

第1章 数学の基礎

本章では今後、物理を学ぶ上で必要な数学を学ぼう。

1.1 内積・外積

まず内積は以下のように定義される。

$$\mathbf{a} \cdot \mathbf{b} = \sum_{i=1}^n a_i b_i = |\mathbf{a}| |\mathbf{b}| \cos \theta \quad (1.1)$$

θ は \mathbf{a}, \mathbf{b} のなす角度である。線形代数学（数学）でやるようにこれは一般の次元で定義されるが、物理の場合は2, 3次元の応用が主である。この値はスカラーで座標の回転しても不変である。

つぎに外積を考えよう。これは三次元ベクトルで定義される。

$$\begin{aligned} \mathbf{a} &= (a_1, a_2, a_3) \\ \mathbf{b} &= (b_1, b_2, b_3) \\ \mathbf{a} \times \mathbf{b} &= (a_2 b_3 - a_3 b_2, a_3 b_1 - a_1 b_3, a_1 b_2 - a_2 b_1) \end{aligned} \quad (1.2)$$

向き： \mathbf{a} から \mathbf{b} の方向へ右ねじをまわしたときに進む方向

大きさ： $|\mathbf{a}| |\mathbf{b}| \sin \theta$

θ ： \vec{a}, \vec{b} のなす角

この成分表示が、 \mathbf{a}, \mathbf{b} と垂直であることは、

$$(\mathbf{a} \times \mathbf{b}, \mathbf{a}) = (\mathbf{a} \times \mathbf{b}, \mathbf{b}) = 0$$

であることからわかる。また大きさが $|\mathbf{a}| |\mathbf{b}| \sin \theta$ となるのは、

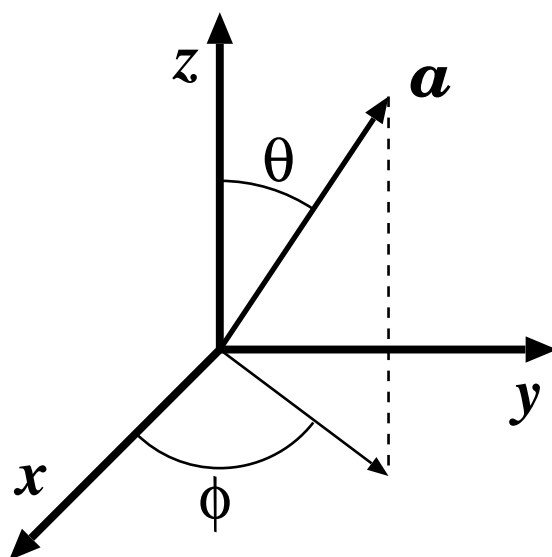
$$|\mathbf{a} \times \mathbf{b}|^2 + |(\mathbf{a}, \mathbf{b})|^2 = |\mathbf{a}|^2 |\mathbf{b}|^2$$

から示される。

内積の表式のより難しい説明

球座標をつかうと

$$\mathbf{a} = a(\sin \theta_1 \cos \phi_1, \sin \theta_1 \sin \phi_1, \cos \theta_1), \mathbf{b} = b(\sin \theta_2 \cos \phi_2, \sin \theta_2 \sin \phi_2, \cos \theta_2)$$



となる。これより、

$$a_x b_x + a_y b_y + a_z b_z = |\mathbf{a}| |\mathbf{b}| (\cos \theta_1 \cos \theta_2 + \sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos(\phi_1 - \phi_2))$$

となる。この $\cos \theta_1 \cos \theta_2 + \sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos(\phi_1 - \phi_2)$ は余弦定理から $\cos \theta$ となることがわかる。

外積の性質は上の定義から次のようになる。

1.

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = -\mathbf{b} \times \mathbf{a} \quad (1.3)$$

2.

