

Legendre Functions.

对 Laplace 方程和亥姆霍兹方程进行分离变数, 得到球函数方程

$$\frac{1}{\sin\theta} \frac{\partial}{\partial\theta} \left(\sin\theta \frac{\partial Y}{\partial\theta} \right) + \frac{1}{\sin^2\theta} \frac{\partial^2 Y}{\partial\varphi^2} + l(l+1)Y = 0.$$

$Y(\theta, \varphi)$ 称为球函数, 对球函数进行分离变数.

$$Y(\theta, \varphi) = (A \cos m\varphi + B \sin m\varphi) \Theta(\theta)$$

↑ 从连带勒让德方程解:

$$(1-x^2) \frac{d^2\Theta}{dx^2} - 2x \frac{d\Theta}{dx} + [l(l+1) - \frac{m^2}{1-x^2}] \Theta = 0.$$

其中 $x = \cos\theta$

1. 勒让德多项式

我们研究 $m=0$ 情况

$$(1-x^2) \frac{d^2\Theta}{dx^2} - 2x \frac{d\Theta}{dx} + l(l+1)\Theta = 0.$$

$$\Rightarrow y'' - \left[\frac{2x}{1-x^2} \right] y' + \left[\frac{l(l+1)}{1-x^2} \right] y = 0$$

$$p(x) = -\frac{2x}{1-x^2} \quad q(x) = \frac{l(l+1)}{1-x^2}.$$

在 $x_0=0$ 处, $p(x_0)=0$, $q(x_0)=l(l+1)$, 均为有限值, 则它们在 $x_0=0$ 处解析的

因此 $x_0=0$ 是方程的常点, 因此解应有泰勒级数的形式

$$y = \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^k$$

代入勒让德方程, Concern, x, x^2, \dots 每项系数都应为零.

可以得到一般式

$$a_{k+2} = \frac{(k-l)(k+l+1)}{(k+2)(k+1)} a_k$$

一阶一阶的推得:

$$a_{l-2n} = (-1)^n \frac{(2l-2n)!}{n! 2^n (l-n)! (l-2n)!}$$

得到具体表达式为 $\left[\frac{1}{2} \right]_n$ 取整.

$$P_l(x) = \sum_{k=0}^{\lfloor \frac{l}{2} \rfloor} (-1)^k \frac{(2l-2k)!}{2^k k! (l-k)! (l-2k)!} x^{l-2k}$$

前几个勒让德多项式:

$$P_0(x) = 1$$

$$P_1(x) = x = \cos \theta$$

$$P_2 = \frac{1}{2}(3x^2 - 1) = \frac{1}{4}(3\cos 2\theta + 1)$$

$$P_3(x) = \frac{1}{8}(5\cos 3\theta + 3\cos \theta)$$

$$P_4(x) = \frac{1}{64}(35\cos 4\theta + 20\cos 2\theta + 9)$$

⋮

我们来计算 $P_{2n}(0)$ 首先 $l = 2n+1$ $P_{2n+1}^{(0)} = 0$

$l = 2n$ 时

$$\begin{aligned} P_{2n}(0) &= (-1)^n \frac{(2n)!}{2^n n! 2^n n!} \\ &= (-1)^n \frac{(2n)!}{[(2n)!!]^2} \\ &= (-1)^n \frac{(2n-1)!!}{(2n)!!} \end{aligned}$$

1) 勒让德微分形式

$$P_l(x) = \frac{1}{2^l l!} \frac{d^l}{dx^l} (x^2 - 1)^l$$

也称罗德里格斯公式

证: 用二项式把 $(x^2 - 1)^l$ 展开

$$\begin{aligned} \frac{1}{2^l l!} (x^2 - 1)^l &= \frac{1}{2^l l!} \sum_{k=0}^l \frac{l!}{(l-k)! k!} (x^2)^{l-k} (-1)^k \\ &= \sum_{k=0}^l (-1)^k \frac{1}{2^l k! (l-k)!} x^{2l-2k} \end{aligned}$$

↑ 求导次, 我们只需要保留幂次 $2l-2k=l$ 项, 即 $k = \frac{l}{2}$ 的项,

$$\text{即 } \frac{1}{2^l l!} \frac{d^l}{dx^l} (x^2 - 1)^l = P_l(x)$$

2) 积分表示

利用柯西积分的导数公式，微分表示可表为围道积分

$$P_l(x) = \frac{1}{2\pi i} \frac{1}{2l} \oint_C \frac{(z^2-1)^l}{(z-x)^{l+1}} dz.$$

