

電磁気学の奥深さ（1）：電気と磁気の対応は $E-H$ か、 $E-B$ か

電気の場合（フィールド）を表す物理量に電界 E と電束密度 D があり、磁気の場合には磁界 H と磁束密度 B がある。電気と磁気にはかなりの部分で対称性があり、それらを表す物理量には対応関係がある。用語名を見れば、電界 (E) と磁界 (H)、電束密度 (D) と磁束密度 (B) であるのだから E と H 、 D と B が対応していると考えるのが当たり前そう。しかしことはそれほど単純ではない。理由は以下の点にある。

- 1) 電気は単極電荷があるのに対して、磁気には単極磁荷がなく、この部分が非対称である
- 2) 電気の研究は摩擦電気から、磁気の研究は永久磁石から始まり、後者の方が歴史が古く、現在の電磁気学が更地に構築されたわけではない（歴史上の事情がある）
- 3) 電磁気学の教科書（あるいは授業）では、電氣的な力を電荷と電荷が作用するクーロン力で、磁氣的な力を電流と電流が作用する力（アンペアの力）とする説明から入るのが主流で、電荷が作る場を電界、電流が作る場を磁束密度と呼び、 $E-B$ 対応で説明されることが多い。

上記の視点から、対応関係を慎重に見てみたい。なお、文献[1]では、広い視点でこの議論が行われており、深いことはそこで学んでほしい。

電界 E と電束密度 D は誘電率 ϵ によって、磁界 H と磁束密度 B は透磁率 μ によって、次式の関係を持つ。

$$D = \epsilon E, B = \mu H \quad (1)$$

D と E 、 B と H はベクトルが同じ方向を向き、大きさも比例関係にあるので、関連は深い。単位が異なっており、まったく違う物理量である。（電磁気に関する物理量の単位をまとめた表 1 を最後のページにつけている）。式(1)の形だけ見れば、電気と磁気では、

$$E \leftrightarrow H, D \leftrightarrow B, \epsilon \leftrightarrow \mu$$

の対応でよさそう。本当にそうであろうか。

まずはそれぞれの定義を見てみよう。以下の説明において、物理量がベクトル量であっても、ベクトルで表す必要が無い議論においてはスカラーで表している。

電界 E

電荷 Q によって、真空中の距離 r 離れた電荷 q に働くクーロン力は

$$F = \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 r^2} = qE \quad (2a)$$

$$E \equiv \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad (2b)$$

で表され、電界 \mathbf{E} (向きがあるのでベクトル \mathbf{E}) は、電荷 Q によって生み出され q に作用する電氣的歪を持つ場 (近接作用による) と定義される。電界の単位は[N/C]あるいは[V/m]であり、MKSA 単位系では[mkg/(s³A)]である。(以降、本資料では、表 1 で説明している組立単位を用い、電界は[1,1,-3,-1]である)。

電束密度 \mathbf{D}

電荷からは電気力線が出ており (←ファラデーが与えてくれたイメージ)、それを電荷 Q と等しいものとしたものが電束である。これを単位面積あたりの密度にしたものが電束密度、その単位は[C/m²], [-2,0,1,1]である。点電荷の場合は、 $D=Q/(4\pi r^2)$ であり、(2b)式との比較により、 $\mathbf{D}=\epsilon_0\mathbf{E}$ になる。

磁界 \mathbf{H}

電磁気学は単極磁荷の存在を認めていない。しかし、永久磁石の一方だけを見て、実効的な意味での単極磁荷とみなすようなことはイメージできる。電磁気学が今の形になる以前、磁荷を用いた力学ができていて、単極磁荷 Q_m と別の単極磁荷 q_m (単位[Wb]) の間には電荷に対するクーロンの法則と同じように力が働き、磁荷 q_m に対し

$$\mathbf{F} = \frac{Q_m q_m}{4\pi\mu_0 r^2} = q_m \mathbf{H} \quad (3a)$$

$$\mathbf{H} \equiv \frac{Q_m}{4\pi\mu_0 r^2} \quad (3b)$$

の関係を定め \mathbf{H} (向きがあるのでベクトル \mathbf{H}) を磁界と呼んだ。単位は[N/Wb]であり、[Wb]=[Nm/A]なので[A/m] (= [-1,0,0,1])である。

