

## ソレノイド内部の磁場を求めてみました

### 【電流がつくる磁場について】

高校では、次の3つのパターンについて「公式」として学習している。電流値を  $I$  として、

① 直線の導線に電流を流したとき、導線から垂直な方向に距離  $r$  離れた点にできる磁場  $H = \frac{I}{2\pi r}$

② 半径  $r$  の円形の導線に電流を流したとき、円の中心にできる磁場  $H = \frac{I}{2r}$

巻き数が  $N$  回のときは、 $H = N \frac{I}{2r}$  ただし、導線を巻いている幅が半径に比べて狭い場合

③ ソレノイド（円筒に導線をらせん状に密に巻いたもの）に電流を流したとき、ソレノイド内部にできる磁場  $H = nI$  ただし、 $n$  は単位長さ（幅）あたりの巻き数

生徒：ソレノイドの磁場は、②の  $N$  回巻きをそのまま使うことはできないんですか。

先生：②の  $N$  回巻きは、巻いているところの幅が狭くて無視できるけど、③は幅が大きくて無視できない場合の式になるんだ。円筒の幅（長さ）を  $L$ ，全巻き数を  $N$  回として  $n = \frac{N}{L}$  となるよ。

生徒：どうして違いが出るの？

先生：高校では学習していないけど、「ビオ・サバールの法則」というのがもともになっているんだ。

「ビオ・サバールの法則」は、流れている電流を細かく区切って、その一つ一つがつくる磁場を与える式なんだ。それを足し合わせる（積分する）といろいろな場合の式が求まるよ。

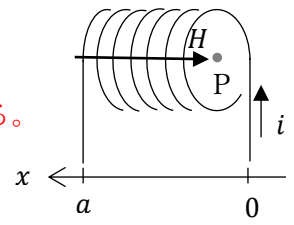
①は無限に長い直線、③は無限に長い円筒として計算して導き出すんだ。

### 【ビオ・サバールの法則を用いてソレノイド内部の磁場を求める】～生徒のレポートの概要～

巻き数  $N$ ，幅  $a$ ，半径  $r$  のソレノイドに電流  $i$  を流したとき、内部にできる磁場  $H$  を求める。

右図のように座標軸を取り、ソレノイド右端で円の中点  $P$  の磁場を求める。

ソレノイドの一巻きを展開して、微小区間  $ds$  を流れる電流がつくる磁場を考える。



$$\frac{dx}{ds} = \frac{\frac{a}{N}}{\sqrt{4\pi^2 r^2 + \frac{a^2}{N^2}}} = \cos \varphi \quad \therefore ds = \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} dx$$

ビオ・サバールの法則より  $ds$  と常に直角

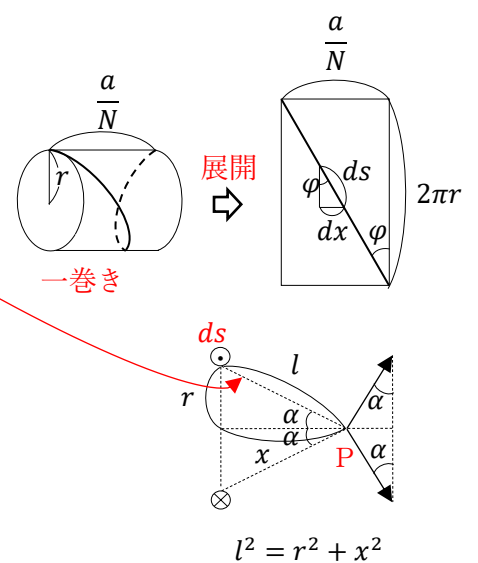
$$dH = \frac{1}{4\pi} \cdot \frac{id s}{l^2} \sin \frac{\pi}{2} = \frac{i}{4\pi(r^2 + x^2)} \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} dx$$

$$H = \int_0^a 2 \sin \alpha \times \frac{i}{4\pi(r^2 + x^2)} \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} dx$$

$$= \frac{i}{2\pi} \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} \int_0^a \frac{r}{\sqrt{r^2 + x^2}} \cdot \frac{1}{r^2 + x^2} dx$$

ここで  $x = r \tan t$  とおくと ( $a$  が十分大きいとし)

$$t \text{ は } 0 \rightarrow \frac{\pi}{2}, \quad \frac{dx}{dt} = \frac{r}{\cos^2 t}$$



$$\begin{aligned}
 \text{よって } H &= \frac{i}{2\pi} \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{r}{(r^2(1 + \tan^2 t))^{\frac{3}{2}}} \times \frac{r}{\cos^2 t} dt = \frac{i}{2\pi} \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\cos t}{r} dt \\
 &= \frac{i}{2\pi} \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 N^2}{a^2} + 1} \times \frac{1}{r} = \frac{N}{a} i \sqrt{1 + \frac{a^2}{4\pi^2 r^2 N^2}} = ni \sqrt{1 + \frac{1}{4\pi^2 r^2 n^2}} = ni \sqrt{1 + \left(\frac{1}{2\pi r n}\right)^2} \cong ni
 \end{aligned}$$