这是勒让德多项式的 Schlaefli 积分

↑ 也可进一步表示为定积分，取 C 为圆周，圆心在 $z=x$ ，半径为 $\sqrt{x^2-1}$

在 C 上 $z-x = \sqrt{x^2-1} e^{i\psi}$, $dz = i\sqrt{x^2-1} e^{i\psi} d\psi$

$$P_l(x) = \frac{1}{2\pi i} \frac{1}{2l} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{[(x+\sqrt{x^2-1} e^{i\psi})^2-1]^l}{(\sqrt{x^2-1})^{l+1} (e^{i\psi})^{l+1}} \cdot [i\sqrt{x^2-1} e^{i\psi}] d\psi$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[\frac{x^2 + 2x\sqrt{x^2-1} e^{i\psi} + (x^2-1) e^{i2\psi} - 1}{2\sqrt{x^2-1} e^{i\psi}} \right]^l d\psi$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} [x + \sqrt{x^2-1} \frac{1}{2}(e^{-i\psi} + e^{i\psi})]^{2l} d\psi$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} [x + i\sqrt{1-x^2} \cos\psi]^{2l} d\psi$$

称为拉普拉斯积分

生成函数：

$$g(x,t) = \frac{1}{\sqrt{1-2xt+t^2}} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) t^n.$$

2. 正交性

Legendre ODE 是自共轭的， $P_l'(x)$ 的系数 $(1-x^2)$ 在 $x=\pm 1$ 为 0.

则对于不同的 n 自然在又单位极权重函数下是正交

$$\int_{-1}^1 P_n(x) P_m(x) dx = 0 \quad (n \neq m)$$

$$x = \cos\theta \Rightarrow$$

$$\int_0^{\pi} P_n(\cos\theta) P_m(\cos\theta) d\cos\theta = 0 \quad (n \neq m),$$

P_n 的定义并不能保证它们被规范化。而建立归一化的方法是生成函数公式平方，得

$$\frac{1}{(1-2xt+t^2)^2} = \left[\sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) t^n \right]^2$$

从 $[-1, 1]$ 积分, 则交叉项消失

$$\int_{-1}^1 \frac{dx}{1-2tx+t^2} = \sum_{n=0}^{\infty} t^{2n} \int_{-1}^1 [P_n(x)]^2 dx$$

$$\text{令 } y = 1-2tx+t^2 \quad dy = -2t dx$$

$$\int_{-1}^1 \frac{dx}{1-2tx+t^2} = \frac{1}{2t} \int_{(1-t)^2}^{(1+t)^2} \frac{dy}{y} = \frac{1}{t} \ln\left(\frac{1+t}{1-t}\right)$$

级数展开:

$$\frac{1}{t} \ln\left(\frac{1+t}{1-t}\right) = 2 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^{2n}}{2n+1}$$

幂次对应系数相等.

$$\int_{-1}^1 [P_n(x)]^2 dx = \frac{2}{2n+1}$$

正交性的积分有

$$\int_{-1}^1 P_n(x) P_m(x) dx = \frac{2\delta_{nm}}{2n+1}$$

勒让德级数.

由于勒让德多项式的正交性, 我们可以将其作为一组基来表示. $f(x)$ 在 $(-1, 1)$ 上定义:

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n P_n(x)$$

$$a_n = \frac{2n+1}{2} \int_{-1}^1 f(x) P_n(x) dx$$

且正交性保证了其展开是唯一的

其一个应用就是得 Laplace 方程的解

球坐标形式:

$$\psi(r, \theta, \varphi) = \sum_{l,m} (A_{lm} r^l + B_{lm} r^{-l-1}) P_l^m(\cos\theta) (A_{lm} \sin m\varphi + B_{lm} \cos m\varphi)$$

其中 l 是整数，我们考虑与 θ 无关的解

$$\psi(r, \theta) = \sum_{l=0}^{\infty} (a_l r^l + b_l r^{-l}) P_l(\cos \theta)$$

往往我们的问题是限制在一定区域之内 r 之外

则

$$\psi(r, \theta) = \sum_{l=0}^{\infty} a_l r^l P_l(\cos \theta) \quad (r \leq r_0)$$

$$\psi(r, \theta) = \sum_{l=0}^{\infty} a_l r^{-l-1} P_l(\cos \theta)$$

3. 生成函数与物理情景.

