

# Green の定理とその応用例

2024/12/19

Green の定理 1(3 次元)

$$\oint_{\partial\Omega} \phi \nabla \psi d\mathbf{S} = \int_{\Omega} (\nabla \phi) (\nabla \psi) dV + \int_{\Omega} \phi \nabla^2 \psi dV \quad (1)$$

証明

左辺に発散定理を行う

Green の定理 2(3 次元)

$$\oint_{\partial\Omega} (\phi \nabla \psi - \psi \nabla \phi) d\mathbf{S} = \int_{\Omega} \phi \nabla^2 \psi - \psi \nabla^2 \phi d\Omega \quad (2)$$

証明

(1) 式の  $\phi$  と  $\psi$  を入れ替えて両辺を (1) から引く

## 応用例

1, 電磁気学 (静電場もしくは積分領域が十分大きい時)

$$\begin{aligned} \frac{\epsilon_0}{2} \oint_S \phi(\mathbf{r}) \nabla \phi(\mathbf{r}) d\mathbf{S} &= 0 = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\Omega} \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} dV - \frac{1}{2} \int_{\Omega} \phi(\mathbf{r}) \cdot \rho(\mathbf{r}) dV \\ U &= \int_{\Omega} u_E(\mathbf{r}) dV = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\Omega} \mathbf{E} \cdot \mathbf{E} dV = \frac{1}{2} \int_{\Omega} \phi(\mathbf{r}) \cdot \rho(\mathbf{r}) dV \end{aligned}$$

2, 確率保存則

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int \rho(\mathbf{r}, t) d^3r &= \int (\psi(\mathbf{r}, t) \frac{\partial \psi^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \psi^*(\mathbf{r}, t) \frac{\partial \psi(\mathbf{r}, t)}{\partial t}) d^3r \\ &= -\frac{\hbar}{2mi} \int \psi^*(\mathbf{r}, t) \nabla^2 \psi(\mathbf{r}, t) - \psi(\mathbf{r}, t) \nabla^2 \psi^*(\mathbf{r}, t) d^3r \\ &= -\frac{\hbar}{2mi} \int_{\partial\Omega} \psi^*(\mathbf{r}, t) \nabla \psi(\mathbf{r}, t) - \psi(\mathbf{r}, t) \nabla \psi^*(\mathbf{r}, t) d\mathbf{S} = - \int_{\partial\Omega} \mathbf{j} \cdot d\mathbf{S} \end{aligned}$$

$\int \rho(\mathbf{r}, t) d^3r$  は収束するため、 $|\psi(\mathbf{r}, t)| < |\mathbf{r}|^{-\frac{3}{2}-\epsilon}$  という境界条件が必要  
これを考慮すると、 $\mathbf{r} \rightarrow \infty$  での境界条件より  $\frac{d}{dt} \int \rho(\mathbf{r}, t) d^3r = 0 \quad \cdots (3)$

$\int \rho(\mathbf{r}, 0) d^3r = 1$  という規格化条件を付けると、(3) より確率が保存するので、任意の時間  $t$  に  
対して、 $\int \rho(\mathbf{r}, t) d^3r = 1$  が成立する。