - a_z b_y, a_z b_x - a_x b_z, a_x b_y - a_y b_x)$$

なので、 x 成分について

$$\begin{aligned}[\nabla \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b})]_x &= \frac{\partial}{\partial y}(a_x b_y - a_y b_x) - \frac{\partial}{\partial z}(a_z b_x - a_x b_z) \\ &= b_y \frac{\partial a_x}{\partial y} + a_x \frac{\partial b_y}{\partial y} - b_x \frac{\partial a_y}{\partial y} - a_y \frac{\partial b_x}{\partial y} - b_x \frac{\partial a_z}{\partial z} - a_z \frac{\partial b_x}{\partial z} + b_z \frac{\partial a_x}{\partial z} + a_x \frac{\partial b_z}{\partial z} \\ &= -\left(a_y \frac{\partial}{\partial y} + a_z \frac{\partial}{\partial z}\right) b_x + \left(a_y \frac{\partial}{\partial y} + a_z \frac{\partial}{\partial z}\right) a_x - \left(\frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z}\right) b_x + \left(\frac{\partial b_y}{\partial y} + \frac{\partial b_z}{\partial z}\right) a_x \\ &= -\left(a_x \frac{\partial}{\partial x} + a_y \frac{\partial}{\partial y} + a_z \frac{\partial}{\partial z}\right) b_x + \left(b_x \frac{\partial}{\partial x} + a_y \frac{\partial}{\partial y} + a_z \frac{\partial}{\partial z}\right) a_x \\ &\quad - \left(\frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z}\right) b_x + \left(\frac{\partial b_x}{\partial x} + \frac{\partial b_y}{\partial y} + \frac{\partial b_z}{\partial z}\right) a_x \\ &= [-(\text{div} \mathbf{a})\mathbf{b} + (\text{div} \mathbf{b})\mathbf{a} - (\mathbf{a} \cdot \nabla)\mathbf{b} + (\mathbf{b} \cdot \nabla)\mathbf{a}]_x\end{aligned}$$

y , z 成分においても同様に示せる。

(d)

ベクトル場 $\mathbf{a}(\mathbf{r}) = (y^2 z^3, 2xyz^3, 3xy^2 z^2)$ について、曲線 $C: \mathbf{r} = (t^2, t^4, t^6)$ に沿って $t = 0$ から $t = 1$ まで変化した際の線積分

$$\int_C \mathbf{a} \cdot d\mathbf{r}$$

を求めよ

【解答】

ベクトル場 $\mathbf{a}(\mathbf{r})$ をパラメータ t を用いて表すと

$$\mathbf{a}(t) = (t^{26}, 2t^{24}, 3t^{22})$$

となる。したがって、

$$\begin{aligned} \int_C \mathbf{a} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^1 \mathbf{a}(t) \cdot \frac{d\mathbf{r}}{dt} dt \\ &= \int_0^1 (2 + 8 + 18)t^{27} dt \\ &= \int_0^1 28t^{27} dt \\ &= [t^{28}]_0^1 \\ &= 1 \end{aligned}$$

と求まる。

(e)

2次元平面のベクトル場 $\mathbf{a} = \left(-\frac{y}{r^2}, \frac{x}{r^2}\right)$ [$r = |\mathbf{r}|, \mathbf{r} = (x, y)$]について原点を中心とする半径 R の円 C に沿って一周した線積分

$$\oint_C \mathbf{a} \cdot d\mathbf{r}$$

を、(1)直接求めるのと(2)グリーンの定理を用いるのでは結果が異なる。これを確かめ理由を考察せよ。

【解答】

$$x = R \cos \theta$$

$$y = R \sin \theta$$

とおく。

(1)直接求める場合

この時、 $r = R$ とする

$$\begin{aligned}
 \oint_C \mathbf{a} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^{2\pi} \mathbf{a} \cdot \frac{d\mathbf{r}}{d\theta} d\theta \\
 &= \int_0^{2\pi} \left(-\frac{\sin\theta}{\frac{\cos\theta}{R}} \right) \cdot \left(-R\sin\theta \right) d\theta \\
 &= \int_0^{2\pi} (\sin^2\theta + \cos^2\theta) d\theta \\
 &= \int_0^{2\pi} d\theta \\
 &= 2\pi
 \end{aligned}$$