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \times (\mathbf{b} + \mathbf{c}) &= \mathbf{a} \times \mathbf{b} + \mathbf{a} \times \mathbf{c} \\ (\mathbf{a} + \mathbf{b}) \times \mathbf{c} &= \mathbf{a} \times \mathbf{c} + \mathbf{b} \times \mathbf{c} \end{aligned} \quad (1.4)$$

3.

$$(k\mathbf{a}) \times \mathbf{b} = k(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{a} \times (k\mathbf{b}) \quad (1.5)$$

4.

$$\mathbf{a} \times \mathbf{a} = \mathbf{0} \quad (1.6)$$

Problem 1.1 以下の式を成分表示で証明せよ。

$$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b} \cdot (\mathbf{c} \times \mathbf{a}) = \mathbf{c} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \quad (1.7)$$

$$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) - \mathbf{c}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) \quad (1.8)$$

$$[(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \times \mathbf{c}] \cdot \mathbf{d} = (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \cdot (\mathbf{c} \times \mathbf{d}) \quad (1.9)$$

$$= (\mathbf{a} \cdot \mathbf{c})(\mathbf{b} \cdot \mathbf{d}) - (\mathbf{a} \cdot \mathbf{d})(\mathbf{b} \cdot \mathbf{c}) \quad (1.10)$$

1.2 偏微分

今まで習ってきた関数は主に1変数関数であったと思う。しかし大学では多変数関数を考えることが多い。例えば、山の高さは $h(x, y)$ という緯度と経度の関数だし、川の流れは $(v_x(x, y), v_y(x, y))$ で表される。そこでこうした関数の微分を考える。

偏微分とは、ある変数に関して微分して、残りの関数は定数とみなすものである。2変数の場合の定義は

$$\frac{\partial f}{\partial x} \stackrel{\text{def}}{=} \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{f(x + \Delta x, y) - f(x, y)}{\Delta x} \quad (1.11)$$

である。ここで偏微分に関する重要な性質を証明しておく。

Theorem 1.1

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} \quad (1.12)$$

証明)

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} &= \frac{\partial}{\partial x} \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{f(x, y + \Delta y) - f(x, y)}{\Delta y} \\ &= \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta x} \left[\frac{f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x + \Delta x, y)}{\Delta y} - \frac{f(x, y + \Delta y) - f(x, y)}{\Delta y} \right] \\ &= \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta y} \left[\frac{f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x + \Delta x, y)}{\Delta x} - \frac{f(x, y + \Delta y) - f(x, y)}{\Delta x} \right] \\ &= \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} \end{aligned}$$

■

1.3 全微分

たとえば、 x, y が時間の関数で同時に変化していたとする。このとき、関数 $f(x, y)$ の変化は

$$\Delta f = f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x, y)$$

$$\begin{aligned}
&= f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x + \Delta x, y) + f(x + \Delta x, y) - f(x, y) \\
&= \Delta y \frac{\partial}{\partial y} f(x + \Delta x, y) + \Delta x \frac{\partial f(x, y)}{\partial x} \\
&\approx \Delta y \frac{\partial f(x, y)}{\partial y} + \Delta x \frac{\partial f(x, y)}{\partial x}
\end{aligned}$$

こうして、変化が無限小として

$$df = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy \quad (1.13)$$

をうる。逆に

$$df = g dx + h dy \quad (1.14)$$

とかけていれば、(1.12)より

$$\frac{\partial g}{\partial y} = \frac{\partial h}{\partial x} \quad (1.15)$$

となっていることが、 df が全微分であるための条件となる。つまりある微分形がこの条件を満たしていれば、 x, y の値だけで決まる関数 $f(x, y)$ が存在するという事である。

1.4 ナブラ記号

これから議論するのは3次元空間での粒子の振る舞いであるので、偏微分 $\partial/\partial x, \partial/\partial y, \partial/\partial z$ が頻繁に出てくる。しかもこれらは対称な形で出てくるので、いっぺんにまとめて書いた方がよい。そこでベクトル、

$$\nabla \stackrel{\text{def}}{=} \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \quad (1.16)$$

を考える。たとえばこれが関数 $f(x, y, z)$ に作用すると

$$\nabla f = \left(\frac{\partial}{\partial x} f, \frac{\partial}{\partial y} f, \frac{\partial}{\partial z} f \right) \quad (1.17)$$

となる。これは勾配 (gradient) を表しているの

$$\nabla f = \text{grad} f \quad (1.18)$$

とも書く。

こんどはこれがベクトル $\mathbf{v} = (v_x, v_y, v_z)$ に作用したとする。内積は $\mathbf{a} \cdot \mathbf{b} = a_x b_x + a_y b_y + a_z b_z$ であったことを思い出して、

$$\nabla \cdot \mathbf{v} \stackrel{\text{def}}{=} \text{div} \mathbf{v} = \frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \quad (1.19)$$

