

本日よりこと

- ① ベクトル解析
 - 場の解析

ベクトル解析

場の解析

ベクトル場の発散

ベクトル場 $\vec{A}(P) = (A_1(x, y, z), A_2(x, y, z), A_3(x, y, z))$ に対して

スカラー場 $\frac{\partial A_1}{\partial x}(x, y, z) + \frac{\partial A_2}{\partial y}(x, y, z) + \frac{\partial A_3}{\partial z}(x, y, z)$

を \vec{A} の発散 (divergence) という。

記号 $\text{div}\vec{A}$, $\nabla \cdot \vec{A}$, \dots であらわす。

ベクトル解析

場の解析

例：クーロン場の発散

$$\vec{A}(P) = \frac{(x, y, z)}{r^3} \text{ のとき}$$

$$\operatorname{div} \vec{A}(P) = \begin{cases} 0, & (P \neq 0 \text{ のとき}) \\ \text{定義できない,} & (P = 0 \text{ のとき}) \end{cases}$$

ベクトル解析

場の解析

ガウスの発散定理

G を空間の有界閉領域, S を G の表面に外向きに向き付けたもの, \mathbf{n} を S の外向き単位法線ベクトルとし $\mathbf{A} = (A_1(x, y, z), A_2(x, y, z), A_3(x, y, z))$ を連続微分可能なベクトル場とする. このとき

$$\iint_S \vec{\mathbf{A}} \cdot \vec{\mathbf{n}} dS = \iiint_G \operatorname{div} \vec{\mathbf{A}} dx dy dz$$

が成り立つ.

これは区間 $[a, b]$ 上の関数 $f(x)$ に対する

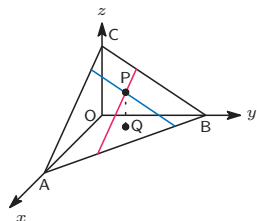
$$\int_a^b f'(x) dx = \left[f(x) \right]_a^b = f(b) - f(a)$$

を領域 G に拡張したものである。

ベクトル解析

場の解析

[確かめ] (Step 1) G が図のような 4 面体 $OABC$ ($A(a, 0, 0)$, $B(0, b, 0)$, $C(0, 0, c)$) である場合。



ABC は関数 $z = c \left(1 - \frac{x}{a} - \frac{y}{b}\right)$ のグラフだから

$$\vec{OP} = \left(x, y, c \left(1 - \frac{x}{a} - \frac{y}{b}\right)\right) \quad (\text{これを } \vec{r}(x, y) \text{ とおく})$$

$$(x, y) \in \triangle OAB$$

のようにパラメータ表示される。

累次積分により ($Q(x, y, 0)$ として)

$$\begin{aligned} \iiint_G \frac{\partial A_3}{\partial z}(x, y, z) dx dy dz &= \iint_{\triangle OAB} \left(\int_0^{c(1-\frac{x}{a}-\frac{y}{b})} \frac{\partial A_3}{\partial z}(x, y, z) dz \right) dx dy \\ &= \iint_{\triangle OAB} (A_3(P) - A_3(Q)) dx dy \end{aligned}$$

ベクトル解析

場の解析

一方

$$\vec{r}_x = \left(1, 0, -\frac{c}{a}\right), \quad \vec{r}_y = \left(0, 1, -\frac{c}{b}\right), \quad \vec{r}_x \times \vec{r}_y = \left(\frac{c}{a}, \frac{c}{b}, 1\right)$$

だから

$$\begin{aligned} \iint_{\text{ABC}} (0, 0, A_3) \cdot \vec{n} \, dS &= \iint_{\text{OAB}} (0, 0, A_3) \cdot \vec{r}_x \times \vec{r}_y \, dx dy \\ &= \iint_{\text{OAB}} A_3(\text{P}) \, dx dy \end{aligned}$$

$$\iint_{\text{OAB}} (0, 0, A_3) \cdot \vec{n} \, dS = - \iint_{\text{OAB}} A_3(\text{Q}) \, dx dy \quad (\vec{n} = (0, 0, -1) \text{ だから})$$

$$\iint_{\text{その他の三角形}} (0, 0, A_3) \cdot \vec{n} \, dS = 0 \quad (\vec{n} \perp (0, 0, A_3) \text{ だから})$$

