
ナブラ ∇

$$\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \quad (1)$$

ベクトル場 \mathbf{f}

$$\mathbf{f} : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3, \quad (x, y, z) \mapsto (f_1(x, y, z), f_2(x, y, z), f_3(x, y, z)) \quad (2)$$

$D\mathbf{f}$

$$D\mathbf{f} = \left(\frac{\partial \mathbf{f}}{\partial x}, \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial y}, \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial z} \right) = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x} & \frac{\partial f_1}{\partial y} & \frac{\partial f_1}{\partial z} \\ \frac{\partial f_2}{\partial x} & \frac{\partial f_2}{\partial y} & \frac{\partial f_2}{\partial z} \\ \frac{\partial f_3}{\partial x} & \frac{\partial f_3}{\partial y} & \frac{\partial f_3}{\partial z} \end{pmatrix} \quad (3)$$

回転 rot

$$\text{rot } \mathbf{f} = \nabla \times \mathbf{f} = \left(\frac{\partial f_3}{\partial y} - \frac{\partial f_2}{\partial z}, \frac{\partial f_1}{\partial z} - \frac{\partial f_3}{\partial x}, \frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) \quad (4)$$

発散 div

$$\text{div } \mathbf{f} = \langle \nabla, \mathbf{f} \rangle = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_2}{\partial y} + \frac{\partial f_3}{\partial z} \quad (5)$$

内積、外積

$$\langle \mathbf{a}, \mathbf{a} \rangle = |\mathbf{a}|^2 \quad \mathbf{a} \times \mathbf{a} = \mathbf{0} \quad (6)$$

$$\langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle = \langle \mathbf{b}, \mathbf{a} \rangle \quad \mathbf{a} \times \mathbf{b} = -\mathbf{b} \times \mathbf{a} \quad (7)$$

$$\langle k\mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle = k\langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle \quad k\mathbf{a} \times \mathbf{b} = k(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \quad (8)$$

$$\langle \mathbf{a}, \mathbf{b} + \mathbf{c} \rangle = \langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle + \langle \mathbf{a}, \mathbf{c} \rangle \quad \mathbf{a} \times (\mathbf{b} + \mathbf{c}) = \mathbf{a} \times \mathbf{b} + \mathbf{a} \times \mathbf{c} \quad (9)$$

三重積

$$\langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \times \mathbf{c} \rangle = \langle \mathbf{b}, \mathbf{c} \times \mathbf{a} \rangle = \langle \mathbf{c}, \mathbf{a} \times \mathbf{b} \rangle \quad (10)$$

$$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \langle \mathbf{a}, \mathbf{c} \rangle \mathbf{b} - \langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle \mathbf{c} \quad (11)$$

ヤコビの恒等式

$$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) + \mathbf{b} \times (\mathbf{c} \times \mathbf{a}) + \mathbf{c} \times (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{0} \quad (12)$$

定義

$S \subset \mathbb{R}^3$ を C^2 -級曲面片の像とし、 $f : S \rightarrow \mathbb{R}$ を C^1 -級関数、 \mathbf{n} を S 上の外向き単位法ベクトル場とする。

この時、 $p \in S$ に対して、

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(p + h\mathbf{n}(p)) - f(p)}{h} \quad (= \langle \nabla f(p), \mathbf{n}(p) \rangle) \quad (13)$$

を f の点 p での法方向微分といい、これを

$$\frac{\partial f}{\partial \mathbf{n}}(p) \quad (14)$$

と書く。

$D \subset \mathbb{R}^3$

1. $g : D \rightarrow \mathbb{R}$ を C^1 -級関数、 $\mathbf{f} : D \rightarrow \mathbb{R}^3$ を C^1 -級ベクトル場とする。

この時、

$$\int_D g \operatorname{div} \mathbf{f} dx dy dz = - \int_D \langle \nabla g, \mathbf{f} \rangle dx dy dz + \int_{\partial D} g \langle \mathbf{f}, \mathbf{n} \rangle dA \quad (15)$$