と定義する。これを div と書くのは、流れのわき出し (divergence) に関係しているからである。

さて、内積が出てきたら次は外積である。これは

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = (a_y b_z - a_z b_y, a_z b_x - a_x b_z, a_x b_y - a_y b_x) \quad (1.20)$$

で定義されていたことを思い出すと、

$$\nabla \times \mathbf{v} \stackrel{\text{def}}{=} \text{rot} \mathbf{v} = \left(\frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z}, \frac{\partial v_x}{\partial z} - \frac{\partial v_z}{\partial x}, \frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} \right) \quad (1.21)$$

なぜこれを rot と書くかという、これは流れの回転 (rotation) に関係しているからである。

ここで grad と div と rot に関して重要な性質をあげておく。

$$\text{rot}(\text{grad} f) = \nabla \times (\nabla f) \equiv \mathbf{0} \quad (1.22)$$

$$\text{div}(\text{rot} \mathbf{v}) = \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{v}) \equiv 0 \quad (1.23)$$

Problem 1.2 (1.22), (1.23) を証明せよ。

Problem 1.3 以下の恒等式を証明せよ。

$$\nabla \times (\nabla \times \mathbf{v}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{v}) - \nabla^2 \mathbf{v} \quad (1.24)$$

$$\nabla \cdot (\mathbf{v} \times \mathbf{u}) = (\nabla \times \mathbf{v}) \cdot \mathbf{u} - \mathbf{v} \cdot (\nabla \times \mathbf{u}) \quad (1.25)$$

1.5 ガウス (Gauss) の定理

ベクトル \mathbf{v} を微小体積の立方体の面上で積分することを考える。このとき、 \mathbf{v} の面に関して垂直な成分を積分するとすると、結局流れ出す量を計算したことになる。

x 方向に垂直な面に対してこの積分をまず行おう。面は小さいとしてこの面上ではベクトルの値は一定だとする。するとこの流量は

$$[v_x(x + \Delta x, y, z) - v_x(x, y, z)] \Delta y \Delta z \approx \frac{\partial v_x}{\partial x} \Delta x \Delta y \Delta z$$

となる。同様に y, z 方向の流量は

$$\frac{\partial v_y}{\partial y} \Delta x \Delta y \Delta z, \quad \frac{\partial v_z}{\partial z} \Delta x \Delta y \Delta z$$

となるので、これらを合計すると、この立方体から流れ出す量は

$$\operatorname{div} \boldsymbol{v} \Delta x \Delta y \Delta z$$

となる。

こうした微小体積の立方体を組み合わせれば、結局任意の形状を作ることができるので、結局以下の定理が導かれる。

Theorem 1.2 (ガウスの定理) 閉じた立体を考え、それに垂直で外側を向いた単位ベクトル $\boldsymbol{n}(x, y, z)$ を考える。このとき

$$\int (\boldsymbol{v} \cdot \boldsymbol{n}) dS = \int dV \operatorname{div} \boldsymbol{v} \quad (1.26)$$

これは体積積分と面積積分を結びつける便利な定理であり、今後、特に電磁気学でよく出てくる。

1.5.1 ガウスの定理の系

定数ベクトル \boldsymbol{c} を使って、 $\boldsymbol{v} \rightarrow \boldsymbol{c} \times \boldsymbol{v}$ と置き換えると

$$\int ([\boldsymbol{c} \times \boldsymbol{v}] \cdot \boldsymbol{n}) dS = \int dV \operatorname{div}(\boldsymbol{c} \times \boldsymbol{v}) \quad (1.27)$$

となる。 $\operatorname{div}(\boldsymbol{c} \times \boldsymbol{v}) = -\boldsymbol{c} \operatorname{rot} \boldsymbol{v}$ なので

$$\int ([\boldsymbol{c} \times \boldsymbol{v}] \cdot \boldsymbol{n}) dS = - \int dV \boldsymbol{c} \cdot (\operatorname{rot} \boldsymbol{v}) \quad (1.28)$$

