

ベクトル微分演算子の定義とその直観的イメージ

$f(x, y, z)$: スカラー関数

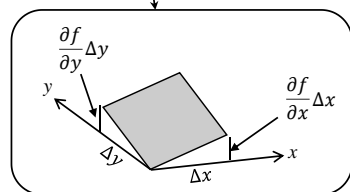
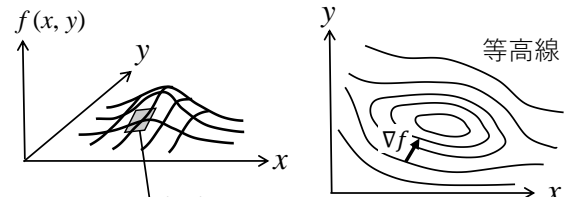
$\mathbf{u}(x, y, z) \equiv (u_x, u_y, u_z)^{tr}$: ベクトル場

$\nabla \equiv (\partial_x, \partial_y, \partial_z)^{tr}$: (x, y, z) に対する微分演算子 (ナブラ)

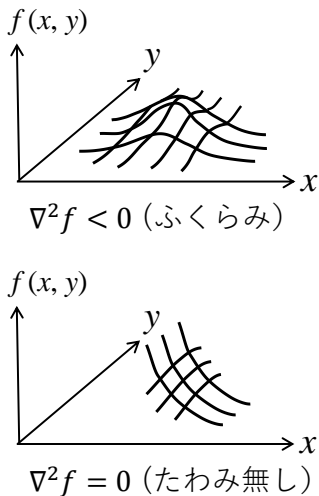
◆ 勾配 (gradient) : ∇f

| | |
|--|--|
| <p>【定義】</p> $\nabla f = \begin{bmatrix} \frac{\partial f}{\partial x} \\ \frac{\partial f}{\partial y} \\ \frac{\partial f}{\partial z} \end{bmatrix}$ | <p>【意味】</p> <p>位置 (x, y, z) において</p> <ul style="list-style-type: none"> • ∇f の方向 : f の変化 (傾き) が最大となる方向。つまり、等位面 (2次元の場合は等高線) に垂直な方向。 • ∇f の向き : f が大きくなる向き。 • ∇f : その向きにおける f の傾き。 |
| <p>【直観的イメージ】</p> <p>簡単のため、2次元 $f(x, y)$ の場合を考える。</p> <p>右図より、ある点 (x_0, y_0) 近傍における $f(x, y)$ は、</p> $f(x_0 + \Delta x, y_0 + \Delta y) = f(x_0, y_0) + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right) \Delta x + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right) \Delta y = f(x_0, y_0) + \nabla f \cdot \mathbf{u}$ <p>ただし、$\mathbf{u} \equiv \begin{pmatrix} \Delta x \\ \Delta y \end{pmatrix}$</p> <p>$\mathbf{u} = \text{一定}$ のもとで内積 $\nabla f \cdot \mathbf{u}$ が最大になるのは、\mathbf{u} が ∇f に平行のとき。</p> <p>つまり ∇f は、「f が最も大きく増える向き (傾きが最大となる向き)」を指す。すなわち、∇f は、等高線 (3次元の場合は等位面) に垂直になる。</p> <p>また、∇f は、そのときの傾きを表す。</p> | |
| <p>【例】</p> <ul style="list-style-type: none"> • 電界 $\mathbf{E} = -\nabla V$ 電界は、静電ポテンシャル V が最も急激に下がる方向を向く。 | |

