

1.4 スカラー場のベクトル微分演算 (解答)

1.4.1

ベクトルを座標成分で表示して計算を行う。

$$\begin{aligned} \mathbf{A} = \mathbf{r} \times \nabla \phi &= (x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}) \times \left(\frac{\partial \phi}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial \phi}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial \phi}{\partial z} \mathbf{k} \right) \\ &= \left(y \frac{\partial \phi}{\partial z} - z \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) \mathbf{i} + \left(z \frac{\partial \phi}{\partial x} - x \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) \mathbf{j} + \left(x \frac{\partial \phi}{\partial y} - y \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) \mathbf{k} \quad , \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{A} \cdot \mathbf{r} &= \left\{ \left(y \frac{\partial \phi}{\partial z} - z \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) \mathbf{i} + \left(z \frac{\partial \phi}{\partial x} - x \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) \mathbf{j} + \left(x \frac{\partial \phi}{\partial y} - y \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) \mathbf{k} \right\} \cdot (x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}) \\ &= x \left(y \frac{\partial \phi}{\partial z} - z \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) + y \left(z \frac{\partial \phi}{\partial x} - x \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) + z \left(x \frac{\partial \phi}{\partial y} - y \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) = 0 \quad , \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{A} \cdot \nabla \phi &= \left\{ \left(y \frac{\partial \phi}{\partial z} - z \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) \mathbf{i} + \left(z \frac{\partial \phi}{\partial x} - x \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) \mathbf{j} + \left(x \frac{\partial \phi}{\partial y} - y \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) \mathbf{k} \right\} \cdot \left(\frac{\partial \phi}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial \phi}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial \phi}{\partial z} \mathbf{k} \right) \\ &= \frac{\partial \phi}{\partial x} \left(y \frac{\partial \phi}{\partial z} - z \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) + \frac{\partial \phi}{\partial y} \left(z \frac{\partial \phi}{\partial x} - x \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) + \frac{\partial \phi}{\partial z} \left(x \frac{\partial \phi}{\partial y} - y \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) = 0 \quad . \end{aligned}$$

1.4.2

(a) $\nabla(\ln r)$ について :

$$\begin{aligned} \ln r &= \ln(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{1}{2}} = \frac{1}{2} \ln(x^2 + y^2 + z^2) \quad , \\ \nabla \ln r &= \frac{1}{2} \nabla \ln(x^2 + y^2 + z^2) \\ &= \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{x^2 + y^2 + z^2} (2x\mathbf{i} + 2y\mathbf{j} + 2z\mathbf{k}) \\ &= \frac{1}{x^2 + y^2 + z^2} (x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}) = \frac{\mathbf{r}}{r^2} \end{aligned}$$

(b) $\nabla(3z^2 - r^2)$ について :

$$\begin{aligned} \nabla(3z^2 - r^2) &= 3\nabla z^2 - \nabla(x^2 + y^2 + z^2) \\ &= 3 \cdot 2z\mathbf{k} - (2x\mathbf{i} + 2y\mathbf{j} + 2z\mathbf{k}) \\ &= 2(3z\mathbf{k} - \mathbf{r}) \end{aligned}$$

(c) $\nabla^2(\ln r)$ について :

$$\begin{aligned}\nabla^2 \ln r &= \frac{1}{2} \nabla^2 \ln(x^2 + y^2 + z^2) \\ &= \frac{1}{2} \left\{ \frac{\partial^2}{\partial x^2} \ln(x^2 + y^2 + z^2) + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \ln(x^2 + y^2 + z^2) + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \ln(x^2 + y^2 + z^2) \right\} \\ &= \frac{1}{2} \left\{ \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{2x}{x^2 + y^2 + z^2} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{2y}{x^2 + y^2 + z^2} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{2z}{x^2 + y^2 + z^2} \right) \right\} \\ &= \frac{1}{2} \left\{ \frac{2(x^2 + y^2 + z^2) - 4x^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^2} + \frac{2(x^2 + y^2 + z^2) - 4y^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^2} + \frac{2(x^2 + y^2 + z^2) - 4z^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^2} \right\} \\ &= \frac{1}{x^2 + y^2 + z^2} = \frac{1}{r^2}\end{aligned}$$

