$x \in \mathbb{R}^3, t \in \mathbb{R}$  を変数とし、 $\varepsilon_0 \in \mathbb{R}, \mu_0 \in \mathbb{R}$  を定数とする。

ベクトル場  $\mathbb{E}, \mathbb{B}, j$  と関数  $\rho$  は  $C^{\infty}$ -級であり、次で示すような写像である。

$$\mathbb{E}: \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \to \mathbb{R}^3, \quad (t, \boldsymbol{x}) \mapsto \mathbb{E}(t, \boldsymbol{x}) \tag{1}$$

$$\mathbb{B}: \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \to \mathbb{R}^3, \quad (t, \boldsymbol{x}) \mapsto \mathbb{B}(t, \boldsymbol{x}) \tag{2}$$

$$j: \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \to \mathbb{R}^3, \quad (t, x) \mapsto j(t, x)$$
 (3)

$$\rho: \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \to \mathbb{R}, \quad (t, \boldsymbol{x}) \mapsto \rho(t, \boldsymbol{x})$$
(4)

ナブラ $\nabla$  は次で示すような演算子のベクトルである。t については微分を行わない。

$$\nabla = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \tag{5}$$

発散 div や回転 rot は次のようなものである。

$$\operatorname{div} f = \nabla \cdot f, \qquad \operatorname{rot} f = \nabla \times f \tag{6}$$

次の4つの式をまとめて Maxwell 方程式という。

$$\operatorname{div} \mathbb{E} = \frac{1}{\varepsilon_0} \rho, \quad \operatorname{div} \mathbb{B} = 0, \quad \operatorname{rot} \mathbb{E} = -\frac{\partial \mathbb{B}}{\partial t}, \quad \operatorname{rot} \mathbb{B} = \mu_0 \mathbf{j} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbb{E}}{\partial t}$$
 (7)

 $\mathbb E$  は電場、 $\mathbb B$  は磁場、 $\pmb j$  は電流密度、 $\rho$  は電化密度、 $\varepsilon_0$  は真空の誘電率、 $\mu_0$  は真空の透磁率である。

Maxwell 方程式を満たしているとする。

1.  $D \subset \mathbb{R}^3$  において、 $\rho$  の積分値を  $\varepsilon_0$  で割ったものは D の表面  $\partial D$  上での電場  $\mathbb{E}$  の面積分に等しいことを示せ。

つまり、次の積分が一致する。

$$\frac{1}{\varepsilon_0} \int_D \rho \mathrm{d}D = \int_{\partial D} \mathbb{E} \mathrm{d}S \tag{8}$$

発散定理

$$\iiint_{V} \operatorname{div} \mathbf{f} dV = \iint_{S} \mathbf{f} \cdot \mathbf{n} dS$$
 (9)

.....

Maxwell 方程式より div  $\mathbb{E} = \rho/\varepsilon_0$  であるので、次のような変形が出来る。

$$\frac{1}{\varepsilon_0} \int_D \rho dD = \int_D \frac{\rho}{\varepsilon_0} dD = \int_D \operatorname{div} \mathbb{E} dD$$
 (10)

ここに発散定理を用いれば次の式となる。

$$\frac{1}{\varepsilon_0} \int_D \rho \mathrm{d}D = \int_{\partial D} \mathbb{E} \mathrm{d}S \tag{11}$$

2.  $D \subset \mathbb{R}^3$  の表面  $\partial D$  上での磁場  $\mathbb{B}$  の面積分は常に 0 であることを示せ。 つまり、次の式が成り立つことを示せ。

$$\int_{\partial D} \mathbb{B} = 0 \tag{12}$$

.....

発散定理より次のような式が得られる。

$$\int_{\partial D} \mathbb{B} = \int_{D} \operatorname{div} \mathbb{B} dD \tag{13}$$

Maxwell 方程式より  $\operatorname{div} \mathbb{B} = 0$  であるので、上記積分は 0 である。

3. 曲面片の像  $S \subset \mathbb{R}^3$  上での磁場  $\mathbb{B}$  の面積分の時間微分は電場  $\mathbb{E}$  の  $\partial S$  に沿った線積分の -1 倍に等しいことを示せ。

つまり、次が成り立つことを示せ。

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{S} \mathbb{B} dS = -\int_{\partial S} \mathbb{E} ds \tag{14}$$

.....

ストークスの定理

$$\int_{S} \operatorname{rot} \mathbf{f} dS = \int_{\partial S} \mathbf{f} ds \tag{15}$$

......

ストークスの定理より

$$\int_{\partial S} \mathbb{E} \mathrm{d}s = \int_{S} \operatorname{rot} \mathbb{E} \mathrm{d}S \tag{16}$$

Maxwell 方程式より  $\operatorname{rot} \mathbb{E} = -\frac{\partial \mathbb{B}}{\partial t}$  が成り立つので、

$$-\int_{\partial S} \mathbb{E} ds = \int_{S} (-\operatorname{rot} \mathbb{E}) dS = \int_{S} \frac{\partial \mathbb{B}}{\partial t} dS$$
 (17)

積分はtについて影響しないので、積分と微分を入れ替えることで、次の式が得られる。

$$-\int_{\partial S} \mathbb{E} \mathrm{d}s = \frac{\partial}{\partial t} \int_{S} \mathbb{B} \mathrm{d}S \tag{18}$$

4. 曲面片の像  $S \subset \mathbb{R}^3$  上で  $\mathbf{j}$  を面積分したものに  $\mu_0$  をかけた値と S 上で  $\mathbb{E}$  を 面積分したものの時間微分に  $\mu_0$  と  $\varepsilon_0$  をかけたものの和は  $\partial S$  に沿った  $\mathbb{B}$  の 線積分の値と等しいことを示せ。

つまり、次が成り立つことを示せ。

$$\mu_0 \int_{S} \mathbf{j} dS + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \int_{S} \mathbb{E} dS = \int_{\partial S} \mathbb{B} ds$$
 (19)

.....

Maxwell 方程式より次が成り立っている。

$$\operatorname{rot} \mathbb{B} = \mu_0 \mathbf{j} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbb{E}}{\partial t}$$
 (20)

両辺を S で積分すると次の式が得られる。

$$\int_{S} \operatorname{rot} \mathbb{B} dS = \mu_{0} \int_{S} \mathbf{j} dS + \mu_{0} \varepsilon_{0} \int_{S} \frac{\partial \mathbb{E}}{\partial t} dS$$
 (21)

右辺の偏微分は t の積分ではないので入れ替えて

$$\int_{S} \frac{\partial \mathbb{E}}{\partial t} dS = \frac{\partial}{\partial t} \int_{S} \mathbb{E} dS$$
 (22)

左辺はストークスの定理から

$$\int_{S} \operatorname{rot} \mathbb{B} dS = \int_{\partial S} \mathbb{B} ds \tag{23}$$

よって次の式が成り立つ。

$$\int_{\partial S} \mathbb{B} ds = \mu_0 \int_{S} \mathbf{j} dS + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \int_{S} \mathbb{E} dS$$
 (24)