

導出シリーズ 第33回 「電流が作る磁界の公式」

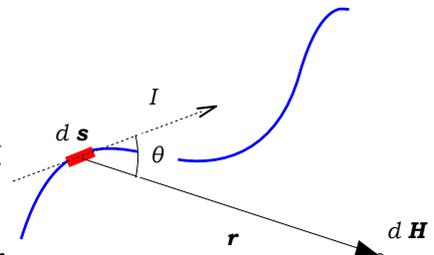
電流により磁界(磁場)が作られるのですが、教科書では、「直線電流」、「円電流」、「ソレノイド」の3つについての公式が示されているだけです。これらの3つの公式をひとつの法則で説明するのが、「ビオサバールの法則」というものです。大学で習うのですが、それを元に教科書の公式を導いて見ましょう。

[ビオサバールの法則]

電流 I [A] が流れている導線の微小長さを ds [m] とすると、

この部分が位置 r [m] に作る磁界(磁場)は
$$d\mathbf{H} = \frac{I d\mathbf{s} \times \mathbf{r}}{4\pi r^3}$$

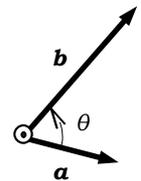
[A/m] である。導線全体について積分すればその位置での磁界が求められる。



[コメント] ここで、注意が必要なことは、磁界 \mathbf{H} 、導線の微小長さ \mathbf{s} 、位置 \mathbf{r} はベクトルであるということ、ベクトル演算子「 \times 」の意味するところだ。「 \times 」は「**ベクトルの外積**」という演算子で、外積演算の結果はベクトル量(向きと大きさを合わせて持つ量)になる。高校で学習したベクトル演算のひとつ「**ベクトルの内積**」は演算結果がスカラー量(大きさのみを持つ量)になる。

[ベクトルの外積] ベクトルの外積について、ベクトル \mathbf{a} 、 \mathbf{b} を使って説明しよう。

定義 2つのベクトルの外積 $\mathbf{a} \times \mathbf{b}$ とは、演算結果がベクトルであり、外積ベクトルの大きさが $|\mathbf{a}| \cdot |\mathbf{b}| \cdot \sin\theta$ であり、外積ベクトルの向きが「ベクトル \mathbf{a} の向きからベクトル \mathbf{b} の向きに回転させたときに右ねじが進む向き(右図:紙面裏から表への向き)」である。



[ベクトルの内積] ベクトルの内積について、ベクトル \mathbf{a} 、 \mathbf{b} を使って説明しよう。

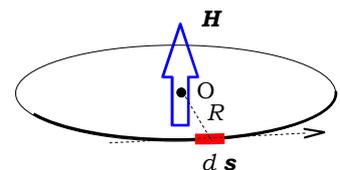
定義 2つのベクトルの内積 ($\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}$) とは、演算結果がスカラーであり、向きは無い。演算結果の大きさは $|\mathbf{a}| \cdot |\mathbf{b}| \cdot \cos\theta$ である。

[円電流が中心に作る磁界]

微小導線を考えると、円の中心位置は微小導線から R の距離で、

角度は常に 90° になっているから
$$\mathbf{H} = \frac{I \cdot 2\pi R \cdot R \sin 90^\circ}{4\pi R^3} = \frac{I}{2R}$$

なり、円電流が中心位置に作る磁界の大きさが $H = \frac{I}{2R}$ で、向きが上向きとなる。



[直線流が作る磁界]

微小導線の位置を x とする。ビオサバールの法則
$$d\mathbf{H} = \frac{I d\mathbf{s} \times \mathbf{r}}{4\pi r^3}$$
 より

$$dH = \frac{I r \sin\theta dx}{4\pi r^3}$$
 だから
$$H = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{I \sin\theta dx}{4\pi r^2} = \frac{I}{4\pi} \int_0^\pi \sin\theta \cdot \frac{\sin^2\theta}{R^2} \cdot \frac{dx}{d\theta} \cdot d\theta$$

であるので $r = \frac{R}{\sin\theta}$ 、 $x = -\frac{R}{\tan\theta}$ 、 $\frac{dx}{d\theta} = \frac{R}{\sin^2\theta}$ を代入して整理すると

$$H = \frac{I}{4\pi R} \int_0^\pi \sin\theta d\theta$$
 となる。積分を実行して、直線電流が作る磁界を求めると
$$H = \frac{I}{2\pi R}$$
 である。