となることを示せ。

2. 1 の状況で ∂D 上で g が 0 であるなら、

$$\int_D g \operatorname{div} \mathbf{f} dx dy dz = - \int_D \langle \nabla g, \mathbf{f} \rangle dx dy dz \quad (16)$$

となることを示せ。

3. Green の定理

$f : D \rightarrow \mathbb{R}$ と $g : D \rightarrow \mathbb{R}$ を共に C^2 -級関数とする。

この時、

$$\int_D (f \Delta g - g \Delta f) dx dy dz = \int_{\partial D} \left(f \frac{\partial g}{\partial \mathbf{n}} - g \frac{\partial f}{\partial \mathbf{n}} \right) dA \quad (17)$$

となることを示せ。

$e \in \mathbb{R}, \varepsilon_0 > 0$ は定数とする。 $p = (p_1, p_2, p_3) \in \mathbb{R}^3$ とし、変数を $\mathbf{x} = (x_1, x_2, x_3)$ とする。 $\mathbb{E} : \mathbb{R}^3 \setminus \{p\} \rightarrow \mathbb{R}^3$ を

$$\mathbb{E}(\mathbf{x}) = \frac{e}{4\pi\varepsilon_0|\mathbf{x} - p|^3} \begin{pmatrix} x_1 - p_1 \\ x_2 - p_2 \\ x_3 - p_3 \end{pmatrix} \quad (18)$$

とする。

(物理的には点 p に電荷 e を置いたときに出来る電場が \mathbb{E})

1. $\operatorname{div} \mathbb{E} = 0$ を示せ。

.....
 $\operatorname{div} \mathbb{E}$ を展開し、定数部分をまとめる。

$$\operatorname{div} \mathbb{E} = \frac{\partial}{\partial x_1} \frac{e(x_1 - p_1)}{4\pi\varepsilon_0|\mathbf{x} - p|^3} + \frac{\partial}{\partial x_2} \frac{e(x_2 - p_2)}{4\pi\varepsilon_0|\mathbf{x} - p|^3} + \frac{\partial}{\partial x_3} \frac{e(x_3 - p_3)}{4\pi\varepsilon_0|\mathbf{x} - p|^3} \quad (19)$$

$$= \frac{e}{4\pi\varepsilon_0} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \frac{x_1 - p_1}{|\mathbf{x} - p|^3} + \frac{\partial}{\partial x_2} \frac{x_2 - p_2}{|\mathbf{x} - p|^3} + \frac{\partial}{\partial x_3} \frac{x_3 - p_3}{|\mathbf{x} - p|^3} \right) \quad (20)$$

\mathbb{E} の発散は上のように 3 つの偏微分からなる。

この内の一つを取り出し、変数を x_i として計算する。

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \frac{x_i - p_i}{|\mathbf{x} - p|^3} = \frac{1}{|\mathbf{x} - p|^6} \left(|\mathbf{x} - p|^3 \frac{\partial}{\partial x_i} (x_i - p_i) - (x_i - p_i) \frac{\partial}{\partial x_i} |\mathbf{x} - p|^3 \right) \quad (21)$$

$\frac{\partial}{\partial x_i} (x_i - p_i) = 1$ であるので、 $\frac{\partial}{\partial x_i} |\mathbf{x} - p|^3$ を計算する。

$$\frac{\partial}{\partial x_i} |\mathbf{x} - p|^3 = \frac{\partial}{\partial x_i} ((x_1 - p_1)^2 + (x_2 - p_2)^2 + (x_3 - p_3)^2)^{\frac{3}{2}} \quad (22)$$

$$= \frac{3}{2} ((x_1 - p_1)^2 + (x_2 - p_2)^2 + (x_3 - p_3)^2)^{\frac{1}{2}} \times 2(x_i - p_i) \quad (23)$$

$$= 3|\mathbf{x} - p|(x_i - p_i) \quad (24)$$

これを式 (21) に代入する。

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \frac{x_i - p_i}{|\mathbf{x} - p|^3} = \frac{1}{|\mathbf{x} - p|^6} (|\mathbf{x} - p|^3 - 3|\mathbf{x} - p|(x_i - p_i)^2) \quad (25)$$