まとめて

$$\iint_S (0, 0, A_3) \cdot \vec{n} \, dS = \iiint_G \frac{\partial A_3}{\partial z}(x, y, z) \, dx dy dz$$

ベクトル解析

場の解析

同様にして

$$\iint_S (A_1, 0, 0) \cdot \vec{n} \, dS = \iiint_G \frac{\partial A_1}{\partial x}(x, y, z) \, dx dy dz$$

$$\iint_S (0, A_2, 0) \cdot \vec{n} \, dS = \iiint_G \frac{\partial A_2}{\partial y}(x, y, z) \, dx dy dz$$

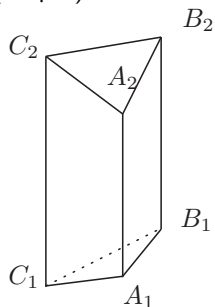
だからこれらを加えて

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \mathbf{n} \, dS = \iiint_G \operatorname{div} \mathbf{A}(x, y, z) \, dx dy dz$$

ベクトル解析

場の解析

(Step 2)

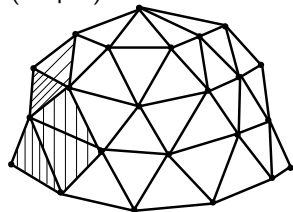


G が図のような立体である場合も同様なことが成り立つ。

ベクトル解析

場の解析

(Step 3)



多面体の場合。(Step 2) のような 4 面体に分割して計算して総和する。2 つの 4 面体が接している面での面積分は打ち消しあって 0 になるから、元の境界での面積分だけが残る。

(Step 4) 一般の領域 G の場合. 多面体で近似して考える。

ベクトル解析

場の解析

[$\operatorname{div}\vec{A}$ の本質：点 P での湧き出し率]

点 P を含み、座標軸に平行な辺をもつような立方体 E をとるとき、

$$\lim_{E \rightarrow P} \frac{1}{V(E)} \iint_S \vec{A} \cdot \vec{n} dS = \operatorname{div}\vec{A}(P)$$

ただし

$\lim_{E \rightarrow P}$: E を 1 点 P に縮めていったときの極限、

S : E の表面に外向きに向きを付けたもの、

\vec{n} : 外向き単位法線ベクトル、

$V(E)$: E の体積.

つまり $\operatorname{div}\vec{A}(P)$ は単位体積当たりの \vec{A} の湧き出しの 1 点 P への極限。

ベクトル解析

場の解析

[クーロン場の発散再考]

ガウスの発散定理は \vec{A} が連続微分可能でないときは適用できないことがある。典型例はクーロン場

$$\vec{A}(P) = \frac{(x, y, z)}{r^3}$$

の場合である。これは原点で定義されていないし、仮に原点で = 何かの実数 と定義しても微分可能にならない。しかし次が分かっている。

G は \mathbb{R}^3 の領域、 S は G の境界で S は連続微分可能なパラメータ表示を持つ曲面であるとする。 \vec{n} を外向き単位法ベクトルとする。

このとき

$$\iint_S \vec{A} \cdot \vec{n} dS = \begin{cases} 0, & (0 \notin G \text{ のとき}) \\ 4\pi, & (0 \in G \text{ のとき}) \end{cases}$$

ベクトル解析

場の解析

したがって原点に湧き出しが集中しているものと考えられる。このことを

$$\operatorname{div}\vec{A} = 4\pi\delta_0$$

と表す。 δ_0 は**デルタ関数**と呼ばれるが普通の意味の関数ではなく**超関数**と呼ばれるものの一種である。

電気では難しい数学を使わざるを得ない場面がある。少しずつがんばりましょう。