如果我们在 z 正轴放置一个 q 电荷，用极坐标写出来电势

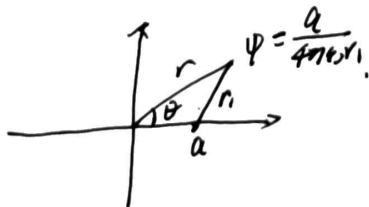
$$\psi(r, \theta) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_1} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{\sqrt{r^2 + a^2 - 2ar\cos\theta}}$$

其实它出现了生成函数，我们改写一下

$$\begin{aligned} \psi(r, \theta) &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{r^2 + a^2 - 2ar\cos\theta}} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} g(\cos\theta, \frac{a}{r}) \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \sum_{n=0}^{\infty} P_n(\cos\theta) \left(\frac{a}{r}\right)^n \end{aligned}$$

若 $r < a$ ，我们再写出来

$$\begin{aligned} \psi(r, \theta) &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a} \left(1 - \frac{2r}{a} \cos\theta + \frac{r^2}{a^2}\right)^{-\frac{1}{2}} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a} \sum_{n=0}^{\infty} P_n(\cos\theta) \left(\frac{r}{a}\right)^n \quad (r < a) \end{aligned}$$



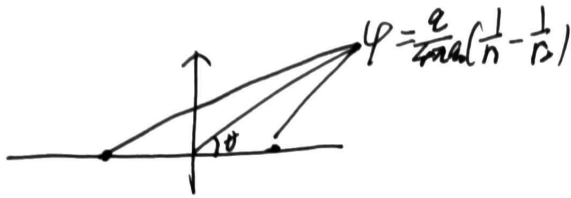
对于 $\frac{1}{|r_1 - r_2|}$ 的展开

$$\frac{1}{|r_1 - r_2|} = \frac{1}{r_2} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{r_1}{r_2}\right)^n P_n(\cos\chi)$$

r_1 是较小地， r_2 是较大地 χ 是 r_1, r_2 夹角

电多极矩 偶极矩

$$\psi(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$$



$$\psi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \left[\left(1 - 2\frac{a}{r} \cos\theta + \frac{a^2}{r^2} \right)^{-\frac{1}{2}} - \left(1 + 2\frac{a}{r} \cos\theta + \frac{a^2}{r^2} \right)^{-\frac{1}{2}} \right]$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \left[\sum_{n=0}^{\infty} P_n(\cos\theta) \left(\frac{a}{r} \right)^n - \sum_{n=0}^{\infty} P_n(\cos\theta) \left(-\frac{a}{r} \right)^n \right]$$

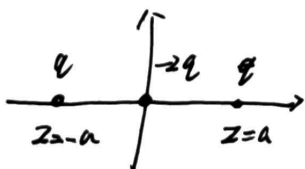
整理

$$\psi = \frac{2q}{4\pi\epsilon_0 r} \left[\frac{a}{r} P_1(\cos\theta) + \frac{a^3}{r^3} P_3(\cos\theta) + \dots \right]$$

$a \rightarrow 0$ 小量近似.

$$\psi = \frac{\mu}{4\pi\epsilon_0} \frac{P_1(\cos\theta)}{r^2} \quad \mu = 2qa$$

考虑: 四极子的展开



即两个偶极子的叠加.

$$\psi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r} \left[\sum_i q_i + \sum_i \frac{q_i a_i}{r} P_1(\cos\theta) + \sum_i \frac{q_i a_i^2}{r^2} P_2(\cos\theta) + \dots \right]$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r} \left[\mu_0 + \frac{\mu_1}{r} P_1(\cos\theta) + \frac{\mu_2}{r^2} P_2(\cos\theta) + \dots \right]$$