(2) グリーンの定理を用いる場合

円 C の内部の領域を D とおく。

$$\begin{aligned}
 \oint_C \mathbf{a} \cdot d\mathbf{r} &= \oint_C \left(-\frac{y}{r^2} dx + \frac{x}{r^2} dy \right) \\
 &= \iint_D \left(\frac{\partial}{\partial x} \frac{x}{r^2} + \frac{\partial}{\partial y} \frac{y}{r^2} \right) dxdy \\
 &= \iint_D \left(\frac{r^2 - 2x^2}{r^4} + \frac{r^2 - 2y^2}{r^4} \right) dxdy \\
 &= \iint_D \left(\frac{2r^2 - 2(x^2 + y^2)}{r^4} \right) dxdy \\
 &= \iint_D \left(\frac{2r^2 - 2r^2}{r^4} \right) dxdy \\
 &= 0
 \end{aligned}$$

上記の2つの手法で結果が異なるのは、原点 $(0, 0) \in D$ において、被積分関数が連続でないからだといえる。

(f)

原点を中心とした、底面の半径1、高さ2の円柱に囲まれた領域を T とする。 T の境界 S に沿ったベクトル場 $\mathbf{a}(\mathbf{r}) = (xy^2, x^2y, y^2)$ の面積分

$$\iint_S \mathbf{a}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{S}$$

を考える。面積要素ベクトル $d\mathbf{S}$ は外向きにとる。

(f-1) 底面 $(x^2 + y^2 \leq 1, z = -1)$ での面積分をもとめよ。

(f-2) 側面 $(x^2 + y^2 = 1, -1 \leq z \leq 1)$ での面積分を求めよ。

(f-3) 3重積分

$$\iiint_T (\operatorname{div} \mathbf{a}) dv$$

を求め、ガウスの定理が成り立つことを確認せよ。

【解答】

(f-1)

ベクトル $\mathbf{r}_1 = (x, y, z) = (r \cos \theta, r \sin \theta, -1)$ とおく。このとき

$$\begin{aligned}\frac{\partial \mathbf{r}_1}{\partial r} &= \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix} \\ \frac{\partial \mathbf{r}_1}{\partial \theta} &= \begin{pmatrix} -r \sin \theta \\ r \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix}\end{aligned}$$

したがって、面積要素ベクトル $d\mathbf{S}$ は

$$\begin{aligned}d\mathbf{S} &= \left(\frac{\partial \mathbf{r}_1}{\partial r} \times \frac{\partial \mathbf{r}_1}{\partial \theta} \right) dr d\theta \\ &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ r \end{pmatrix} dr d\theta\end{aligned}$$

と求められる。向きを考慮すると、

$$d\mathbf{S} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -r \end{pmatrix} dr d\theta$$

である。

$$\begin{aligned}\iint_{x^2+y^2 \leq 1, z=-1} \mathbf{a}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{S} &= \iint_{0 \leq r \leq 1, 0 \leq \theta \leq 2\pi} \begin{pmatrix} r^3(\cos \theta \sin^2 \theta) \\ r^3(\cos^2 \theta \sin \theta) \\ r^2 \sin^2 \theta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -r \end{pmatrix} dr d\theta \\ &= \int_0^{2\pi} \sin^2 \theta d\theta \int_0^1 -r^3 dr \\ &= \int_0^{2\pi} \frac{1 - \cos 2\theta}{2} d\theta \int_0^1 -r^3 dr \\ &= -\frac{\pi}{4}\end{aligned}$$

(f-2)

ベクトル $\mathbf{r}_2 = (x, y, z) = (\cos \theta, \sin \theta, z)$ とおく。このとき

$$\begin{aligned}\frac{\partial \mathbf{r}_2}{\partial z} &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \\ \frac{\partial \mathbf{r}_2}{\partial \theta} &= \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix}\end{aligned}$$

となる。したがって、面積要素ベクトル $d\mathbf{S}$ は

$$\begin{aligned}d\mathbf{S} &= \left(\frac{\partial \mathbf{r}_2}{\partial z} \times \frac{\partial \mathbf{r}_2}{\partial \theta} \right) dz d\theta \\ &= \begin{pmatrix} -\cos \theta \\ -\sin \theta \\ 0 \end{pmatrix} dz d\theta\end{aligned}$$

外向き正より、

$$d\mathbf{S} = \begin{pmatrix} \cos\theta \\ \sin\theta \\ 0 \end{pmatrix} dz d\theta$$

