

III.4. Legendre Polynome : ^{-2 mal} Bsp. für ^{Klassische} Orthogonale Polynome

Def: $P_\ell(x) = \frac{1}{2^\ell \ell!} \left(\frac{d}{dx} \right)^\ell (x^2-1)^\ell, x \in [-1, 1]$ f. $\ell=0, 1, \dots$ Rodrigues Formel

wobei $P_0(x) = 1$

Diese erfüllen folgende Differentialgl.

$$\left\{ (1-x^2) \frac{d^2}{dx^2} - 2x \frac{d}{dx} + \ell(\ell+1) \right\} P_\ell(x) = 0$$

Dies ist eine Eigenwertgl. des Symmetrischen Diff. op. 2. Ordnung \mathcal{L}

mit $p_0(x) = (1-x^2), p_1(x) = -2x = p_0'(x), p_2(x) = 0$ (+ Randbed.)

und $w(x) = 1$ auf $[a, b] = [-1, 1]$ (S.S. 117, S. 114-15)

mit Eigenwerten zu $\lambda = -\frac{1}{w} \mathcal{L} = -\mathcal{L} \quad \Delta_\ell = \ell(\ell+1)$.

• die $P_\ell(x)$ sind Polynome vom Grad ℓ ($2\ell - \ell$ Ableitungen)

z.B. $P_{\ell=0}(x) = 1, P_{\ell=1}(x) = \frac{1}{2} 2x = x$ usw.

• Wir zeigen nun, dass diese orthogonal sind (nicht normiert \neq orthonormal aus historischen Gründen)

bzgl. $\langle f | g \rangle = \int_{-1}^1 dx f(x) g(x)$ auf \mathbb{R} -VR.

da dieses symmetrisch ist bzgl. f und g betrachte 0 Bfkt $\ell > m \geq 0$

$$\langle P_\ell | P_m \rangle = \frac{1}{2^\ell \ell! 2^m m!} \int_{-1}^1 dx \left[\left(\frac{d}{dx} \right)^\ell (x^2-1)^\ell \right] \left[\left(\frac{d}{dx} \right)^m (x^2-1)^m \right] \quad \text{partielle Int.}$$

$$= \frac{1}{2^{\ell+m} \ell! m!} \left\{ \left[\left(\frac{d}{dx} \right)^{\ell-1} (x^2-1)^\ell \right]_{-1}^{+1} - \int_{-1}^1 dx \left[\left(\frac{d}{dx} \right)^{\ell-1} (x^2-1)^\ell \right] \left[\left(\frac{d}{dx} \right)^{m+1} (x^2-1)^m \right] \right\}$$

ergibt 0 da mindestens 1 Faktor (x^2-1) nach Able.

übrig bleibt. Iteration ergibt

$$\Rightarrow \langle P_\ell | P_m \rangle = \frac{1}{2^{\ell+m} \ell! m!} (-1)^\ell \int_{-1}^1 dx (x^2-1)^\ell \left(\frac{d}{dx} \right)^{\ell+m} (x^2-1)^m = 0$$

da $(x^2-1)^m$ vom Grad $2m$ und wir $\ell+m > 2m$ mal ableiten

(Norm)²: $\ell=0$: $\langle P_0 | P_0 \rangle = 1 \cdot \int_{-1}^1 dx 1 = x \Big|_{-1}^1 = 2$

$\ell \geq 1$: $\langle P_\ell | P_\ell \rangle = \frac{1}{2^{2\ell} (\ell!)^2} (-1)^\ell \int_{-1}^1 dx (x^2-1)^\ell \left(\frac{d}{dx} \right)^{2\ell} (x^2-1)^\ell$
 wieder

nur Beitrag $x^{2\ell}$ trägt bei in $\sum_{n=0}^{\ell} \binom{\ell}{n} (x^2)^n (-1)^{\ell-n}$

$$= \frac{1}{2^{2\ell} (\ell!)^2} (-1)^\ell (2\ell)! \int_{-1}^1 dx (x^2-1)^\ell$$

Löse Integral durch partielle Integration

$$\int_{-1}^1 dx (x-1)^\ell (x+1)^\ell = \underbrace{(x-1)^\ell \frac{(x+1)^{\ell+1}}{\ell+1}}_0 \Big|_{-1}^1 - \int_{-1}^1 dx \ell (x-1)^{\ell-1} \frac{(x+1)^{\ell+1}}{\ell+1}$$

$$= \frac{(-1)^\ell \ell!}{(\ell+1)(\ell+2) \dots (2\ell)} \int_{-1}^1 dx 1 \cdot (x+1)^{2\ell} \quad \ell \geq 1$$

$$= \frac{(-1)^\ell (\ell!)^2}{(2\ell)!} \underbrace{\frac{1}{2^{2\ell+1}} (x+1)^{2\ell+1}}_{\frac{2^{2\ell+1}}{2^{2\ell+1}} - 0 \neq 0 \text{ hier}}$$

$$\Rightarrow \langle P_\ell | P_\ell \rangle = \frac{2}{2^{2\ell+1}}, \text{ d.h. die orthonormalen Polynome } \tilde{P}_\ell(x)$$