μ_i 称为多偶极矩

4. 连带勒让德方程及函数

连带勒让德方程

$$(1-x^2)y'' - 2xy' + \left[\lambda - \frac{m^2}{1-x^2}\right]y = 0$$

$x_0=0$ 是连带勒让德方程的常点，我们可以利用 $x_0=0$ 的邻域上求连带勒让德方程的级数解，但实际操作比较复杂，我们一般

作变换

$$y = (1-x^2)^{\frac{m}{2}} u(x)$$

$$y' = (1-x^2)^{\frac{m}{2}} u' - m x (1-x^2)^{\frac{m}{2}-1} u$$

$$y'' = (1-x^2)^{\frac{m}{2}} u'' - 2mx(1-x^2)^{\frac{m}{2}-1} u' + [-m(1-x^2)^{\frac{m}{2}-1} + (m^2-2m)x^2(1-x^2)^{\frac{m}{2}-2}] u$$

代入连带勒让德方程：

$$(1-x^2)u'' - 2x(m+1)u' + [\lambda - m(m+1)]u = 0 \quad \square$$

代入级数解： $y = \sum_j a_j x^{k+j}$

令 $k=0, k=1$ 两个解：先 $k=0$

$$a_{j+2} = a_j \left[\frac{j^2 + (2m+1)j - \lambda + m(m+1)}{(j+1)(j+2)} \right]$$

这未免有些复杂，我们可以选择更简单的方法

In fact, \square 方程就是勒让德方程逐项求导 m 次的方程

$$\text{则 } y(x) = P^{(m)}(x)$$

即可知 $y = (1-x^2)^{\frac{m}{2}} P_l^{(m)}(x)$ 即为连带勒让德方程通常记为 $P_l^m(x)$

$$P_l^m(x) = (1-x^2)^{\frac{m}{2}} P_l^{(m)}(x)$$

$$\text{且 } P_l^0(x) = P_l(x)$$

$$P_1'(x) = (1-x^2)^{\frac{1}{2}} = \sin\theta$$

$$P_2'(x) = (1-x^2)^{\frac{1}{2}} (3x) = \frac{3}{2} \sin 2\theta$$

$$P_2^2(x) = 3(1-x^2) = 3\sin^2\theta = \frac{3}{2}(1-\cos 2\theta)$$

⋮

微分表示

罗德-里格莱斯公式

$$P_l^m(x) = \frac{(1-x^2)^{\frac{m}{2}}}{2^l l!} \frac{d^{l+m}}{dx^{l+m}} (x^2-1)^l$$

于是不难看出, $l-m=2n$ 时, $P_l^m(x)$ 为偶函数

$l-m=2n+1$ 时, $P_l^m(x)$ 为奇函数.

当 $m \rightarrow -m$

$$P_l^{-m}(x) = \frac{(1-x^2)^{-\frac{m}{2}}}{2^l l!} \frac{d^{l-m}}{dx^{l-m}} (x^2-1)^l$$

上两式相除,

$$\text{Constant} = \frac{P_l^m(x)}{P_l^{-m}(x)} = \frac{(1-x^2)^m \frac{d^{l+m}}{dx^{l+m}} (x^2-1)^l}{d^{l-m} (x^2-1)^l / dx^{l-m}}$$

上式右边是有理分式, 分子与分母的同幂项之比就应当等于左边那个

常数. 我们只看最高幂项之比, 它是

$$(-1)^m x^{2m} \frac{(2l)!}{(l-m)!} x^{l-m} : \frac{(2l)!}{(l+m)!} x^{l+m} = (-1)^m \frac{(l+m)!}{(l-m)!}$$

我们得到

$$\begin{cases} P_l^m(x) = (-1)^m \frac{(l+m)!}{(l-m)!} P_l^{-m}(x) \\ P_l^{-m}(x) = (-1)^m \frac{(l-m)!}{(l+m)!} P_l^m(x) \end{cases}$$

积分表示:

Schaeffli Integral

$$P_l^m(x) = \frac{(1-x^2)^{\frac{m}{2}}}{2^l 2\pi i} \frac{(l+m)!}{l!} \oint_C \frac{(z^2-1)^l}{(z-x)^{l+m+1}} dz$$

