

## 10. Präsenzübung zur Theoretischen Physik für Lehramt, WS 2010/11

(zu bearbeiten am Dienstag, 11.01.2010)

### Aufgabe P16 *Eigenfunktionen zum Drehimpuls*

Da die Kugeloberfläche  $S^2$  kompakt ist, lässt sich jede anständige Funktion  $f(\vec{r}|\vec{r}^2=1) = g(\vartheta, \varphi)$  mit  $(x, y, z) = r(\sin \vartheta \sin \varphi, \sin \vartheta \cos \varphi, \cos \vartheta)$  dort in eine abzählbare Basis entwickeln. Setze  $\hbar=1$ . Eine extrem nützliche Basis kann man durch drei Eigenschaften definieren:

1. Homogenität:  $f = \sum_{\ell=0}^{\infty} f_{\ell}$  mit  $f_{\ell}(\alpha \vec{r}) = \alpha^{\ell} f_{\ell}(\vec{r})$  für  $\ell = 0, 1, 2, \dots$  und  $\vec{r} \in \mathbb{R}^3$ .

Entsprechend ist außerhalb  $S^2$  fortgesetzt  $g(r, \vartheta, \varphi) = \sum_{\ell} r^{\ell} g_{\ell}(\vartheta, \varphi)$ .

2. Harmonizität:  $\Delta f_{\ell} \equiv (\partial_x^2 + \partial_y^2 + \partial_z^2) f_{\ell} = 0$ , was in sphärischen Koordinaten bedeutet  $\Delta(r^{\ell} g_{\ell}) \equiv (\frac{1}{r} \partial_r^2 r - \frac{1}{r^2} \vec{L}^2) r^{\ell} g_{\ell} = r^{\ell-2} (\ell(\ell+1) - \vec{L}^2) g_{\ell} = 0$  (\*) oder auch „Funktionen  $g_{\ell}$  sind Eigenfunktionen von  $\vec{L}^2$  mit Eigenwert  $\ell(\ell+1)$ .“

3. z-Orientierung: Funktionen  $f_{\ell}$  bzw.  $g_{\ell}$  lassen sich noch sortieren nach Eigenfunktionen

von  $L_z = \frac{1}{i}(x\partial_y - y\partial_x) = \frac{1}{i}\partial_{\varphi}$ , also  $L_z f_{\ell m} = m f_{\ell m}$  und genauso für  $g_{\ell m}$ .

Nach Normierung werden die Eigenfunktionen  $g_{\ell m}$  mit  $Y_{\ell m}$  bezeichnet. Demnach lässt sich jede Funktion auf der Sphäre entwickeln als  $g(\vartheta, \varphi) = \sum_{\ell, m} a_{\ell m} Y_{\ell m}(\vartheta, \varphi)$  mit  $a_{\ell m} \in \mathbb{C}$ .

Anders gesagt:  $Y_{\ell m}(\vartheta, \varphi) = \langle \vartheta, \varphi | \ell, m \rangle$  für  $\vec{L}^2 | \ell, m \rangle = \ell(\ell+1) | \ell, m \rangle$  und  $L_z | \ell, m \rangle = m | \ell, m \rangle$ .

(a) Rechnen Sie Gleichung (\*) nach.

(b) Konstruieren Sie in kartesischen Koordinaten die Polynome  $Y_{\ell m}(x, y, z)$  für  $\ell = 1$  und 2. Sortieren Sie dazu um:  $f_1 = a_x x + a_y y + a_z z = a_{11}(x+iy) + a_{10} z + a_{1-1}(x-iy)$  und berechnen Sie die  $L_z$ -Eigenwerte für diese Terme. Wiederholen Sie die Strategie für  $f_2 = \dots + a_{20}[(x+iy)(x-iy) + \lambda z^2] + \dots$  und fixieren Sie  $\lambda$  mit der Forderung  $\Delta f_2 = 0$ .

(c) Rechnen Sie nun in sphärische Koordinaten um und lesen Sie die (unnormierten)  $Y_{\ell m}$  ab.

(d) Besseres Verfahren: Auf- und Absteigen im  $m$ -Wert. Wir haben

$$\begin{aligned} L_+ &\equiv L_x + iL_y = -(x+iy)\partial_z + z(\partial_x + i\partial_y) = e^{+i\varphi} (+\partial_{\vartheta} + i \cot \vartheta \partial_{\varphi}), \\ L_- &\equiv L_x - iL_y = +(x-iy)\partial_z - z(\partial_x - i\partial_y) = e^{-i\varphi} (-\partial_{\vartheta} + i \cot \vartheta \partial_{\varphi}) \end{aligned}$$

Die Funktion  $f_{\ell\ell} = (x+iy)^{\ell} \leftrightarrow g_{\ell\ell} = \sin^{\ell} \vartheta e^{i\ell\varphi}$  erfüllt offenbar  $L_+ f_{\ell\ell} = 0 = L_+ g_{\ell\ell}$ . Also entspricht dieses Polynom dem Zustand  $|\ell, \ell\rangle$  mit „höchstem Gewicht.“

Wegen  $L_- f_{\ell m} = f_{\ell, m-1}$  (oder genauso für  $g_{\ell m}$ ) können wir nun im  $m$ -Wert absteigen:

$$f_{\ell\ell} \xrightarrow{L_-} f_{\ell, \ell-1} \xrightarrow{L_-} \dots \xrightarrow{L_-} f_{\ell 0} \xrightarrow{L_-} \dots \xrightarrow{L_-} f_{\ell, -\ell} \xrightarrow{L_-} 0$$

und erhalten alle  $f_{\ell m}$  für ein festes  $\ell$ . Wegen  $f_{\ell m}^* = f_{\ell, -m}$  ist also  $m \in \{-\ell, \dots, +\ell\}$ . Berechnen Sie auf diese Weise erneut die  $Y_{2m}$  (unnormiert).