なお、この \mathbf{H} を「磁界の強さ」と呼ぶ教科書もあるが、 $|\mathbf{H}|$ が「磁界の強さの強さ」になってしまい、落ち着きが悪い。

磁束密度 \mathbf{B}

電流の磁気作用については、アンペアによって定量的に調べられ、距離 r 離れた無限に平行な直線状に流れる電流 I_0, I に対して、 I の長さ l 当たりに働く力を F とすると、

$$\mathbf{F} = \frac{\mu_0 I_0 I}{2\pi r} l = B l \quad (4a)$$

$$\mathbf{B} \equiv \frac{\mu_0 I_0}{2\pi r} \quad (4b)$$

で表される。この \mathbf{B} (ベクトル \mathbf{B}) は磁針に反応する場でもあるので、電流 I_0 によって生み出された磁氣的歪による場と定義される。そして、これを磁束密度と呼ぶ、と教えられる。

磁束密度の単位は[N/(Am)]であり、テスラと呼ばれる。組立単位は[0,1,-2,-1]である。この経緯で名づけられた物理量であるならば、電流の周りに磁界が発生する、すなわちこの磁氣的歪を、あえて磁束密度と呼ばずに、素直に磁界と呼びたい気持ちになる。筆者が電磁気学を学生に教えるとき、いつもそう思う。しかし、残念ながら、使いたい用語である「磁界」が上述のように既に別の定義で使われているため、違う名前「磁束密度」にしたわけで、電磁気学発展の過程における歴史的都合と言わざるを得ない。

磁束密度に対して、このような入り方をすると、磁氣的な場を表す \mathbf{B} の用語としての磁束密度 (=単位面積当たりの磁束) のイメージが湧いてこないと思う。しかし \mathbf{B} の単位を見ると [N/(Am)] = [0,1,-2,-1] であるが、磁荷 (磁束) の単位 [Wb] = [Nm/A] = [2,1,-2,-1] を使うと [Wb/m²] = [0,1,-2,-1] となって、なるほど、磁束密度と呼ぶことに納得できる。ずいぶん不親切な入り方であったが、これを知って納得でき、磁界とつけなくて良かったという気分になってくる (電磁気学は先人の知恵によってうまく組み立てられている)。

ビオ・サバールの法則

ビオ・サバールの法則は、 $\mathbf{E}-\mathbf{B}$ 対応を示す根拠としてよく使われる。図 1 (a) で、 z 軸上の微小区間 dz に電荷が電荷密度 λ [C/m] で分布している。このとき、図の P 点における電界の z 軸と直交する方向成分 dE_x は、クーロンの法則より、

$$dE_x = \frac{\lambda dz \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad (5)$$

である。同様に、図 1 (b) に示す微小区間 dz を流れる電流素片 I により、P 点に発生する磁束密度 dB は、ビオ・サバールの法則より、

$$dB = \frac{\mu_0 I dz \sin \theta}{4\pi r^2} \quad (6)$$

である。この二つの式より、電気と磁気の間には $\mathbf{E} \leftrightarrow \mathbf{B}$, $\lambda \leftrightarrow I$, $1/\epsilon_0 \leftrightarrow \mu_0$ の対応関係があり、この場合は $\mathbf{E}-\mathbf{B}$ 対応が良さそうに見える。

さらに、誘電体内の静電界、及び磁性体内の静磁界を想定し、 $\epsilon_0 \rightarrow \epsilon$, $\mu_0 \rightarrow \mu$ とし、かつ、 $D = \epsilon E$, $B = \mu H$ を使って $dE \rightarrow dD$, $dB \rightarrow dH$ とすると、(5), (6) 式は、それぞれ次式になる。

$$dD_x = \frac{\lambda dz \sin \theta}{4\pi r^2} \quad (7a)$$

$$dH = \frac{I dz \sin \theta}{4\pi r^2} \quad (7b)$$

この式では、媒質の特性である ϵ や μ が消え、 $\mathbf{D} \leftrightarrow \mathbf{H}$, $\lambda \leftrightarrow I$ の対称性が顕在化し、 $\mathbf{E}-\mathbf{B}$ ($\mathbf{D}-\mathbf{H}$) 対応を後押ししている。