以上より、

$$\begin{aligned} \iint_{x^2+y^2=1, -1 \leq z \leq 1} \mathbf{a}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{S} &= \iint_{-1 \leq z \leq 1, 0 \leq \theta \leq 2\pi} \begin{pmatrix} \cos\theta \sin^2\theta \\ \cos^2\theta \sin\theta \\ \sin^2\theta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \cos\theta \\ \sin\theta \\ 0 \end{pmatrix} dz d\theta \\ &= 2 \iint_{-1 \leq z \leq 1, 0 \leq \theta \leq 2\pi} \cos^2\theta \sin^2\theta dz d\theta \\ &= \frac{1}{2} \iint_{-1 \leq z \leq 1, 0 \leq \theta \leq 2\pi} \sin^2 2\theta dz d\theta \\ &= \frac{1}{4} \int_0^{2\pi} (1 - \cos 4\theta) d\theta \int_{-1}^1 dz \\ &= \pi \end{aligned}$$

(f-3)

$T = \{(r, \theta, z) | 0 \leq r \leq 1, 0 \leq \theta \leq \pi, -1 \leq z \leq 1\}$ である。

$$\begin{aligned} \iiint_T (\operatorname{div} \mathbf{a}) dv &= \iiint_T \left(\frac{\partial(xy^2)}{\partial x} + \frac{\partial(x^2y)}{\partial y} + \frac{\partial y^2}{\partial z} \right) dx dy dz \\ &= \iiint_T (x^2 + y^2) dx dy dz \\ &= \iiint_T r^3 dr d\theta dz \\ &= \int_0^1 r^3 dr \int_0^{2\pi} d\theta \int_{-1}^1 dz \\ &= \pi \end{aligned}$$

となる。円柱の側面を S_1 、上面を S_2 、底面を S_3 とおくと、

$$\iint_{S_2} \mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} = - \iint_{S_3} \mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} = \frac{\pi}{4}$$

7 であることも踏まえると

$$\begin{aligned} \iint_S \mathbf{a}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{S} &= \iint_{S_1} \mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} + \iint_{S_2} \mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} + \iint_{S_3} \mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} \\ &= \iiint_T (\operatorname{div} \mathbf{a}) dv \\ &= \pi \end{aligned}$$

が成り立ち、ガウスの定理が成り立つことがわかる

問2

電磁気学における、マクスウェル方程式と電磁波の関係について調べ、ベクトル解析の知識を用いて記述せよ

電荷も電流もない、つまり $\mathbf{j} = \mathbf{0}, \rho = 0$ をみたす空間に時間的に変化する電場 \mathbf{E} と磁場 \mathbf{B} が存在するとする。Maxwell方程式は、

$$\operatorname{div} \mathbf{E} = 0$$

$$\operatorname{div} \mathbf{B} = 0$$

$$\operatorname{rot} \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\operatorname{rot} \mathbf{B} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$$

である。電場と磁場が空間的に x だけの関数であるとする。この時、各ベクトルの成分について次の式が成り立つ。

$$0 = \frac{\partial B_x}{\partial t} \quad \frac{\partial E_z}{\partial x} = \frac{\partial B_y}{\partial t} \quad \frac{\partial E_y}{\partial x} = -\frac{\partial B_z}{\partial t}$$

$$0 = \frac{\partial E_x}{\partial t} \quad \frac{\partial B_z}{\partial x} = -\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} \quad \frac{\partial E_y}{\partial x} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial B_z}{\partial t}$$

E_x と B_x はともに定数より、 $E_x = B_x = 0$ とする。このとき、 y 成分と z 成分について、以下の式が成り立つ。

$$\frac{\partial^2 E_z}{\partial t^2} = \frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} \frac{\partial^2 E_z}{\partial x^2}$$

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2} = \frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} \frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2}$$

または、

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2} = \frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} \frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2}$$

$$\frac{\partial^2 E_z}{\partial t^2} = \frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} \frac{\partial^2 E_z}{\partial x^2}$$

が得られる。このことから、電場と磁場は波の進行方向に垂直になっており、振動方向は互いに垂直であることがわかる。これらの式は波動方程式の形をしているのがわかるので、電磁波の進行速度 c は

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$$

とあらわされるのがわかる。なお、ファラデーはこれが光の速度と一致しているという光伝播説を唱えた。

参考文献

- 「電磁波電磁気学」(EMANの物理学)