(d) $\nabla^2(3z^2 - r^2)$ について :

$$\begin{aligned}\nabla^2(3z^2 - r^2) &= 3\nabla^2 z^2 - \nabla^2(x^2 + y^2 + z^2) \\ &= 3 \frac{\partial^2}{\partial z^2} z^2 - \left\{ \frac{\partial^2}{\partial x^2} x^2 + \frac{\partial^2}{\partial y^2} y^2 + \frac{\partial^2}{\partial z^2} z^2 \right\} \\ &= 3 \cdot 2 - \{2 + 2 + 2\} = 0\end{aligned}$$

1 . 4 . 3

$$\begin{aligned}\frac{\partial \phi}{\partial x} &= -(x-1)[(x-1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}} - (x+1)[(x+1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}}, \\ \frac{\partial \phi}{\partial y} &= -y[(x-1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}} - y[(x+1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}}, \\ \frac{\partial \phi}{\partial z} &= -z[(x-1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}} - z[(x+1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}},\end{aligned}$$

ゆえに

$$\begin{aligned}\nabla \phi &= -[(x-1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}} [(x-1)\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}] \\ &\quad - [(x+1)^2 + y^2 + z^2]^{-\frac{3}{2}} [(x+1)\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}].\end{aligned}$$

上式に座標値 $(x, y, z) = (1, 1, 1)$ を代入して整理すると、次式を得る。

$$\nabla \phi(1, 1, 1) = -\frac{1}{2\sqrt{2}} \left\{ \mathbf{j} + \mathbf{k} + \frac{1}{3\sqrt{3}} (2\mathbf{i} + \mathbf{j} + \mathbf{k}) \right\}$$

1.4.4

$\nabla\phi \times \nabla\psi$ がどの場所でも 0 であれば、 $\nabla\phi$ と $\nabla\psi$ はどの場所でも平行となる。言いかえれば、 ϕ と ψ の力線はどの場所でも平行となる。力線は等位面とつねに直交するから、 ϕ と ψ の等位面もまた、どの場所でも平行となる。

1.4.5

2つのスカラー場 ψ と ϕ 、およびその勾配を考える。

$$\begin{aligned}\psi &= x^2 + y^2 + z^2 & , & \quad \nabla\psi = 2(x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}) & , \\ \phi &= x + y + z & , & \quad \nabla\phi = \mathbf{i} + \mathbf{j} + \mathbf{k} & .\end{aligned}$$

一方、座標原点に中心をもつ半径 $\sqrt{3}$ の球面の方程式は、次式で表される。

$$x^2 + y^2 + z^2 = 3$$

式より、 ψ がスカラー場 ψ の等位面 ($\psi = 3 = \text{const.}$) を表していると分かる。この等位面上の点 $(1,1,1)$ における法線ベクトルは、より

$$\nabla\psi(1,1,1) = 2(\mathbf{i} + \mathbf{j} + \mathbf{k})$$

となる。

次に、方程式 $x + y + z = 3$ について考える。

$$x + y + z = 3$$

式より、 ϕ がスカラー場 ϕ の等位面 ($\phi = 3 = \text{const.}$) を表していると分かる。また式より、等位面 $\phi = 3$ を含むすべての点で法線ベクトル $\nabla\phi$ が一定だと分かる。それゆえに、 ψ によって表される図形 (等位面 $\phi = 3$) は平面となる。また x, y, z に各々 1 を代入すれば、 ψ が点 $(1,1,1)$ を通ることも分かる。