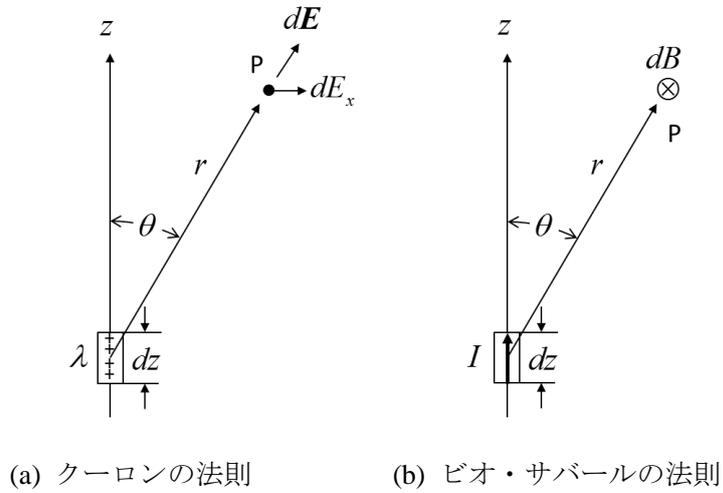


図1 電界と磁束密度の発生の類似性

単位で見ると

電磁気学に現われる物理量のうち、 $E, D, H, B, Q, Q_m, \epsilon, \mu, R$ (抵抗、インピーダンス) の組立単位は表1よりそれぞれ

- $E \rightarrow [1,1,-3,-1]$
- $D \rightarrow [-2,0,1,1]$
- $H \rightarrow [-1,0,0, 1]$
- $B \rightarrow [0,1,-2,-1]$
- $Q \rightarrow [0,0,1,1]$
- $Q_m \rightarrow [2,1,-2,-1]$
- $\epsilon \rightarrow [-3,-1,4,2]$
- $\mu \rightarrow [0,1,-2,-1]$
- $R \rightarrow [2,1,-3,-2]$

であり、単位[]で見ると、次の関係が成立する。

$$\left[\frac{E}{H} \right] = \left[\frac{B}{D} \right] = \left[\frac{Q_m}{Q} \right] = \left[\sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}} \right] = [R] = [2,1,-3,-2] \tag{8}$$

上式の最初の2辺の等式を分子・分母の対応関係で見るか、分子同士・分母同士の関係で見るかにより、 $E-H, B-D$ 対応ともいえるし、 $E-B, H-D$ 対応ともいえ、ここからは、目的の答えは見えてこない。

媒質内での $\mathbf{E}, \mathbf{D}, \mathbf{H}, \mathbf{B}$

真空中の電磁気現象については、 \mathbf{E} か \mathbf{D} 、 \mathbf{H} か \mathbf{B} のどちらかだけで議論ができる（もう一方は、 ϵ_0, μ_0 で結び付けられる）。二つの量の違いを意識しなくてはいけなくなるのは、誘電体や磁性体での電磁気現象を扱うときになる。媒質として、 \mathbf{E}, \mathbf{D} に対しては誘電体を、 \mathbf{H}, \mathbf{B} に対しては磁性体を考え、図2のような2層媒質での境界条件を調べる。

マクスウェル方程式の $\nabla \cdot \mathbf{D} = 0$ （誘電体内では $\rho = 0$ ）、 $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$ より、 \mathbf{D} も \mathbf{B} も面と垂直方向（単位法線ベクトル \mathbf{n} 方向）の成分は等しい（電束も磁束も特性が異なる媒質（誘電体、磁性体）の境界の法線方向を連続的に貫いて行くイメージ）。同様に、 $\nabla \times \mathbf{E} = \mathbf{0}$ （静電界）、 $\nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{0}$ （静磁界で、かつ、磁性体内での伝導電流無し）より、面の接線成分方向（単位接線ベクトル \mathbf{t} 方向）の成分は等しい。この結果、角度 θ_1 と θ_2 の関係も自動的に定まる。これらは、以下の電気・磁気間対応になる。

$$\mathbf{D}_1 \cdot \mathbf{n} = \mathbf{D}_2 \cdot \mathbf{n} \leftrightarrow \mathbf{B}_1 \cdot \mathbf{n} = \mathbf{B}_2 \cdot \mathbf{n} \quad (9a)$$

$$\mathbf{E}_1 \cdot \mathbf{t} = \mathbf{E}_2 \cdot \mathbf{t} \leftrightarrow \mathbf{H}_1 \cdot \mathbf{t} = \mathbf{H}_2 \cdot \mathbf{t} \quad (9b)$$

$$\frac{\tan \theta_2}{\tan \theta_1} = \frac{\epsilon_2}{\epsilon_1} \leftrightarrow \frac{\tan \theta_2}{\tan \theta_1} = \frac{\mu_2}{\mu_1} \quad (9c)$$

