

# ベクトル解析

## この文書の読み方

物理で使うベクトル解析の内容をまとめたノートです。

以下に出てくる関数は必要な回数微分ができるものとする。

## 1. ベクトル解析

### 1.1. 3次元ベクトルの外積

#### 命題 1.1.1 (外積の分配法則)

外積について分配法則  $\mathbf{a} \times (\mathbf{b} + \mathbf{c}) = \mathbf{a} \times \mathbf{b} + \mathbf{a} \times \mathbf{c}$  が成り立つ



証明. 図 1 から、外積について分配法則  $\mathbf{a} \times (\mathbf{b} + \mathbf{c}) = \mathbf{a} \times \mathbf{b} + \mathbf{a} \times \mathbf{c}$  が成り立つ：

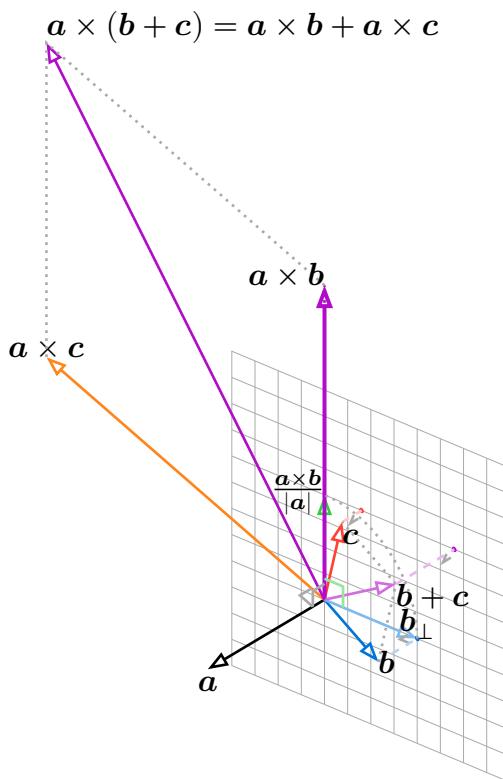


図 1: 外積の分配法則の幾何学的解釈



### 定義 1.1.2 (自然基底)

$\mathbb{R}^3$  における単位ベクトル

$$\mathbf{e}_x = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{e}_y = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{e}_z = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad (1)$$

を自然基底という。



自然基底同士は互いに直交する単位ベクトルなので、以下の等式が成り立つ：

### 命題 1.1.3 (自然基底の外積)

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_x \times \mathbf{e}_y &= \mathbf{e}_z, \\ \mathbf{e}_y \times \mathbf{e}_z &= \mathbf{e}_x, \\ \mathbf{e}_z \times \mathbf{e}_x &= \mathbf{e}_y, \\ \mathbf{e}_y \times \mathbf{e}_x &= -\mathbf{e}_z, \\ \mathbf{e}_z \times \mathbf{e}_y &= -\mathbf{e}_x, \\ \mathbf{e}_x \times \mathbf{e}_z &= -\mathbf{e}_y, \\ \mathbf{e}_x \times \mathbf{e}_x &= \mathbf{e}_y \times \mathbf{e}_y = \mathbf{e}_z \times \mathbf{e}_z = 0, \end{aligned} \quad (2)$$



### 命題 1.1.4 (外積の成分計算)

$$\mathbf{a} = \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix}, \quad \mathbf{b} = \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} \text{ とおくと、}$$

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = \begin{pmatrix} a_y b_z - a_z b_y \\ a_z b_x - a_x b_z \\ a_x b_y - a_y b_x \end{pmatrix} \quad (3)$$



証明. 自然基底を使うと

$$\begin{aligned} \mathbf{a} &= a_x \mathbf{e}_x + a_y \mathbf{e}_y + a_z \mathbf{e}_z \\ \mathbf{b} &= b_x \mathbf{e}_x + b_y \mathbf{e}_y + b_z \mathbf{e}_z \end{aligned} \quad (4)$$

とおけるので、 $\mathbf{a} \times \mathbf{b}$  は自然基底の外積と分配法則より

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \times \mathbf{b} &= (a_x \mathbf{e}_x + a_y \mathbf{e}_y + a_z \mathbf{e}_z) \times (b_x \mathbf{e}_x + b_y \mathbf{e}_y + b_z \mathbf{e}_z) \\ &= (a_y b_z - a_z b_y) \mathbf{e}_x + (a_z b_x - a_x b_z) \mathbf{e}_y + (a_x b_y - a_y b_x) \mathbf{e}_z \\ &= \begin{pmatrix} a_y b_z - a_z b_y \\ a_z b_x - a_x b_z \\ a_x b_y - a_y b_x \end{pmatrix} \end{aligned} \quad (5)$$