以上のことより、球面の方程式 $x^2 + y^2 + z^2 = 3$ と平面の方程式 $x + y + z = 3$ は同じ点 $(1,1,1)$ を通り、かつその点における法線ベクトルは平行である事が分かる。言いかえれば、球面 $x^2 + y^2 + z^2 = 3$ の点 $(1,1,1)$ における接平面は、 $x + y + z = 3$ で表される。

1.4.6

$$\begin{aligned}x^2 + y^2 + z^2 &= 3 \\ 2x + 2y + z^2 &= 4\end{aligned}$$

で表される図形は、座標原点を中心とした半径 $\sqrt{3}$ の球面である。次に、 $x^2 + y^2 + z^2 = 3$ で表される図形を考える。

A. xy 平面との交線:

で $z = 0$ において

$$y = 2 - x$$

を得る。この式で表される直線は、曲面 と xy 平面の交線である。

B. yz 平面との交線:

で $x = 0$ において

$$y = 2 - \frac{1}{2}z^2$$

を得る。この式で表される曲線は、曲面 と yz 平面の交線である。

C. zx 平面との交線:

で $y = 0$ において

$$x = 2 - \frac{1}{2}z^2$$

を得る。この式で表される曲線は、曲面 と zx 平面の交線である。

A. ~ C. より、 で表される図形は以下のようなになる。

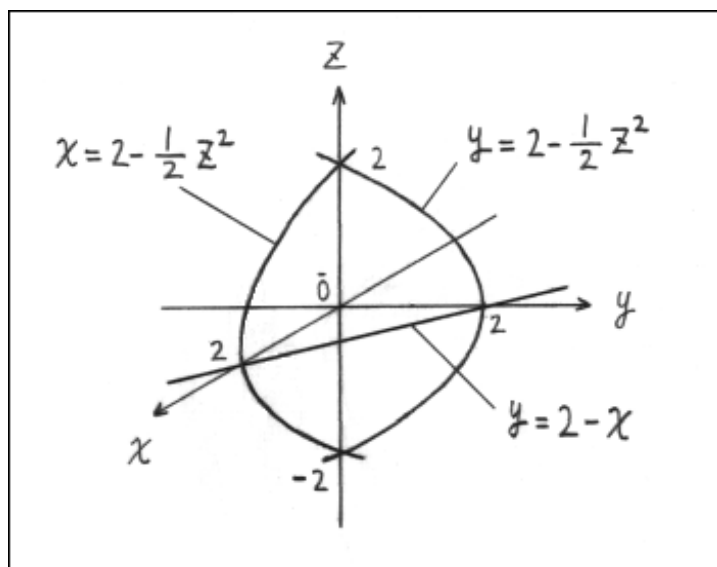


図 1.4.6-1 曲面 $2x + 2y + z^2 = 4$ と、 xy 平面・ yz 平面・ zx 平面との交線

次に曲面 と曲面 の交線の、 xy 平面への投射を考える。そこでまず と の連立方程式をたて、これより z を消去した式を導出する。

より $z^2 = 4 - 2x - 2y$ だから、これを $(x-1)^2 + (y-1)^2 = 1$ に代入して整理すると

$$(x-1)^2 + (y-1)^2 = 1$$

を得る。 $(x-1)^2 + (y-1)^2 = 1$ で表される図形は、点 $(x, y) = (1, 1)$ を中心とした、 xy 平面上の半径 1 の円である。これと図 1.4.6-1 より、曲面 $z^2 = 4 - 2x - 2y$ と $(x-1)^2 + (y-1)^2 = 1$ の交線の xy 平面への投影は、次の図の実線で示した半円の部分になることが分かる。