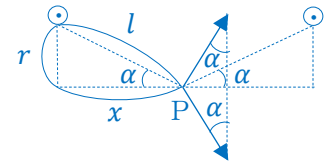
密に巻いているとき 一巻きの幅  $\frac{a}{N} = \frac{1}{n} \ll 2\pi r \therefore \frac{1}{2\pi r n} \ll 1$

**【訂正】**

「考え方や数式の処理に間違いはありません」としたのだが、実は訂正箇所があった。

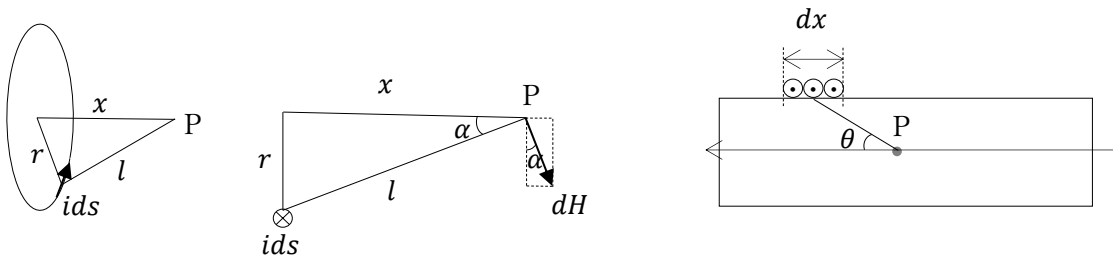
上のレポートでは点Pがソレノイドの右端になっているが、その場合はレポート内に青字で示した「2」は「1」となり、磁場の強さは求める値の半分になってしまう。

正しくは、点Pを長さ2aのソレノイドの midpoint として、対称性から右図のように考え「2」をそのまま入れて計算することになる。



**【一般的な求め方は】**

円形電流のつくる磁場をもとに考える。ただし、下図の点Pにつくる磁場である。



一巻きの円形電流が点Pにつくる磁場は、 $dH = \frac{1}{4\pi} \cdot \frac{ids}{l^2} \sin \frac{\pi}{2}$   $H = \frac{1}{4\pi} \cdot \frac{i}{l^2} \int_0^{2\pi r} ds \cdot \sin \alpha = \frac{ir^2}{2l^3}$   
 ソレノイドの単位幅（長さ）あたりの巻き数をnとすると、上図の微小幅dxの巻き数はndxとなる。

ndx個の円形電流が点Pにつくる磁場を新たにdHとおくと、 $dH = ndx \cdot \frac{ir^2}{2l^3} = ndx \cdot \frac{ir^2}{2(x^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}}$

$$H = \frac{nir^2}{2} \int_{-\infty}^{\infty} (x^2 + r^2)^{-\frac{3}{2}} dx = \frac{nir^2}{2} \int_0^{2\pi} \left(\frac{r^2}{\tan^2 \theta} + r^2\right)^{-\frac{3}{2}} \cdot \left(-\frac{r}{\sin^2 \theta}\right) d\theta = ni$$

※置換積分を用いてある。座標軸を左向き、磁場の向きが右になっているので少々混乱を招く。

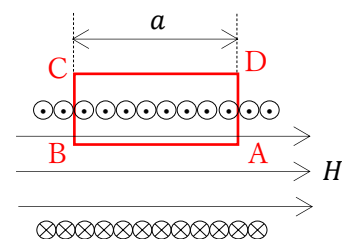
**【後日】**

生徒：根号の中に余計な式が残るのがいやで、調べてみたら「アンペールの法則」というのがあって、それを用いて導いてみたんだ。

アンペールの法則によると、N本の導線に同じ向きに電流iが流れているとき、m[Wb]の磁荷をそのまわり一周させるとき必要な仕事はmNi[J]となる。

右図で幅aにN回巻いてあるとする。磁場の強さをHとして、

磁荷をA→Bに移動させるときの仕事はmHa[J]、B→C、



D→Aに関しては磁場と垂直な方向の移動なので仕事は0, C→Dに関してはコイル外の磁場はHに比

べて十分小さいから仕事は0とみなせる。したがって,  $mNi = mHa$   $\therefore H = \frac{N}{a}i = ni$  である。

先生: Very good!

生徒: でも先生, 右の図のように考えるとソレノイドの外部の磁場は0にならないと思うんだ。ソレノイドが細くて, 十分離れたところなら0でもいいと思うんだけど。

でも逆に十分離れると, ソレノイドをまっすぐな導線のように考えて, 直線電流がつくる磁場ができていような気がする。実際どうなっているのかな?

先生: ……., 実験して調べると面白いかも…