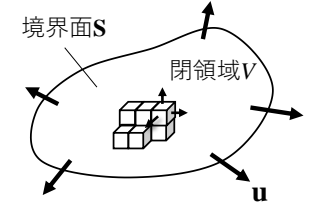
2次元の場合



◆ **ラプラシアン (Laplacian) : $\nabla^2 f$**

| | |
|--|--|
| <p>【定義】</p> $\nabla^2 f = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$ $\nabla^2 \mathbf{u} = \begin{pmatrix} \nabla^2 u_x \\ \nabla^2 u_y \\ \nabla^2 u_z \end{pmatrix}$ | <p>【意味】</p> <p>「(自分の周囲の平均) - (自分)」 つまり, f の「へこみ」, 「たわみ」を表す。</p> <p>u_x, u_y, u_z 各成分の「へこみ」, 「たわみ」を表す。</p> |
| <p>【直観的イメージ】</p> <p>簡単のため, 2次元の場合 ($\nabla^2 f = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}$) について, 離散化して考える。</p> $\frac{\partial f}{\partial x} \rightarrow \frac{f(x + \Delta x, y) - f(x, y)}{\Delta x}$ $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \rightarrow \frac{1}{\Delta x} \left[\frac{f(x + \Delta x, y) - f(x, y)}{\Delta x} - \frac{f(x, y) - f(x - \Delta x, y)}{\Delta x} \right]$ $= \frac{1}{(\Delta x)^2} [f(x + \Delta x) + f(x - \Delta x) - 2f(x)]$ <p>$\Delta y = \Delta x$ とすると,</p> $\nabla^2 f = \frac{4}{(\Delta x)^2} \left[\frac{f(x+\Delta x, y) + f(x-\Delta x, y) + f(x, y+\Delta y) + f(x, y-\Delta y)}{4} - f(x, y) \right]$ <p>上式の括弧内, 第1項は『周囲近傍4点(東西南北)の値の平均』, 第2項は『自分の値』を表す。∴ $\nabla^2 f$ は「(周囲の平均) - (自分)」。 3次元の場合も同様。「(x, y, z 全ての方向周囲6点の平均) - (自分)」になる。</p> <p>ちなみに, 1次元の場合は, 単なる2階微分 ($\nabla^2 f = \frac{d^2 f}{dx^2}$) である。2階微分の正負が「下に凸(へこみ)」か「上に凸(ふくらみ)」かを表すのは既知の通りである。$\nabla^2 f$ は, それを多次元に拡張したに過ぎない。</p> | |
| <div style="display: flex; justify-content: space-between;"> <div style="width: 60%;"> <p>【例】</p> <ul style="list-style-type: none"> 熱拡散方程式: $\frac{dT}{dt} \propto \nabla^2 T$ 周りに比べて温度が異なると均等化される (出る杭は打たれる) ポアソン方程式: <ul style="list-style-type: none"> $\nabla^2 V = -\frac{\rho}{\epsilon_0}$ ポテンシャル V に “ふくらみがある” ところには, 正電荷がある。 $\nabla^2 \mathbf{A} = -\mu_0 \mathbf{i}$ ベクトルポテンシャル \mathbf{A} が “たわんで” いるところには, 電流がある。 </div> <div style="width: 35%;">  <p>The top plot shows a concave shape (a valley) with the label $\nabla^2 f < 0$ (ふくらみ). The bottom plot shows a saddle shape with the label $\nabla^2 f = 0$ (たわみ無し).</p> </div> </div> | |

◆ 発散 (divergence) : $\nabla \cdot \mathbf{u}$ (div \mathbf{u})

| | |
|--|---|
| <p>【定義】</p> $\nabla \cdot \mathbf{u} = \frac{\partial u_x}{\partial x} + \frac{\partial u_y}{\partial y} + \frac{\partial u_z}{\partial z}$ | <p>【意味】</p> <p>「(位置 (x, y, z) から出ている \mathbf{u} の総和) - (位置 (x, y, z) に入ってくる \mathbf{u} の総和)」</p> <p>つまり、\mathbf{u} の「湧き出し」、「増分」、「収支バランス」を表す。</p> |
| <p>【直観的イメージ】</p> <p>位置 (x, y, z) にある、微小な箱を考える。</p> <p>$\frac{\partial u_x}{\partial x} \rightarrow \frac{u_x(x+\Delta x, y, z) - u_x(x, y, z)}{\Delta x}$, $\frac{\partial u_y}{\partial y}$, $\frac{\partial u_z}{\partial z}$ も同様。</p> $\therefore \frac{\partial u_x}{\partial x} + \frac{\partial u_y}{\partial y} + \frac{\partial u_z}{\partial z}$ $\rightarrow \frac{1}{\Delta x \Delta y \Delta z} [\{u_x(x + \Delta x, y, z) - u_x(x, y, z)\}(\Delta y \Delta z) + \{u_y(x, y + \Delta y, z) - u_y(x, y, z)\}(\Delta x \Delta z) + \{u_z(x, y, z + \Delta z) - u_z(x, y, z)\}(\Delta x \Delta y)]$ <p>鍵括弧内の第 1 項は、微小箱の x 方向の側面 $\Delta y \Delta z$ を垂直に横切る流量の「増分 (収支)」を表す。 同様に、第 2 項, 第 3 項は y, z 方向の増分を表す。 それら全ての和なので、$\nabla \cdot \mathbf{u}$ は増分の合計を表す。</p> | |
| <p>【ガウスの定理】</p> $\iiint_V (\nabla \cdot \mathbf{u}) dV = \iint_S \mathbf{u} \cdot d\mathbf{S}$ <p>微小箱 1 個ずつの湧き出し量 $\nabla \cdot \mathbf{u}$ を、ある閉領域 V 内で体積積分すると、「V の境界面 S から流出する \mathbf{u} の総和」が求まる。</p> |  <p>The diagram shows a closed volume V bounded by a surface S. Inside the volume, there is a small cube with a vector \mathbf{u} pointing outwards. Arrows on the surface S indicate the direction of flow out of the volume.</p> |
| <p>【例】</p> <ul style="list-style-type: none"> ・ガウスの法則 : $\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$ 電界 \mathbf{E} の増分があるところには、必ず電荷 ρ が存在する。 ・磁荷の非存在 : $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$ 磁束密度 \mathbf{B} は、あらゆる位置にて増分がなく連続的に分布する。 | |