□

## 1.2. ベクトル解析の略記

### 1.2.1. アインシュタインの縮約記法

ベクトル解析の計算では和の記号  $\sum_{i=1}^n$  が頻繁に出てくるので、同じ添字が 2 回出てきたらその添字について 1 から  $n$  までの和をとることにする。この省略記法をアインシュタインの縮約記法という。

例.  $n = 3$  (3 次元) のとき、

$$\mathbf{A} \cdot \mathbf{B} = \sum_{i=1}^3 A_i B_i = A_i B_i \quad (\text{内積}) \quad (6)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \partial A_x + \nabla_y A_y + \nabla_z A_z = \partial_i A_i \quad (\text{発散}) \quad (7)$$

### 1.2.2. クロネッカーのデルタ

#### 定義 1.2.1 (クロネッカーのデルタ)

$$\delta_{ij} := \begin{cases} 1 & \text{if } i = j \\ 0 & \text{if } i \neq j \end{cases} \quad (8)$$

をクロネッカーのデルタという。



### 1.2.3. エディントンのイプシロン

#### 定義 1.2.2 (エディントンのイプシロン)

以下のように定められる記号  $\varepsilon_{ijk}$  ( $i, j, k \in \{x, y, z\}$ ) をエディントンのイプシロン (あるいはレヴィ=チヴィタ記号) という：

$$\varepsilon_{ijk} := \begin{cases} 1 & \text{if } (i, j, k) \text{ is } (x, y, z) \text{ or } (y, z, x) \text{ or } (z, x, y) \\ -1 & \text{if } (i, j, k) \text{ is } (z, y, x) \text{ or } (x, z, y) \text{ or } (y, x, z) \\ 0 & \text{if } i = j \text{ or } j = k \text{ or } k = i \end{cases} \quad (9)$$



明示的に書くところ：

$$\begin{aligned} \varepsilon_{xyz} &= \varepsilon_{yzx} = \varepsilon_{zxy} = 1 \quad (x, y, z \text{ の並びを変えない}) \\ \varepsilon_{xzy} &= \varepsilon_{zyx} = \varepsilon_{yxz} = -1 \quad (x, y, z \text{ の隣り合う一文字を入れ替える}) \\ \text{otherwise} &= 0 \quad (\varepsilon_{xxy} \text{ など添え字に重複がある}) \end{aligned} \quad (10)$$

### 命題 1.2.3 (イプシロンと外積)

$i, j, k \in \{x, y, z\}$  とする

$$\mathbf{e}_i \times \mathbf{e}_j = \varepsilon_{ijk} \mathbf{e}_k \quad (11)$$

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = \varepsilon_{ijk} a_i b_j \mathbf{e}_k \quad (12)$$

$$(\mathbf{a} \times \mathbf{b})_k = \varepsilon_{ijk} a_i b_j \quad (13)$$



証明. エディントンのイプシロンとAINシュタインの縮約記法を用いると、式2は

$$\mathbf{e}_i \times \mathbf{e}_j = \varepsilon_{ijk} \mathbf{e}_k \quad (14)$$

であり、ベクトル  $\mathbf{a} = a_i \mathbf{e}_i$ ,  $\mathbf{b} = b_i \mathbf{e}_i$  の外積は

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \times \mathbf{b} &= (a_i \mathbf{e}_i) \times (b_j \mathbf{e}_j) \\ &= a_i b_j \mathbf{e}_i \times \mathbf{e}_j \\ &= \varepsilon_{ijk} a_i b_j \mathbf{e}_k \end{aligned} \quad (15)$$

よって  $\mathbf{a} \times \mathbf{b}$  の第  $k$  成分  $(\mathbf{a} \times \mathbf{b})_k$  は

$$(\mathbf{a} \times \mathbf{b})_k = \varepsilon_{ijk} a_i b_j \quad (16)$$



### 命題 1.2.4 ( $\varepsilon$ - $\delta$ の公式)

AINシュタインの規約を使うと、 $\delta_{ij}$  と  $\varepsilon_{ijk}$  の間には以下の関係式が成り立つ：

$$\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{klm} = \delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl} \quad (17)$$



証明. 左辺は  $k$  についての和であり、 $i, j, k$  が全て異なり、かつ  $k, l, m$  が全て異なる場合にのみ項が 0 にならずに残る。