均一媒質内の \mathbf{E} と \mathbf{D} 、 \mathbf{H} と \mathbf{B} の対応については、電気的分極ベクトル \mathbf{P} 、磁気的分極ベクトル（磁化ベクトル） \mathbf{P}_m を用いて、以下のように表せる。

$$\mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} = \epsilon \mathbf{E} \leftrightarrow \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{H} + \mathbf{P}_m = \mu \mathbf{H} \quad (10)$$

(9)式、(10)式より、媒質内の電界・磁界の振る舞いでは、 $\mathbf{E} \leftrightarrow \mathbf{H}$ 、 $\mathbf{D} \leftrightarrow \mathbf{B}$ 、 $\mathbf{P} \leftrightarrow \mathbf{P}_m$ 、 $\epsilon \leftrightarrow \mu$ となり、電気と磁気の対称性がはっきりしている。

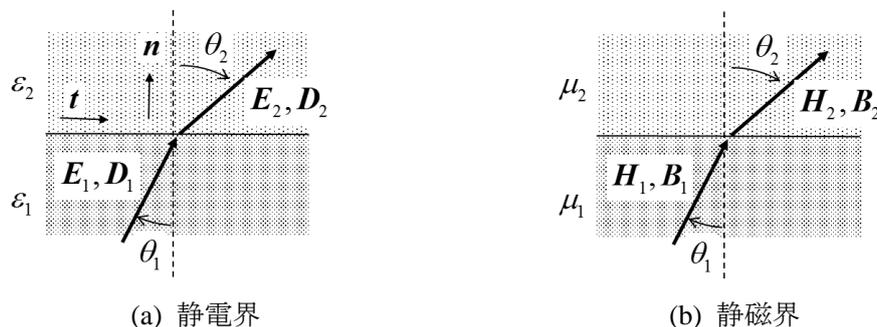


図2 2層媒質中の電磁界

教科書では

では、大学の授業（あるいは教科書）では電磁気学はどう教えられているのであろうか。図3は一般的な教科書の進み方を図にしたもので、この形（①から順番での）での授業が主流であろう。（図3は、電磁気学授業のうちの静電界と静磁界の部分で、かつ、本資料では E, D, H, B に絞って議論しており、その他の大事な法則（ガウスの法則、電荷保存則、アンペアの周回積分の法則）や物理量（スカラーポテンシャル、ベクトルポテンシャルなど）は省いている）。

結局は、仮想的なものとは言え、磁荷を丁寧に説明して磁界 (H) の説明の出発点とするか、磁荷は実態が無いものとしてほとんど素通りにするかで、 E, D, H, B の関係の説明のしかたが分かれる（前者が $E-H$ 対応、後者が $E-B$ 対応）。電磁気学の授業において、どちらの立場を取るか、凡そ、半々と言われているが、どうであろうか。