此积分可进一步表示为定积分 圆心 $Z=x$ $r=\sqrt{x^2-1}$

$$\begin{aligned}
 P_l^m(x) &= \frac{1}{2\pi i} \frac{(l+m)!}{2^l l!} \oint_C \left(i \frac{z-x}{e^{i\varphi}} \right)^m \frac{(z^2-1)^l}{(z-x)^{l+m+1}} dz \\
 &= \frac{i^m}{2\pi i} \frac{(l+m)!}{2^l l!} \oint_C e^{-im\varphi} \frac{(z^2-1)^l}{(z-x)^{l+m+1}} dz \\
 &= \frac{i^m}{2\pi i} \frac{(l+m)!}{2^l l!} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-im\varphi} \frac{[(x+\sqrt{x^2-1}e^{i\varphi})^2-1]^l}{[\sqrt{x^2-1}e^{i\varphi}]^{l+1}} i\sqrt{x^2-1}e^{i\varphi} d\varphi \\
 &= \frac{i^m}{2\pi} \frac{(l+m)!}{l!} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-im\varphi} \left[\frac{x^2+2x\sqrt{x^2-1}e^{i\varphi}+(x^2-1)e^{2i\varphi}-1}{2\sqrt{x^2-1}e^{i\varphi}} \right]^l d\varphi \\
 &= \frac{i^m}{2\pi} \frac{(l+m)!}{l!} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-im\varphi} \left[x+\sqrt{x^2-1} \frac{1}{2}(e^{i\varphi}+e^{-i\varphi}) \right]^l d\varphi
 \end{aligned}$$

从 x 回到原来 θ , $x = \cos\theta$, 则

$$P_l^m(x) = \frac{i^m}{2\pi} \frac{(l+m)!}{l!} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-im\varphi} [\cos\theta + i\sin\theta \cos\varphi]^l d\varphi$$

其也被称为 拉普拉斯积分

正交关系:

同一 m 而不同阶 l 的连带勒让德函数在区间 $(-1, 1)$ 正交

$$\Delta \int_{-1}^{+1} P_k^m(x) P_l^m(x) dx = 0 \quad (k \neq l)$$

$$\int_{-1}^{+1} P_p^m(x) P_q^m(x) dx = \frac{(1)^m}{2^{p+q} p! q!} \int_{-1}^{+1} R^m \left(\frac{d^{p+m} R^p}{dx^{p+m}} \right) \left(\frac{d^{q+m} R^q}{dx^{q+m}} \right) dx$$

若 $p < q$.

$$u = R^m \left(\frac{d^{p+m} R^p}{dx^{p+m}} \right) \quad dv = \left(\frac{d^{q+m} R^q}{dx^{q+m}} \right) dx$$

对于 $p+m+1 \leq q+m$ 积分为 0

$$\frac{d^{p+m+1}}{dx^{p+m+1}} u = \frac{d^{p+m+1}}{dx^{p+m+1}} \left[R^m \left(\frac{d^{p+m} R^p}{dx^{p+m}} \right) \right]$$

$$\frac{d^{p+m}}{dx^{p+m}} \left[R^m \left(\frac{d^{p+m} R^p}{dx^{p+m}} \right) \right] = \binom{p+m}{2m} \left(\frac{d^{2m} R^m}{dx^{2m}} \right) \left(\frac{d^{2p} R^p}{dx^{2p}} \right) = \frac{(p+m)!}{(p-m)! (2p)!}$$

$$\int_{-1}^1 [P_p^m(x)]^2 dx = \frac{(-1)^{2m+p}}{2^{2p} p! p!} \frac{(p+m)!}{(p-m)!} (2p)! = \int_{-1}^1 R^p dx$$

↓

beta function.

$$\int_{-1}^1 R^p dx = (-1)^p \frac{2(2p)!!}{(2p+1)!!} = (-1)^p \frac{2^{2p+1} p! p!}{(2p+1)!}$$

我们最后得到

$$\int_{-1}^1 P_p^m(x) P_q^m(x) dx = \frac{2}{2p+1} \frac{(p+m)!}{(p-m)!} \delta_{pq}$$

5. 球函数.

