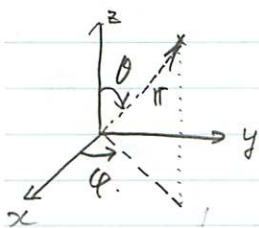


201310888 宮川 銀太郎 一回

0 球面調和関数を導く。

今この議論に $r, \theta, \phi \in [0, \infty)$
と (r, θ, ϕ) の関係と明らかになる。

基本, $\mathbb{R}^3(x, y, z), \mathbb{R}^3(r, \theta, \phi)$
と (r, θ, ϕ) の関係と明らかになる。



$\mathbb{R}^3 = \left(\frac{x}{r}, \frac{y}{r}, \frac{z}{r} \right)$ とし,

この (x, y, z)

(r, θ, ϕ) を定めると,

(r, θ, ϕ) の単位ベクトル

$(\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi)$ により

$(\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi)$ は右手系と成すことがわかる。

$(\mathbf{e}_r \times \mathbf{e}_\theta = \mathbf{e}_\phi, \mathbf{e}_\theta \times \mathbf{e}_\phi = \mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\phi \times \mathbf{e}_r = \mathbf{e}_\theta)$

(x, y, z) は (r, θ, ϕ) を使って,

$$\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = r \begin{pmatrix} \sin\theta \cos\phi \\ \sin\theta \sin\phi \\ \cos\theta \end{pmatrix} (\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi)$$

$(\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi)$ を微分方程式で表すと,

規格化定数 h_r, h_θ, h_ϕ により

$$(\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi) = \left(\frac{1}{h_r} \frac{\partial}{\partial r}, \frac{1}{h_\theta} \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{1}{h_\phi} \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$$

各成分 $\frac{\partial}{\partial r}, \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \phi}$ は 3×3 行列。

規格化定数は h_r, h_θ, h_ϕ により,

$$h_r = \sqrt{\frac{\partial x}{\partial r} \cdot \frac{\partial x}{\partial r}} = 1, \quad h_\theta = \sqrt{\frac{\partial x}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial x}{\partial \theta}} = r,$$

$$h_\phi = \sqrt{\frac{\partial x}{\partial \phi} \cdot \frac{\partial x}{\partial \phi}} = r \sin\theta \quad (\sin\theta \geq 0)$$

と $(\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi)$ の微分方程式は,

$$(\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi) = \begin{pmatrix} \sin\theta \cos\phi & \cos\theta \cos\phi & -\sin\phi \\ \sin\theta \sin\phi & \cos\theta \sin\phi & \cos\phi \\ \cos\theta & -\sin\theta & 0 \end{pmatrix}$$

$$\frac{\partial}{\partial r} = \mathbf{T}$$

$\Rightarrow \mathbb{T} = \frac{\partial}{\partial r}, \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \phi}$ を考えたと

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial r} \\ \frac{\partial}{\partial \theta} \\ \frac{\partial}{\partial \phi} \end{pmatrix} (\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\theta, \mathbf{e}_\phi) = \begin{pmatrix} \mathbf{e}_r \mathbf{e}_r & \mathbf{e}_r \mathbf{e}_\theta & \mathbf{e}_r \mathbf{e}_\phi \\ & \ddots & \end{pmatrix}$$

$= \mathbf{E}_3.$

$\mathbb{T} = \frac{\partial}{\partial r}, \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \phi}$

\mathbb{P} は $\mathbb{P} = i\hbar \nabla$ から, $\nabla = (r, \theta, \phi)$ の基底で表すと

$\mathbb{P} = i\hbar \left(\frac{\partial}{\partial r} \frac{\partial}{\partial \theta} \frac{\partial}{\partial \phi} \right)^T$ を考えたと,

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial r} \\ \frac{\partial}{\partial \theta} \\ \frac{\partial}{\partial \phi} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial r} \mathbf{e}_r \\ \frac{\partial}{\partial \theta} \mathbf{e}_\theta \\ \frac{\partial}{\partial \phi} \mathbf{e}_\phi \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial r} \\ \frac{\partial y}{\partial \theta} \\ \frac{\partial z}{\partial \phi} \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} h_r \mathbf{e}_r \\ h_\theta \mathbf{e}_\theta \\ h_\phi \mathbf{e}_\phi \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial r} \\ \frac{\partial y}{\partial \theta} \\ \frac{\partial z}{\partial \phi} \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} h_r & 0 & 0 \\ 0 & h_\theta & 0 \\ 0 & 0 & h_\phi \end{pmatrix} \mathbb{T} \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial r} \\ \frac{\partial y}{\partial \theta} \\ \frac{\partial z}{\partial \phi} \end{pmatrix}$$

$$\therefore \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial r} \\ \frac{\partial y}{\partial \theta} \\ \frac{\partial z}{\partial \phi} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} h_r^{-1} & 0 & 0 \\ 0 & h_\theta^{-1} & 0 \\ 0 & 0 & h_\phi^{-1} \end{pmatrix} \mathbb{T} \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial r} \\ \frac{\partial y}{\partial \theta} \\ \frac{\partial z}{\partial \phi} \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \nabla = \mathbf{e}_r \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r} \mathbf{e}_\theta \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin\theta} \mathbf{e}_\phi \frac{\partial}{\partial \phi}$$