式 (20) の 3 つの偏微分の和を考える。

$$\sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \frac{x_i - p_i}{|\mathbf{x} - \mathbf{p}|^3} \quad (26)$$

$$= \frac{1}{|\mathbf{x} - \mathbf{p}|^6} (3|\mathbf{x} - \mathbf{p}|^3 - 3|\mathbf{x} - \mathbf{p}|((x_1 - p_1)^2 + (x_2 - p_2)^2 + (x_3 - p_3)^2)) \quad (27)$$

$$= \frac{1}{|\mathbf{x} - \mathbf{p}|^6} (3|\mathbf{x} - \mathbf{p}|^3 - 3|\mathbf{x} - \mathbf{p}||\mathbf{x} - \mathbf{p}|^2) = 0 \quad (28)$$

これにより $\operatorname{div} \mathbb{E} = 0$ がわかる。

2. 領域 $D \subset \mathbb{R}^3$ は Gauss の発散定理の条件を満たすとする。($D = \partial D \cup D^\circ$)

(a) $p \notin D$ の時、次の式を示せ。

$$\int_{\partial D} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dA = 0 \quad (29)$$

.....
Gauss の発散定理より次のような変形ができる。

$$\int_{\partial D} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dA = \int_D \operatorname{div} \mathbb{E} dD \quad (30)$$

$p \notin D$ であるので、 \mathbb{E} は D 全体で定義されている。この為、先程の間より $\operatorname{div} \mathbb{E} = 0$ である。

よって、次の式が得られる。

$$\int_{\partial D} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dA = 0 \quad (31)$$

(b) $p \in D^\circ$ の時、次の式を示せ。

$$\int_{\partial D} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dA = \frac{e}{\varepsilon_0} \quad (32)$$

.....
 $p \in D^\circ$ であるので、 p を中心とした半径 r の球 S_r を考える。 $S_r \subset D^\circ$ となるように十分小さな半径 r とする。

$D' = D \setminus S_r$ とおくと、 $p \notin D'$ であるので、次の積分は 0 となる。

$$\int_{D'} \operatorname{div} \mathbb{E} dD' = 0 \quad (33)$$

発散定理より次のように変形される。

$$\int_{D'} \operatorname{div} \mathbb{E} dD' = \int_{\partial D} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dA - \int_{\partial S_r} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dS_r \quad (34)$$

左辺が 0 であるので、右辺を移項し次のようになる。

$$\int_{\partial D} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dA = \int_{\partial S_r} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dS_r \quad (35)$$

右辺を計算することで左辺を求める。 \mathbf{n} は法単位ベクトルであり、 \mathbf{n} は S_r に垂直である。ベクトル $\mathbf{x} - p$ も S_r と垂直であるので $\langle \mathbf{x} - p, \mathbf{n} \rangle = |\mathbf{x} - p|$ である。

$$\int_{\partial S_r} \langle \mathbb{E}, \mathbf{n} \rangle dS_r = \int_{\partial S_r} \frac{e}{4\pi\epsilon_0|\mathbf{x} - p|^3} \left\langle \begin{pmatrix} x_1 - p_1 \\ x_2 - p_2 \\ x_3 - p_3 \end{pmatrix}, \mathbf{n} \right\rangle dS_r \quad (36)$$

$$= \int_{\partial S_r} \frac{e}{4\pi\epsilon_0|\mathbf{x} - p|^2} dS_r \quad (37)$$

S_r は半径 r の球であるため、 $|\mathbf{x} - p| = r$ である。

$$\int_{\partial S_r} \frac{e}{4\pi\epsilon_0|\mathbf{x} - p|^2} dS_r = \frac{e}{4\pi\epsilon_0r^2} \int_{\partial S_r} dS_r = \frac{e}{4\pi\epsilon_0r^2} 4\pi r^2 = \frac{e}{\epsilon_0} \quad (38)$$

半径 r の球の表面積であるので $\int_{\partial S_r} dS_r = 4\pi r^2$ より、上記の結果が得られる。