Sind gegeben durch $\tilde{P}_\ell(x) = \sqrt{\frac{2^{2\ell+1}}{2}} P_\ell(x)$

Eigenschaften von $P_\ell(x)$:

$P_\ell(1) = 1 \quad \forall \ell = 0, 1, \dots \quad \ell = 0 \vee$

$\ell \geq 1: \left. \left(\frac{d}{dx} \right)^\ell (x^2-1)^\ell \right|_{x=1} = \left. \left(\frac{d}{dx} \right)^\ell (x-1)^\ell (x+1)^\ell \right|_{x=1} = \ell! \cdot 2^\ell$

damit etwas $\neq 0$ übrig muß, Abl. nur auf 1. Faktor

$\Rightarrow P_\ell(1) = \frac{\ell! \cdot 2^\ell}{2^\ell \ell!} = 1$

$P_\ell(-x) = (-1)^\ell P_\ell(x)$: denn $P_\ell(x)$ ist ℓ -te Ableitung des gerade

Polynoms $(x^2-1)^\ell$

$\Rightarrow P_\ell(-1) = (-1)^\ell P_\ell(1) = (-1)^\ell$

* Es bleibt zu zeigen, dass die $P_\ell(x)$ wie behauptet die

Legendresche Dgl $\left\{ \frac{d}{dx} (1-x^2) \frac{d}{dx} + \ell(\ell+1) \right\} P_\ell(x) = 0$ löse

behandelte $f(x) = (x^2-1)^\ell$, d.h. $P_\ell(x) = \frac{1}{2^\ell \ell!} \left(\frac{d}{dx} \right)^\ell f(x) = \frac{1}{2^\ell \ell!} f^{(\ell)}(x)$

\rightarrow wir brauchen $(x^2-1) f^{(\ell+1)}(x)$ in und davon die Ableitung

es gilt: $(x^2-1) f^{(1)}(x) = (x^2-1) \ell (x^2-1)^{\ell-1} \cdot 2x = 2x \ell f(x)$

davon die 1. Able: $(x^2-1) f^{(2)}(x) + 2x f^{(1)}(x) = 2x \ell f^{(1)}(x) + 2\ell f^{(2)}(x)$

2. Able $(x^2-1) f^{(3)}(x) + 2 \cdot 2x f^{(2)}(x) + 2 f^{(1)}(x) = 2x \ell f^{(2)}(x) + 2 \cdot 2\ell f^{(3)}(x)$

3. Able $(x^2-1) f^{(4)}(x) + 3 \cdot 2x f^{(3)}(x) + 2 \cdot 3 f^{(2)}(x) = 2x \ell f^{(3)}(x) + 2\ell \cdot 3 f^{(4)}(x)$ bleibt

Induktion

$\Rightarrow (n+1)$ mal Abl.: $(x^2-1) f^{(n+2)}(x) + 2x(n+1) f^{(n+1)}(x) + n(n+1) f^{(n)}(x) = 2x \ell f^{(n+1)}(x) + 2\ell(n+1) f^{(n+2)}(x)$

Wähle $n=l$:

$$\Rightarrow (x^2-1) f^{(l+2)} + 2x f^{(l+1)} = l(l+1) f^{(l)} \quad *$$

$$\Leftrightarrow -\frac{d}{dx} \left[(1-x^2) f^{(l+1)} \right] = l(l+1) f^{(l)} \quad | \cdot \frac{1}{2^{l!}}$$

$$\Rightarrow -\frac{d}{dx} \left[(1-x^2) \underbrace{\frac{d}{dx} \frac{1}{2^{l!}} f^{(l)}}_{P_l(x)} \right] = l(l+1) \underbrace{\frac{1}{2^{l!}} f^{(l)}}_{P_l(x)} \quad \checkmark$$

∃ Rekursionsbez.

$$(n-1) P_{n+1}(x) - (2n+1)x P_n(x) + n P_{n-1}(x) = 0$$

$$(x^2-1) \frac{d}{dx} P_n(x) = n(x P_n(x) - P_{n-1}(x))$$

* diese und weitere Beziehungen (Lagrange's Formel, Rodrigues Formel)

gelten für eine ganze Reihe von klassischen orthogonalen Polynomen:

Hermiten, Laguerren, etc.