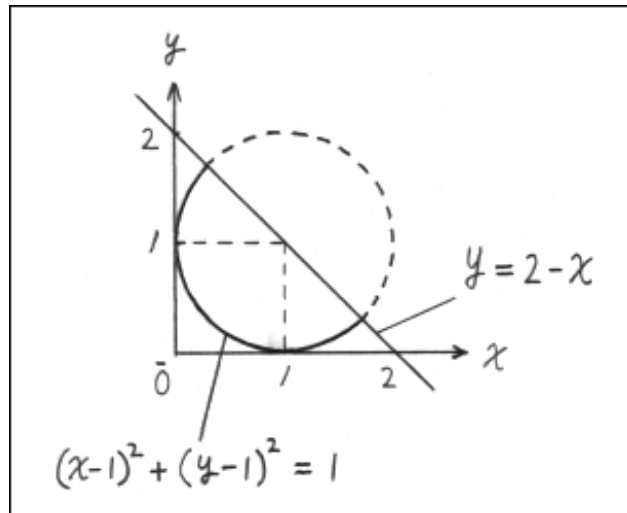


図 1.4.6-2 曲面 $z^2 = 4 - 2x - 2y$ と曲面 $(x-1)^2 + (y-1)^2 = 1$ の交線の、 xy 平面への投影

次に、3次元の空間座標内で交線の軌跡を描くことを考える。 z を z について書き換えると

$$z = \pm\sqrt{3 - x^2 - y^2}$$

同様に z を z について書き換えると

$$z = \pm\sqrt{2(2 - x - y)}$$

先に示した半円上の各点 (x, y) 上で、あるいは (x, y) のどちらかを用いて z の値を算出してプロットすれば、曲面 $z^2 = 4 - 2x - 2y$ と曲面 $(x-1)^2 + (y-1)^2 = 1$ の交線を描くことができる。

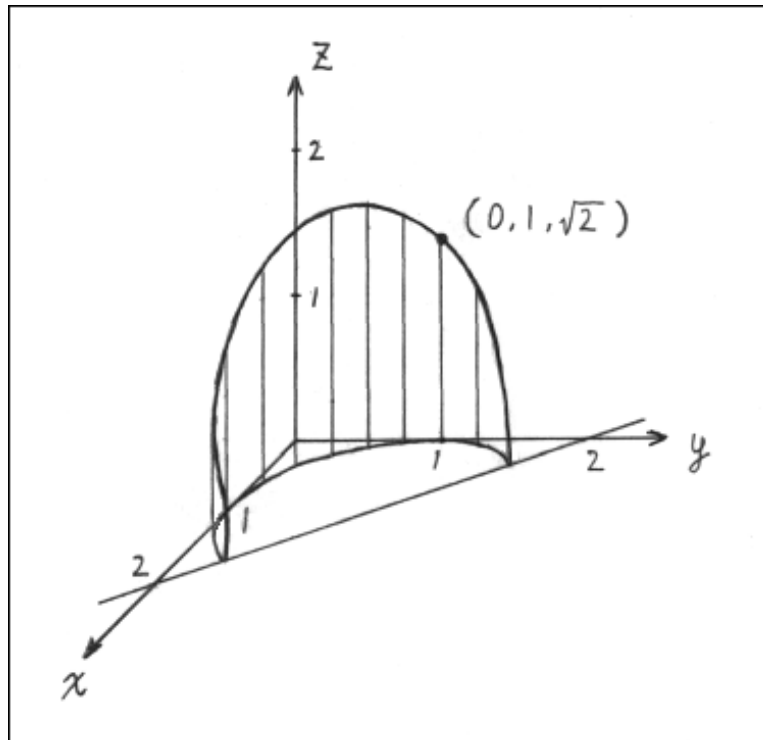


図 1.4.6-3 曲面 と曲面 の交線 ($z > 0$)

点 $(0, 1, \sqrt{2})$ が曲面 と曲面 の交線上の点であることは、上図をみれば明らかである。

次に点 $(0, 1, \sqrt{2})$ における、曲面 と曲面 の法線ベクトル間の角度を求める。そこでまず 2 つのスカラー場 ψ と ϕ を考える。

$$\psi = x^2 + y^2 + z^2$$

$$\phi = 2x + 2y + z^2$$

と をくらべると、 がスカラー場 ψ の等位面 ($\psi = 3 = \text{const.}$) を表していると分かる。同様に がスカラー場 ϕ の等位面 ($\phi = 4 = \text{const.}$) を表していることも分かる。