$\mathbb{P} = i\hbar \nabla = (r, \theta, \phi)$ の基底で表すと, \mathbb{L} は $\mathbb{L} = \mathbf{r} \times \mathbb{P}$

$$\mathbb{L} = \mathbf{r} \times \mathbb{P} = r \mathbf{e}_r \times (i\hbar) \times \left(\mathbf{e}_r \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r} \mathbf{e}_\theta \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin\theta} \mathbf{e}_\phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$$

$$= -i\hbar \left(\mathbf{e}_\theta \frac{\partial}{\partial \theta} - \mathbf{e}_\phi \frac{1}{\sin\theta} \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$$

\mathbb{L} は $\mathbb{L} = \mathbf{r} \times \mathbb{P}$ により \mathbb{L} は $\mathbb{L} = \mathbf{r} \times \mathbb{P}$ により

\mathbb{L} は $\mathbb{L} = \mathbf{r} \times \mathbb{P}$ により \mathbb{L} は $\mathbb{L} = \mathbf{r} \times \mathbb{P}$ により

$$\mathbb{L} = i\hbar \frac{1}{\sin\theta} \begin{pmatrix} \cos\theta \cos\phi & \cos\theta \sin\phi & -\sin\theta \\ \cos\theta \sin\phi & \cos\theta \cos\phi & \sin\theta \\ -\sin\theta & \sin\theta & 0 \end{pmatrix} \frac{\partial}{\partial \phi} = i\hbar \begin{pmatrix} -\sin\theta \\ \cos\theta \\ 0 \end{pmatrix} \frac{\partial}{\partial \theta}$$

$$= i\hbar \begin{pmatrix} \cos\theta \cos\phi & \cos\theta \sin\phi & -\sin\theta \\ \cos\theta \sin\phi & \cos\theta \cos\phi & \sin\theta \\ -\sin\theta & \sin\theta & 0 \end{pmatrix} \frac{\partial}{\partial \phi} - i\hbar \begin{pmatrix} -\sin\theta \\ \cos\theta \\ 0 \end{pmatrix} \frac{\partial}{\partial \theta}$$

$$= \begin{pmatrix} L_x \\ L_y \\ L_z \end{pmatrix}$$

For,

$$\begin{cases} L_+ = L_x + iL_y \\ = \hbar(i\omega\theta\cos\varphi\partial\varphi + i\sin\theta\partial\theta \\ - \omega\theta\sin\varphi\partial\varphi + \cos\varphi\partial\theta) \\ = \hbar e^{i\varphi}(\partial\theta + i\omega\theta\partial\varphi) \\ L_- = \hbar e^{-i\varphi}(-\partial\theta + i\omega\theta\partial\varphi) \\ L_z = -i\hbar\partial\varphi. \end{cases}$$

⇒ 0より球面調和関数と書く。
Y_{lm} ∈ L_z と h_m の固有関数と書く。

L_z Y_{lm} = h_m Y_{lm} とする。

Y_{lm}(θ, φ) = Φ(φ) · Θ(θ) と変数分離集
できる。

-iħ∂φΦ = h_mΦ かつ

Φ = c e^{i m φ}, 規格化条件 ∫₀^{2π} dφ |Φ|² = 1

∴) c = $\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$

さらに, Φ(φ) は同期関数で Φ(φ+2π) = Φ(φ)

⇒ Φ(φ+2π) = c e^{i 2π m} = c.

(m = 0, ±1, ±2... の整数)

このmからlの値を予想する。(L₊ Y_{ll} = 0)
と前にも, m ≠ l のときは成り立たない。

$$\begin{aligned} L_+ Y_{lm} &= \hbar e^{i\varphi}(\partial\theta + i\omega\theta\partial\varphi) \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{im\varphi} \Theta(\theta) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{im\varphi} \hbar e^{i\varphi}(\partial\theta - m\cot\theta)\Theta(\theta) \end{aligned}$$

任意の物理量 f(θ) とすると,

L₊[e^{i m φ} · f(θ)] = e^{i m φ} ħ e^{i φ} [$\frac{df}{d\theta}$ - m cot θ f]

L₋[e^{i m φ} · f(θ)] = -e^{i m φ} ħ e^{-i φ} [$\frac{df}{d\theta}$ + m cot θ f]

∴ ħ ∂θ

$\frac{d}{d\theta} = \frac{d\cos\theta}{d\theta} \frac{d}{d\cos\theta} = -\sin\theta \frac{d}{d\cos\theta}$

∴ ħ ∂θ

L₊[e^{i m φ} f] = -ħ e^{i(m+1)φ} $\frac{1}{\sin\theta} \frac{d}{d\cos\theta}$ [sin^m θ f]

L₋[e^{i m φ} f] = ħ e^{i(m-1)φ} $\frac{1}{\sin\theta} \frac{d}{d\cos\theta}$ [sin^m θ f]

∴ ħ ∂θ, R 回 L_± を作用させると,

$$\begin{aligned} L_+^R [e^{im\varphi} f] &= (\hbar)^R e^{i(m+R)\varphi} \frac{1}{\sin\theta} \left(\frac{d}{d\cos\theta}\right)^R \\ &\quad \cdot (\sin^m \theta f). \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} L_-^R [e^{im\varphi} f] &= (\hbar)^R e^{i(m-R)\varphi} \frac{1}{\sin\theta} \left(\frac{d}{d\cos\theta}\right)^R \\ &\quad \cdot (\sin^m \theta f). \end{aligned}$$