* man kann zeigen, daß es folgendes erzeugende Funktional $\phi(t, x)$ gibt.

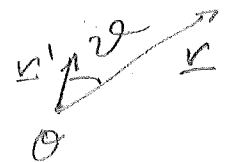
$$\boxed{\phi(t, x) = \sum_{l=0}^{\infty} P_l(x) t^l} \quad \text{mit} \quad P_l(x) = \frac{1}{l!} \left(\frac{\partial}{\partial t} \right)^l \phi(t, x) \Big|_{t=0} \quad \text{Taylorkoeff.}$$

$$= (1-2xt+t^2)^{-\frac{1}{2}} \quad \text{für } x \in [-1, 1]$$

* Wo landen Legendre Polynome bzw. deren Diff. Gl. auf in der Physik?

elektrostatisches Potential $\Phi(\underline{r}, \underline{r}') = \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$

eine Punktladung bei \underline{r}'



in 3 Dimensionen am Ort \underline{r}

Φ ist Lösung der 3D Laplacegl $\Delta_{\underline{r}} \Phi(\underline{r}, \underline{r}') = 0$ ($= \Delta_{\underline{r}'} \Phi(\underline{r}, \underline{r}')$)
 da symmetrisch in $\underline{r}, \underline{r}'$

$$\frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|} = \left(r^2 + r'^2 - 2r \cdot r' \cos \vartheta \right)^{-\frac{1}{2}} = \frac{1}{r} \left(1 + \frac{r'^2}{r^2} - 2 \frac{r'}{r} \cos \vartheta \right)^{-\frac{1}{2}}$$

mit $r = |\underline{r}|$, $r' = |\underline{r}'|$ $= \frac{1}{r} (1 + t^2 - 2tx)^{-\frac{1}{2}}$

und $t = \frac{r'}{r}$, $0 \leq t < 1$ $= \frac{1}{r} \phi(x, t) = \frac{1}{r} \sum_{\ell=0}^{\infty} t^{\ell} P_{\ell}(x)$

$x = \cos \vartheta \in [-1, 1]$, $1-x^2 = \sin^2 \vartheta$

Laplace operator in Kugelkoordinaten:

$$\Delta_{\underline{r}} = \frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \vartheta} \partial_{\vartheta} \sin^2 \vartheta \partial_{\vartheta} + \frac{1}{r^2 \sin^2 \vartheta} \partial_{\varphi}^2$$

mit $x = \cos \vartheta \rightarrow \partial_{\vartheta} f(\cos \vartheta = x) = -\sin \vartheta \partial_x f(x)$, d.h. $\partial_x = \frac{-1}{\sin \vartheta} \partial_{\vartheta}$

$$\Rightarrow \Delta_{\underline{r}} = \underbrace{\partial_r^2 + \frac{2}{r} \partial_r}_{\frac{1}{r} \partial_r^2} + \frac{1}{r^2} \partial_x (1-x^2) \partial_x + \frac{1}{r^2 (1-x^2)} \partial_{\varphi}^2$$

da Φ nicht von φ abhängt gilt folgendes

$$\Delta_{\underline{r}} \Phi(r, \vartheta) = \frac{1}{r} \partial_r^2 (r \Phi) + \frac{1}{r^2} \partial_x ((1-x^2) \partial_x \Phi) = 0$$

$\Leftrightarrow 0 = \frac{1}{r} \partial_r^2 \phi + \frac{1}{r^2} \partial_x ((1-x^2) \partial_x \phi)$, r, ϑ unabh.
für 3

$\phi = \phi(x, t)$, mit $t = \frac{r'}{r}$, in $\sum_{\ell=0}^{\infty} t^{\ell} P_{\ell}(x)$:

$$\Rightarrow r^2 \partial_r^2 t^{\ell} = r^2 \partial_r^2 \left(\frac{r'}{r} \right)^{\ell} = -r^2 \partial_r \ell \frac{r'^{\ell}}{r^{\ell+1}} = +r^2 \ell(\ell+1) \frac{r'^{\ell}}{r^{\ell+2}} = \ell(\ell+1) t^{\ell}$$

d.h. $(*)$ ist äquivalent zu Legendre'sche Dg

$$0 = \sum_{\ell=0}^{\infty} t^{\ell} \left\{ \ell(\ell+1) P_{\ell}(x) + \frac{d}{dx} (1-x^2) \frac{d}{dx} P_{\ell}(x) \right\}$$

dies ist erfüllt wenn $P_{\ell}(x)$ das Legendre Polynom ist.