となる。

$$(\boldsymbol{c} \times \boldsymbol{v}) \cdot \boldsymbol{n} = -(\boldsymbol{n} \times \boldsymbol{v}) \cdot \boldsymbol{c} \quad (1.29)$$

なので、

$$\int dS (\boldsymbol{n} \times \boldsymbol{v}) = \int dV \operatorname{rot} \boldsymbol{v} \quad (1.30)$$

をうる。

また、 $\boldsymbol{v} = \boldsymbol{c} \Phi$ とするとガウスの定理は

$$\int (\boldsymbol{c} \Phi) \cdot \boldsymbol{n} dS = \int dV \operatorname{div}(\boldsymbol{c} \Phi) \quad (1.31)$$

となる。 $\operatorname{div}(\boldsymbol{c} \Phi) = \boldsymbol{c} \cdot \operatorname{grad} \Phi$ 、 $(\boldsymbol{c} \Phi) \cdot \boldsymbol{n} = \boldsymbol{c} \cdot \Phi \boldsymbol{n}$ なので

$$\int \operatorname{grad} \Phi dV = \int \Phi \boldsymbol{n} dS \quad (1.32)$$

をうる。これも一種のガウスの定理である。

1.5.2 グリーン (Green) の定理

ガウスの定理 (1.26) 式から以下の公式が導かれる。 $v = \phi \text{grad} \psi$ とおいて

$$\text{div}(\phi \text{grad} \psi) = \phi \nabla^2 \psi + \nabla \psi \cdot \nabla \phi \quad (1.33)$$

を代入する。ここで

$$\nabla \psi \cdot \mathbf{n} \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial \psi}{\partial n} \quad (1.34)$$

という定義を用いると,

$$\int \phi \frac{\partial \psi}{\partial n} dS = \int dV (\phi \nabla^2 \psi + \nabla \psi \cdot \nabla \phi) \quad (1.35)$$

となる。これをグリーン的第一恒等式とよぶ。 ϕ, ψ を入れ替えて, 引き算を行うことでグリーン第二恒等式が導かれる。

Theorem 1.3

$$\int \left[\phi \frac{\partial \psi}{\partial n} - \psi \frac{\partial \phi}{\partial n} \right] dS = \int dV (\phi \nabla^2 \psi - \psi \nabla^2 \phi) \quad (1.36)$$

1.6 ストークス (Stokes) の定理

ガウスの定理は体積積分と表面積分を結びつける公式であった。ストークスの定理は面積分を線積分に結びつける公式である。ある微小な長方形を左回りで一周した積分を考える。このとき、

$$\begin{aligned} \int \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} &= v_x(x + \Delta x/2, y, z) \Delta x + v_y(x + \Delta x, y + \Delta y/2, z) \Delta y \\ &\quad + v_x(x + \Delta x/2, y + \Delta y, z) (-\Delta x) + v_y(x, y + \Delta y/2, z) (-\Delta y) \\ &\approx -\Delta x \left[\frac{\partial}{\partial y} v_x \left(x + \frac{\Delta x}{2}, y, z \right) \Delta y \right] + \Delta y \left[\frac{\partial}{\partial x} v_y \left(x, y + \frac{\Delta y}{2}, z \right) \Delta x \right] \\ &\approx \Delta x \Delta y \left[\frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} \right] = (\nabla \times \mathbf{v})_z \Delta x \Delta y \\ &= \int dS \mathbf{n} \cdot (\nabla \times \mathbf{v}) \end{aligned}$$

これは $x - y$ 平面にある長方形の周りについて証明したのだが、これを次々と適用すれば、任意の閉曲線に関してこれが成り立つことがわかる。さらにこの閉曲線が $x - y$ 平面になくても成立し、結局以下の定理が成り立つ。

Theorem 1.4 (ストークスの定理) 任意の閉曲線について、これに沿った方向の積分を考える。この閉曲面に垂直な単位ベクトルを n とすると

$$\int \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int \text{rot} \mathbf{v} \cdot n dS \quad (1.37)$$

が成立する。この閉曲面の選び方は任意である。

Problem 1.4 この閉曲面の選び方が任意であることを証明せよ。

Problem 1.5 $(0,0), (2,0), (2,1), (0,1)$ を角に持つ長方形を考える。これについて $\mathbf{v} = (-y, x, 0)$ を積分して、ストークスの定理を確かめよ。