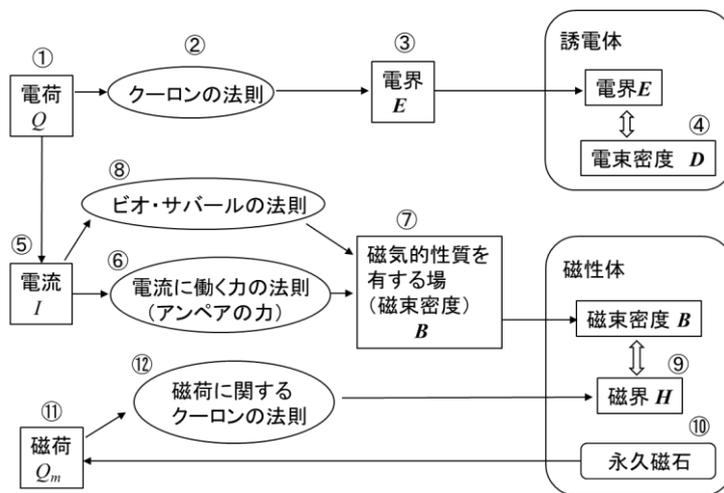


図3 一般的な教科書に見る電界・磁界諸量の位置づけ（数値は現われる順番）

対応関係の整理

電気と磁気の対応について、電荷と磁荷を出発点にすれば、 E と H 、 D と B の対応が、実在する物理量である電荷と電流を出発点にすれば、 E と B 、 D と H の対応が自然である。前者では、電荷と磁荷のそれぞれのクーロンの法則が、後者では、電荷のクーロンの法則と電流素片のビオ・サバールの法則が対になる。単独磁荷の存在を認めない今日の電磁気学では、磁荷を磁気現象の出発点にすえにくい事情があり、対応関係を複雑にしている。しかし、媒質内での E, D, H, B の関係を見れば、 $E-H, D-B$ 対応にきれいな対称性があり、本資料では、この物理的特徴の一致を理由に $E-H, D-B$ 対応を推したい。

なお、本シリーズの[2]では、マックスウェルの方程式を電磁ポテンシャル（スカラーポテンシャルとベクトルポテンシャル）で表し、電荷と電流に対して対称性の良い美しい形を示し、その解説を行っている。そこでは、 $E-B$ 対応での定式化になっており、この問題は簡単

には結論が出ないのかもしれない。どちらとも言える一種の流儀（あるいは宗教論争）に似ている。

冒頭で述べたように、用語名を見て、電界 (E) と磁界 (H)、電束密度 (D) と磁束密度 (B) が対応していると考えるのが当たり前、と言うのは、必ずしもそうではない、と言うことが理解できたと思う。

参考文献

- [1] 広瀬立成, E と H , D と B , 物理学 One Point シリーズ 10, 共立出版, 1981.
- [2] 唐沢好男, “電磁気学の奥深さ(2) : マックスウェル方程式の美しい形,” 私報, 技術レポート YK-24, URL: http://www.radio3.ee.uec.ac.jp/ronbun/TR-YK-024_EM-2.pdf

表 1 電磁気関連物理量の MKSA 単位系での次元

(表の右欄の 4 つの数値は MKSA 単位系において、 $m^a kg^b s^c A^d$ の指数部分。本文では、このセットを組立単位と呼び、 $[a,b,c,d]$ で表す。物理量の積は指数の和、商は差で求められ、単位の変化を追うのに便利である。この 4 つの基本単位の並び順にはいくつかの流儀があるが、本資料では MKSA [m, kg, s, A] の順で並べている。)

名称(物理量)	代表的表記	単位名称	物理単位	組立単位			
				M (m)	K (kg)	S (s)	A(A)
力	F	N(ニュートン)	J/m, kgm/s ²	1	1	-2	
エネルギー(仕事)	U	J(ジュール)	Nm	2	1	-2	
電力	P	W(ワット)	J/s, VA	2	1	-3	
電圧	V, ϕ	V(ボルト)	W/A	2	1	-3	-1
電流	I	A(アンペア)	W/V				1
電流密度	i		A/m ²	-2			1
抵抗(インピーダンス)	R	Ω (オーム)	V/A	2	1	-3	-2
導電率			1/ Ω m	-3	-1	3	2
静電容量	C	F(ファラド)	C/V	-2	-1	4	2
インダクタンス	L	H(ヘンリー)	J/A ²	2	1	-2	-2
誘電率	ϵ		F/m	-3	-1	4	2
透磁率	μ		H/m	1	1	-2	-2
電荷・電束	Q, q	C(クーロン)	As				1 1
磁荷・磁束	Q_m, q_m	Wb(ウェーバ)	Nm/A, Tm ² , Vs	2	1	-2	-1
電束密度	D		C/m ²	-2		1	1
磁束密度	B	T(テスラ)	N/Am, Wb/m ²		1	-2	-1
電界	E		V/m	1	1	-3	-1
磁界	H		A/m	-1			1
ベクトルポテンシャル	A		Tm	1	1	-2	-1
周波数	f	Hz(ヘルツ)	1/s				-1