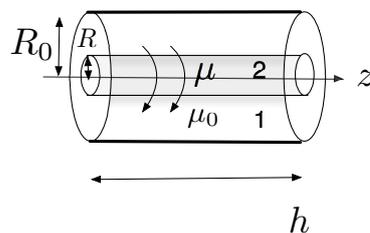


0.  $z$  軸方向に伸びた、長さ  $h$ 、半径  $R_0$  の円柱状のコイルを考える。コイルは導線を単位長さあたり  $n$  回巻いたものであり、強さ  $I$  の電流が流れている。電流の向きは  $+z$  方向に見たとき、時計回りの方向である。(図の矢印の向き) コイルの中に、図のように半径  $R$  の円柱状の磁性体が、コイルと同心円状に入っている (領域 2)。コイルと磁性体の中心軸を  $z$  軸とする。磁性体の透磁率を  $\mu = \mu_0(1 + \chi)$  とする。コイルの内部で磁性体以外の領域 (領域 1) は真空とする。コイルの端の効果は無視し、磁場、磁化は  $z$  軸に平行な成分しかないとする。



- (1) 磁性体が入っていない場合の、磁場の大きさ  $B_0$ 、インダクタンス  $L_0$  を求めよ。
  - (2) 図のように磁性体が入っている場合の磁場の大きさ  $B(r)$  ( $r$  は中心軸からの距離)、インダクタンス  $L$  を求めよ。磁性体が帯磁率  $\chi > 0$  の常磁性体であるとすると、インダクタンスを最大にするためには  $R$  をどのように選べが良いか？
1. 半径  $a$  の円形のリング上を強さ  $I$  の電流が流れている。リングの中心に原点をとり、 $x - y$  平面をリングと平行にとり、電流は反時計回りに流れているとする。No6 0 でこの系の作る磁気双極子モーメントが  $\mathbf{m} = \pi a^2 I \hat{z}$  となることがわかった。今、この系が外部磁場  $\mathbf{B}$  の中に置かれている。この系の位置エネルギーが  $U = -\mathbf{m} \cdot \mathbf{B}$  のように表せることを示そう。
- (a) リングに働くローレンツ力は全体としては 0、一方、ローレンツ力によるトルクは  $\mathbf{N} = \mathbf{m} \times \mathbf{B}$  となることを示せ。<sup>2</sup>
  - (b) このトルクに逆らってする仕事を考えることにより、 $U = -\mathbf{m} \cdot \mathbf{B}$  となることを示せ。ただし  $\mathbf{m}$  と  $\mathbf{B}$  が垂直なときエネルギーが 0 とする。<sup>3</sup>

<sup>1</sup>yoshino@cmc.osaka-u.ac.jp

<sup>2</sup>ヒント：例えば  $\mathbf{B}$  が  $x - z$  平面内にあるように座標軸をとれば  $\mathbf{B} = B(\cos(\theta)\hat{z} + \sin(\theta)\hat{x})$  となる。ここで  $\theta$  は  $z$  軸となす角である。リング上の点を  $a(\cos(\phi)\hat{x} + \sin(\phi)\hat{y})$  とすると  $\phi$  から  $\phi + d\phi$  の微小区間の受けるローレンツ力は  $d\mathbf{F} = I(ad\phi)\hat{\phi} \times \mathbf{B}$  ただし  $\hat{\phi} = -\sin\phi\hat{x} + \cos\phi\hat{y}$  である。ここで  $\phi$  は  $z$  軸の周りの回転角、 $\hat{\phi}$  はその回転方向の単位ベクトルである。

<sup>3</sup>ヒント：力  $\mathbf{F}$  に逆らってする仕事によって増大するエネルギーは  $dU = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$  ここで微小変位  $d\mathbf{r}$  は、例えば、 $y$  軸の周りに角度  $d\theta$  だけ回転させる場合、 $d\mathbf{r} = rd\theta\hat{\theta}$  ただし  $r$  は  $y$  軸との距離、 $\hat{\theta} = \hat{y} \times \hat{r}$  はこの回転方向の単位ベクトルである。

2. 磁化  $\mathbf{M} = M\hat{z}$  で一様に磁化した半径  $a$  球形の磁性体を考える。球の中心を原点にとり、1) 球の中心および 2)  $z$  軸上で、球から遠く離れた場所  $|z|/a \gg 1$  での磁場  $\mathbf{B}$  を求めよ。(主要な項のみで良い)

ヒント：講義でやったように、磁性体の内部での磁化が  $\mathbf{M}(\mathbf{r})$  であるとき、その内部には電流密度  $\mathbf{j}_m(\mathbf{r}) = \nabla \times \mathbf{M}(\mathbf{r})$  の電流 (磁化電流) が流れているとみなせる。また、その表面には「表面」磁化電流密度は  $\mathbf{K}_m(\mathbf{r}) = -\mathbf{n}(\mathbf{r}) \times \mathbf{M}(\mathbf{r})$  の電流が流れているとみなせる。ここで  $\mathbf{n}(\mathbf{r})$  は表面の法線ベクトルである。