$i, j$  を決めれば  $k$  が決まり、 $k$  は  $l, m$  と異なる。つまり、 $\{i, j\} = \{l, m\}$  となっている必要がある。

1.  $i = l$  かつ  $j = m$  の場合。

左辺は  $(\varepsilon_{ijk})^2 = 1$  で、右辺は  $\delta_{ii} \delta_{ij} \delta_{ji} = 1 \cdot 1 - 0 \cdot 0 = 1$  となり両辺は一致する。

2.  $i = m$  かつ  $j = l$  の場合。

左辺はイプシロンの反対称性から  $\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{kji} = -\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{kij} = -\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{ijk} = -(\varepsilon_{ijk})^2 = -1$  で、右辺は  $\delta_{ij} \delta_{ji} - \delta_{ii} \delta_{jj} = 0 \cdot 0 - 1 \cdot 1 = -1$  となり両辺は一致する。

3. それ以外の場合。

左辺は 0 で、右辺も 0。

したがって、いずれの場合も両辺は一致する。 □

### 1.3. ベクトル解析における種々の定義

#### 定義 1.3.1 (スカラー場、ベクトル場、ナブラ)

- $\varphi : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$  をスカラー場という。
- $A_x, A_y, A_z : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  とすると、 $\mathbf{A} = \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$  をベクトル場という。
- $\nabla_x := \frac{\partial}{\partial x}$  のように書くこととする。

$$\nabla := \begin{pmatrix} \nabla_x \\ \nabla_y \\ \nabla_z \end{pmatrix} \quad (18)$$

と書いて、ナブラと読む。

$$\text{grad } \varphi := \nabla \varphi = \begin{pmatrix} \nabla_x \varphi \\ \nabla_y \varphi \\ \nabla_z \varphi \end{pmatrix} \quad (\text{スカラー場の勾配})$$

$$\text{div } \mathbf{A} := \nabla \cdot \mathbf{A} = \nabla_x A_x + \nabla_y A_y + \nabla_z A_z \quad (\text{ベクトル場の発散})$$

$$\text{rot } \mathbf{A} := \nabla \times \mathbf{A} = \begin{pmatrix} \nabla_y A_z - \nabla_z A_y \\ \nabla_z A_x - \nabla_x A_z \\ \nabla_x A_y - \nabla_y A_x \end{pmatrix} \quad (\text{ベクトル場の回転}) \quad (19)$$

$$\Delta := \nabla^2 := \nabla \cdot \nabla = \nabla_x^2 + \nabla_y^2 + \nabla_z^2 \quad (\text{ラプラシアン}) \quad (20)$$



### 1.4. ベクトル解析の公式

#### 定義 1.4.1 (等位集合)

スカラー場  $\varphi : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$  と定数  $c \in \mathbb{R}$  に対して以下のように定義した集合を等位面という：

$$S = \{ \mathbf{r} \in \mathbb{R}^3 \mid \varphi(\mathbf{r}) = c \} \quad (21)$$



#### 命題 1.4.2 (等位面と勾配の直交性)

等位面は  $\nabla \varphi$  と直交する。 ◆



証明.

$$S = \{ \mathbf{r} \in \mathbb{R}^3 \mid \varphi(\mathbf{r}) = c \} \quad (22)$$

の点  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(t)S$  に対して以下が成り立つ：

$$\varphi(\mathbf{r}) = c \quad (23)$$

この式の両辺を  $t$  で微分すると

$$\frac{d}{dt}\varphi(\mathbf{r}(t)) = \nabla\varphi(\mathbf{r}(t)) \cdot \mathbf{r}'(t) = 0 \quad (24)$$

これは  $\nabla\varphi(\mathbf{r}(t))$  と  $\mathbf{r}'(t)$  が直交することを意味する。

□

### 命題 1.4.3 (スカラー三重積)

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) = \mathbf{c} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \quad (25)$$

◆

証明. アインシュタインの規約とエディントンのイプシロンを使うと

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \varepsilon_{ijk} a_i b_j c_k \quad (26)$$

□

### 命題 1.4.4 (ベクトル三重積)

$$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) - \mathbf{c}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \quad (27)$$

◆

証明.