球方程:

$$\frac{1}{\sin\theta} \frac{\partial}{\partial\theta} \left(\sin\theta \frac{\partial Y}{\partial\theta} \right) + \frac{1}{\sin^2\theta} \frac{\partial^2 Y}{\partial\varphi^2} + l(l+1)Y = 0$$

解为球函数

$$Y_l^m(\theta, \varphi) = P_l^m(\cos\theta) \begin{cases} \sin m\varphi \\ \cos m\varphi \end{cases} \left(\begin{array}{l} m=0, 1, 2, \dots, l \\ l=0, 1, 2, 3, \dots \end{array} \right)$$

↓ 表示是线性独立的, 可任其一也可组合.

l 称为球函数的阶

复数形式

线性独立的 l 阶球函数 $2l+1$ 个

$$m=0 \rightarrow P_l(\cos\theta)$$

$$m=1 \rightarrow \begin{cases} \sin m\varphi P_l^m \\ \cos m\varphi P_l^m \end{cases}$$

我们根据欧拉公式可以重新组合为

$$Y_l^m(\theta, \varphi) = P_l^{|m|}(\cos\theta) e^{im\varphi} \left\{ \begin{array}{l} m = -l, -l+1, \dots, 0, \dots, l \\ l = 0, 1, \dots \end{array} \right.$$

其也是正交的

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} Y_l^m(\theta, \varphi) Y_k^n(\theta, \varphi) \sin\theta d\theta d\varphi \\ &= \int_0^\pi P_l^m(\cos\theta) P_k^n(\cos\theta) \sin\theta d\theta \int_0^{2\pi} \begin{cases} \sin m\varphi \\ \cos m\varphi \end{cases} \begin{cases} \sin n\varphi \\ \cos n\varphi \end{cases} d\varphi \\ &= \int_{-1}^1 P_l^m(x) P_k^n(x) dx \int_0^{2\pi} \begin{cases} \sin m\varphi \\ \cos m\varphi \end{cases} \begin{cases} \sin n\varphi \\ \cos n\varphi \end{cases} d\varphi \\ &= 0 \quad (m \neq n \text{ or } l \neq k) \end{aligned}$$

完整解:

我们有通用的方程:

$$\begin{aligned} R'' + \frac{2}{r}R' + [l(l+1) - \frac{m^2}{r^2}]R &= 0 \\ \left[\frac{1}{\sin\theta} \frac{d}{d\theta} \left(\sin\theta \frac{d}{d\theta} \right) + \frac{1}{\sin^2\theta} \frac{d^2}{d\varphi^2} + l(l+1) \right] Y_l^m(\theta, \varphi) &= 0 \end{aligned}$$

其解可以写

$$\psi(r, \theta, \varphi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l (a_{lm}r^l + b_{lm}r^{l+1}) Y_l^m(\theta, \varphi)$$

$$Y_0^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$$

$$Y_1^0(\theta, \varphi) = -\sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta \cos\theta = -\sqrt{\frac{3}{8\pi}} \frac{(x+z)}{r}$$

:

Figure :

$m=0 \quad l=0$



$m=0 \quad l=1$



$m=1 \quad l=1$



$m=0 \quad l=2$



球谐函数的完备性在于完备性，这也意味着在球面计算的任何函数 $f(\theta, \varphi)$ 都可以在均匀收敛的双级球谐中展开

$$f(\theta, \varphi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l c_{lm} Y_l^m(\theta, \varphi)$$

$$c_{lm} = \langle Y_l^m | f(\theta, \varphi) \rangle = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi} \sin\theta d\theta Y_l^m(\theta, \varphi)^* f(\theta, \varphi)$$

6. 第二类勒让德函数

$$y'' - \frac{2x}{1-x^2} y' - \frac{l(l+1)}{1-x^2} y = 0$$

给出：

$$\begin{aligned} Q_l(x) &= P_l(x) \int^x \frac{\exp\left[\int \frac{2x}{1-x^2} dx\right]}{[P_l(x)]^2} dx \\ &= P_l(x) \int^x \frac{dx}{(1-x^2)[P_l(x)]^2} \end{aligned}$$

代表的

$$Q_0(x) = \frac{1}{2} \ln \frac{1+x}{1-x}$$

$$Q_1(x) = \frac{1}{2} P_1(x) \ln \frac{1+x}{1-x}$$

将积分式变为求和得

$$Q_l(x) = \frac{1}{2} P_l(x) \ln \frac{1+x}{1-x} + \frac{1}{2} \sum_{k=0}^{\lfloor \frac{l-1}{2} \rfloor} x^{l-2k} \cdot \sum_{n=0}^k \frac{(-1)^{n+1}}{2k+2n+1} \cdot \frac{(2l-2n)!}{n!(n)!(l-2n)!} \quad (l \geq 1)$$