1.7 初等関数

今度は物理によく出てくる関数を復習しておく。まずテイラー展開というものを学んでおく。これは

Theorem 1.5 (テイラー (Taylor) 展開) 関数 $f(x)$ の性質が x_0 でよくわかっている、つまりその値と微分が高次までわかっている場合、

$$f(x) = f(x_0) + f'(x_0)(x-x_0) + \frac{1}{2!} f''(x_0)(x-x_0)^2 + \cdots = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(x_0)}{n!} (x-x_0)^n \quad (1.38)$$

と表せる。特に $x_0 = 0$ の場合をマクローリン (Maclaurin) 展開という。

e^x は微分しても変わらないという性質を持っている。

$$\frac{de^x}{dx} = e^x \quad (1.39)$$

$x_0 = 0$ のまわりに展開すると、

$$e^x = 1 + x + \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3!} + \cdots \quad (1.40)$$

となる。確かにこれは微分しても変わらない。次に三角関数をマクローリン展開してみよう。

$$\sin x = x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \cdots \quad (1.41)$$

$$\cos x = 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \cdots \quad (1.42)$$

さて x のかわりに ix を代入すると

$$e^{ix} = 1 + ix - \frac{x^2}{2!} - i\frac{x^3}{3!} + \frac{x^4}{4!} + i\frac{x^5}{5!} + \cdots \quad (1.43)$$

こうしてオイラー (Euler) の公式、

$$\exp(ix) = \cos x + i \sin x \quad (1.44)$$

が証明できる。

このように三角関数と指数関数は親戚関係にある。三角関数を指数関数で表すと

$$\sin x = \frac{e^{ix} - e^{-ix}}{2i}, \quad \cos x = \frac{e^{ix} + e^{-ix}}{2} \quad (1.45)$$

となるので、新しく

$$\sinh x \stackrel{\text{def}}{=} \frac{e^x - e^{-x}}{2} \quad (1.46)$$

$$\cosh x \stackrel{\text{def}}{=} \frac{e^x + e^{-x}}{2} \quad (1.47)$$

$$\tanh x \stackrel{\text{def}}{=} \frac{e^x - e^{-x}}{e^x + e^{-x}} = \frac{\sinh x}{\cosh x} \quad (1.48)$$

を定義しよう。これらは双曲線関数と呼ばれる。双曲線関数の場合、

$$\cosh^2 x - \sinh^2 x = 1, \quad 1 - \tanh^2 x = \frac{1}{\cosh^2 x} \quad (1.49)$$

という関係式がある。三角関数の場合の

$$\cos^2 x + \sin^2 x = 1, \quad 1 + \tan^2 x = \frac{1}{\cos^2 x}$$

とは、微妙に違うことに注意しよう。

三角関数の微分は

$$\sin' x = \cos x, \quad \cos' x = -\sin x, \quad \tan' x = \frac{1}{\cos^2 x} \quad (1.50)$$

となるが、双曲線関数は

$$\sinh' x = \cosh x \quad (1.51)$$

$$\cosh' x = \sinh x \quad (1.52)$$

$$\tanh' x = \frac{1}{\cosh^2 x} \quad (1.53)$$

となる。

指数関数の逆関数が対数関数である。これは

$$y = \log x, e^y = x \quad (1.54)$$

で定義される。そこで

$$\exp(y + \Delta y) - \exp(y) = x + \Delta x - x$$

より

$$\exp(y)\Delta y \approx \Delta x$$

をうるので、

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{e^y} = \frac{1}{x} \quad (1.55)$$

をうる。これから積分公式、

$$\int \frac{dx}{x} = \log x + C \quad (1.56)$$

をうる。では $\log|x|$ の微分はどうであろう？ $x < 0$ では $\log|x| = \log(-x)$ なので

$$\frac{d}{dx} \log(-x) = -\frac{1}{-x} = \frac{1}{x} \quad (1.57)$$

となる。よって

$$\int \frac{dx}{x} = \log|x| + C \quad (1.58)$$

が導かれる。

このように指数関数、対数関数、三角関数は互いに切っても切れない関係にある。これらをまとめて初等関数とよぶ。