$$\begin{aligned} (\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}))_i &= \varepsilon_{jki} a_j (\mathbf{b} \times \mathbf{c})_k \\ &= \varepsilon_{jki} a_j \varepsilon_{lmk} b_l c_m \\ &= \varepsilon_{ijk} \varepsilon_{klm} a_j b_l c_m \\ &= (\delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl}) a_j b_l c_m \\ &= \delta_{il} \delta_{jm} a_j b_l c_m - \delta_{im} \delta_{jl} a_j b_l c_m \\ &= a_j b_i c_j - a_j b_j c_i \\ &= b_i \mathbf{a} \cdot \mathbf{c} - c_i (\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \end{aligned} \quad (28)$$

他の成分についても同じように計算できるので、

$$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) - \mathbf{c}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \quad (29)$$

□

### 命題 1.4.5 (回転の発散)

$$\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0 \quad (30)$$

◆

証明. 偏微分は可換だがイプシロンは反対称であることに気をつける。また、和の順序は自由なのでダミー変数を途中で入れ替えてよい。AINシュタインの規約を使って計算すると

$$\begin{aligned}
 \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) &= \nabla_i (\nabla \times \mathbf{A})_i \\
 &= \nabla_i \varepsilon_{jki} \nabla_j A_k \\
 &= \varepsilon_{ijk} \nabla_i \nabla_j A_k \\
 &= \varepsilon_{jik} \nabla_j \nabla_i A_k \\
 &= -\varepsilon_{ijk} \nabla_i \nabla_j A_k
 \end{aligned} \tag{31}$$

$\varepsilon_{ijk} \nabla_i \nabla_j A_k = -\varepsilon_{ijk} \nabla_i \nabla_j A_k$  なので  $\varepsilon_{ijk} \nabla_i \nabla_j A_k = 0$ 。

□

#### 命題 1.4.6 (回転の回転)

$$\nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A} \tag{32}$$

♠

証明. ベクトル三重積の公式において  $\mathbf{a} = \mathbf{b} = \nabla, \mathbf{c} = \mathbf{A}$  と置き換えると、

$$\nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A} \tag{33}$$

となる。

□

#### 命題 1.4.7 (勾配の回転)

$$\nabla \times (\nabla \varphi) = 0 \tag{34}$$

♠

証明. 命題 1.4.5 の証明と同じようにダミー変数の入れ替えと偏微分の可換性、イプシロンの反対称性を用いて

$$\begin{aligned}
 (\nabla \times (\nabla \varphi))_k &= \varepsilon_{ijk} \nabla_i (\nabla_j \varphi) \\
 &= \varepsilon_{jik} \nabla_j \nabla_i \varphi \\
 &= -\varepsilon_{ijk} \nabla_i \nabla_j \varphi
 \end{aligned} \tag{35}$$

$\varepsilon_{ijk} \nabla_i (\nabla_j \varphi) = -\varepsilon_{ijk} \nabla_i (\nabla_j \varphi)$  なので  $\varepsilon_{ijk} \nabla_i (\nabla_j \varphi) = 0$ 。したがって  $(\nabla \times (\nabla \varphi))_k = 0$ 。

□

#### 定理 1.4.8 (ガウスの定理)

$$\int_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV = \int_S \mathbf{A} \cdot dS \tag{36}$$

♥

証明.

Prove it later.

□

定理 1.4.9 (ストークスの定理)

$$\int_S \nabla \times \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} = \oint_C \mathbf{A} \cdot dr \quad (37)$$

♡

証明.

Prove it soon.

□

$\mathbf{A} = \nabla\varphi$  のとき、命題 1.4.7  $\nabla \times (\nabla\varphi) = 0$  より  $\nabla \times \mathbf{A} = 0$  となる。この逆が成り立つ。つまり  $\nabla \times \mathbf{A} = 0$  のとき  $\mathbf{A} = \nabla\varphi$  となるスカラー場  $\varphi$  が存在する。

定理 1.4.10 (ポテンシャルの存在条件)

領域が単連結のとき（穴とか空いてないとき）ベクトル場  $\mathbf{A}$  について以下の条件は同値：

- $\mathbf{A} = -\nabla\varphi$  となるスカラー場  $\varphi$  が存在する
- 領域内の任意の点で  $\nabla \times \mathbf{A} = \mathbf{0}$
- 領域内の任意の 2 点を結ぶ線積分が途中の経路によらない：

$$\int_{C_1} \mathbf{A} \cdot dr = \int_{C_2} \mathbf{A} \cdot dr \quad (38)$$

- 領域内の任意の閉曲線  $C$  について線積分が 0:

$$\oint_C \mathbf{A} \cdot dr = 0 \quad (39)$$

♡

証明.

ストークスの定理を使って証明する。証明は略。

□