

続・ベクトルの回転

クロメル@物理のかぎプロジェクト

2007-03-24

これは、Joh 氏の [ベクトルの回転](#) の記事の続編です。次の記事は、[続々ベクトルの回転](#) です。行列の回転を三次正方行列で表すと、意外ときれいな形でまとまったので書いてみました。

ベクトルの回転の行列表現

これから [ベクトルの回転](#) で出た式を行列で表します。ではさっそく元の式を見てみましょう。

$$\mathbf{r}' = (\mathbf{n} \cdot \mathbf{r})\mathbf{n} + [\mathbf{r} - (\mathbf{n} \cdot \mathbf{r})\mathbf{n}] \cos \phi + (\mathbf{n} \times \mathbf{r}) \sin \phi \quad (1)$$

ここで

$$\mathbf{r}' = \begin{pmatrix} r'_1 \\ r'_2 \\ r'_3 \end{pmatrix}$$

と、

$$\mathbf{r} = \begin{pmatrix} r_1 \\ r_2 \\ r_3 \end{pmatrix}$$

として、

$$\mathbf{n} = \begin{pmatrix} l \\ m \\ n \end{pmatrix}$$

とすると、

$$\begin{pmatrix} r'_1 \\ r'_2 \\ r'_3 \end{pmatrix} = \left[\mathbf{nn} + \cos \phi (I - \mathbf{nn}) + \sin \phi \begin{pmatrix} 0 & -n & m \\ n & 0 & -l \\ -m & l & 0 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} r_1 \\ r_2 \\ r_3 \end{pmatrix}$$

ここで、 I は三次正方単位行列、また \mathbf{nn} は

$$\mathbf{nn} = \begin{pmatrix} ll & ml & nl \\ lm & mm & nm \\ ln & mn & nn \end{pmatrix}$$

となっていてこれをテンソルと考えた時、ダイアド積（別名として「テンソル積」単に「ダイアド」とも）と呼びます。

ダイアド積は、ドットでもクロスでもなくただベクトルを並べるだけで表し、二階のテンソルの表現の一種です。

$$\mathbf{a} = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix}$$

と

$$\mathbf{b} = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ b_3 \end{pmatrix}$$

に対し、ダイアド積 A は、

$$A = \mathbf{a}\mathbf{b} = \{a_i b_j\} = \begin{pmatrix} a_1 b_1 & a_1 b_2 & a_1 b_3 \\ a_2 b_1 & a_2 b_2 & a_2 b_3 \\ a_3 b_1 & a_3 b_2 & a_3 b_3 \end{pmatrix}$$

となります。

そして少ししつこいかもしれませんが、

$$A = \mathbf{a} \otimes \mathbf{b} = \sum_{i=1,2,3} \sum_{j=1,2,3} a_i b_j \mathbf{e}_i \otimes \mathbf{e}_j$$

とも書きます。

ところで、

$$N = \begin{pmatrix} 0 - nm \\ n0 - l \\ -ml0 \end{pmatrix}$$

と置くと、

$$N^2 = \begin{pmatrix} -m^2 - n^2 m l n l \\ l m - n^2 - l^2 n m \\ l n m n - l^2 - m^2 \end{pmatrix}$$

より、なんと

$$\mathbf{n}\mathbf{n} = N^2 + (l^2 + m^2 + n^2)I = N^2 + I$$

となります。よって、最終的に次の形になります。

$$\mathbf{r}' = [I + N^2 + (-\cos \phi N^2 + \sin \phi N)]\mathbf{r}$$

ここで、 $I\mathbf{r}$ は回転前のベクトル。他は、 $N^2\mathbf{r} = \overrightarrow{PN}$ であり、 $(-\cos\phi N^2 + \sin\phi N)\mathbf{r} = \overrightarrow{NQ}$ です。

その他の嬉しいこと

余談ですが結構物理では外積 $n \times$ の行列表現 N はもちろん $n \times (n \times)$ の行列表現 N^2 の形をしたものを目にすると思います。例えば遠心力は $-m\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r})$ という形をしていますし、慣性テンソル I を求める時、角運動量 L 、角速度ベクトル $\boldsymbol{\omega}$ として、

$$\mathbf{L} = \sum_i m_i \mathbf{r}_i \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}_i) = - \sum_i m_i \mathbf{r}_i \times (\mathbf{r}_i \times \boldsymbol{\omega})$$

に対して、

$$\mathbf{L} = I\boldsymbol{\omega}$$

が I の定義ですから、

$$\begin{pmatrix} L_x \\ L_y \\ L_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sum_i m_i (y_i^2 + z_i^2) & -\sum_i m_i x_i y_i & -\sum_i m_i x_i z_i \\ -\sum_i m_i y_i x_i & \sum_i m_i (z_i^2 + x_i^2) & -\sum_i m_i y_i z_i \\ -\sum_i m_i z_i x_i & -\sum_i m_i z_i y_i & \sum_i m_i (x_i^2 + y_i^2) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{pmatrix}$$

これを知っていると戸惑うことはなくなると思います。

電磁気学でも

$$\begin{aligned} \nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) &= \begin{pmatrix} 0 & -\frac{\partial}{\partial z} & \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} & 0 & -\frac{\partial}{\partial x} \\ -\frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial x} & 0 \end{pmatrix}^2 \mathbf{A} \\ &= \left(\begin{pmatrix} \frac{\partial^2}{\partial x^2} & \frac{\partial^2}{\partial y \partial x} & \frac{\partial^2}{\partial z \partial x} \\ \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} & \frac{\partial^2}{\partial y^2} & \frac{\partial^2}{\partial z \partial y} \\ \frac{\partial^2}{\partial x \partial z} & \frac{\partial^2}{\partial y \partial z} & \frac{\partial^2}{\partial z^2} \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \end{pmatrix} \right) \mathbf{A} \\ &= \begin{pmatrix} \frac{\partial^2}{\partial x^2} & \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} & \frac{\partial^2}{\partial x \partial z} \\ \frac{\partial^2}{\partial y \partial x} & \frac{\partial^2}{\partial y^2} & \frac{\partial^2}{\partial y \partial z} \\ \frac{\partial^2}{\partial z \partial x} & \frac{\partial^2}{\partial z \partial y} & \frac{\partial^2}{\partial z^2} \end{pmatrix} \mathbf{A} - \Delta \mathbf{A} \\ &= \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \left(\frac{dA_x}{dx} + \frac{dA_y}{dy} + \frac{dA_z}{dz} \right) - \Delta \mathbf{A} \\ &= \text{grad}(\text{div} \mathbf{A}) - \Delta \mathbf{A} \end{aligned}$$

という公式が少し考えるだけで書けるようになります。

追記：最後の電磁気学の例は、偏微分が交換できる時に限るようです。