◆ 回転 (rotation) : $\nabla \times \mathbf{u}$ (rot \mathbf{u})

| | |
|---|--|
| <p>【定義】</p> $\nabla \times \mathbf{u} = \begin{bmatrix} \frac{\partial u_z}{\partial y} - \frac{\partial u_y}{\partial z} \\ \frac{\partial u_x}{\partial z} - \frac{\partial u_z}{\partial x} \\ \frac{\partial u_y}{\partial x} - \frac{\partial u_x}{\partial y} \end{bmatrix}$ | <p>【意味】</p> <p>\mathbf{u}で表される水流によって回転する“微小な水車”を位置(x, y, z) に置いたとき、</p> <ul style="list-style-type: none"> • $\nabla \times \mathbf{u}$の方向：水車の回転が最大となるような方向 • $\nabla \times \mathbf{u}$の向き：水車が回転する方向に右ネジを回したときにネジが進む向き • $\nabla \times \mathbf{u}$：このときの水車の回転の大きさ <p>つまり、\mathbf{u}の「渦」の大きさと向きを表す。</p> |
| <p>【直観的イメージ】</p> <p>xy平面上に置かれた“微小な水車”を考える。</p> <p>y方向の流れu_yが水車に与える反時計回りの向きの回転は、</p> $\frac{u_y(x+\Delta x, y) - u_y(x, y)}{\Delta x} \rightarrow \frac{\partial u_y}{\partial x}$ <p>x方向の流れu_xが水車に与える反時計回りの向きの回転は、</p> $-\frac{u_x(x, y+\Delta y) - u_x(x, y)}{\Delta y} \rightarrow -\frac{\partial u_x}{\partial y}$ <p>つまり、$\nabla \times \mathbf{u}$のz成分 $\frac{\partial u_y}{\partial x} - \frac{\partial u_x}{\partial y}$ は、</p> <p>「z方向を向いている無限に小さな水車が反時計回り（右ネジ）に回転する速度」を表す。x, y成分も同様。</p> | |
| <p>【ストークスの定理】</p> $\iint_S (\nabla \times \mathbf{u}) \cdot d\mathbf{S} = \oint_C \mathbf{u} \cdot d\mathbf{s}$ <p>1点ずつの回転量$\nabla \times \mathbf{u}$を、ある閉曲面S上全てで面積分すると、</p> <p>「Sの境界線C一周上の\mathbf{u}の総和」が求まる。</p> | |
| <p>【例】</p> <ul style="list-style-type: none"> • 電界保存則（静電界の場合）：$\nabla \times \mathbf{E} = 0$ 電界\mathbf{E}は一周積分すると零になる。\mathbf{E}に“渦”はない。 • アンペアの法則（静磁界の場合）：$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{i}$ 電流\mathbf{i}があるところには、磁束密度\mathbf{B}の渦が発生する。 • ベクトルポテンシャル：$\nabla \times \mathbf{A} = \mathbf{B}$ \mathbf{A}の流れによって水車が回るとその中心軸から\mathbf{B}が発生する。 | |

[参考文献]

長沼伸一郎, 物理数学の直観的方法 (第2版), 通商産業研究社 (2000).