さて ψ および ϕ の勾配は、それぞれ次のようになる。

$$\nabla\psi = 2(x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k})$$

$$\nabla\phi = 2(\mathbf{i} + \mathbf{j} + z\mathbf{k})$$

この 2 つのベクトルの差を \mathbf{A} とおくと

$$\mathbf{A} = \nabla\psi - \nabla\phi = \nabla(\psi - \phi)$$

$$= \nabla(x^2 - 2x + y^2 - 2y)$$

$$= 2\{(x-1)\mathbf{i} + (y-1)\mathbf{j}\}$$

これら3つのベクトルの大きさは、それぞれ次のようになる。

$$|\nabla\psi|^2 = 4(x^2 + y^2 + z^2) \quad , \quad \text{これより} |\nabla\psi| = 2\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

$$|\nabla\phi|^2 = 4(2 + z^2) \quad , \quad \text{これより} |\nabla\phi| = 2\sqrt{2 + z^2}$$

$$|\mathbf{A}|^2 = 4\{(x-1)^2 + (y-1)^2\} \quad , \quad \text{これより} |\mathbf{A}| = 2\sqrt{(x-1)^2 + (y-1)^2}$$

ここで $\nabla\psi$ と $\nabla\phi$ のなす角度を θ とおくと、余弦定理より、3つのベクトル $\nabla\psi$, $\nabla\phi$, \mathbf{A} の間には次の関係が成立する。

$$|\mathbf{A}|^2 = |\nabla\psi|^2 + |\nabla\phi|^2 - 2|\nabla\psi||\nabla\phi|\cos\theta \quad , \quad \text{これより}$$

$$\cos\theta = \frac{1}{2|\nabla\psi||\nabla\phi|} (|\nabla\psi|^2 + |\nabla\phi|^2 - |\mathbf{A}|^2)$$

上式に \quad , \quad を代入して整理すると次式を得る。

$$\cos\theta = \frac{x + y + z^2}{\sqrt{(2 + z^2)(x^2 + y^2 + z^2)}}$$

こうして得た \quad に、座標値 $(x, y, z) = (0, 1, \sqrt{2})$ を代入すると

$$\cos\theta = \frac{\sqrt{3}}{2} \quad , \quad \text{したがって} \theta = 30^\circ$$

となる。この $\theta = 30^\circ$ が、点 $(0, 1, \sqrt{2})$ における2つの曲面の法線間の角度となる。

1.4.7

重力加速度の絶対値を g 、地面からの高さを z で表す。このとき地面を基準にした重力ポテンシャル $\phi(z)$ は

$$\phi(z) = gz$$

で表される。上式より $z = 0$ および h における重力ポテンシャルは、それぞれ次のようになる。

$$\phi(0) = 0 \quad , \quad \phi(h) = gh$$

また $\phi(z)$ の勾配に負符号を掛けたものが、重力加速度ベクトル \mathbf{g} となる。

$$\mathbf{g} = -\nabla\phi(z) = -g\mathbf{k}$$

z の定義域が $[0 \quad z \quad h]$ であるとして、円筒の z より上にある部分の質量は

$$\rho\pi a^2(h - z)$$

で表される。したがって点 z における重力 \mathbf{F} は

$$\mathbf{F}(z) = \rho\pi a^2(h-z)\mathbf{g} = -g\rho\pi a^2(h-z)\mathbf{k}$$

となる。上式より $z=0$ および h における重力は、それぞれ次のようになる。

$$\mathbf{F}(0) = -g\rho\pi a^2 h\mathbf{k} \quad , \quad \mathbf{F}(h) = 0$$