

Hinweis

Die vorliegende Lösung wurde im Rahmen der jeweiligen Lehrveranstaltung an der Universität Bonn erstellt. Sofern im oberen Teil der ersten Seite oder auf der unten angegebenen Webseite nicht anders vermerkt, wurde diese Lösung von mir, Marvin Zanke, alleine angefertigt und eingereicht. Bei allem in einer anderen Farbe als dem üblichen Blau handelt es sich in der Regel um Korrekturen von mir oder des Tutors. Für mehr Informationen und meine gesamten Unterlagen, siehe:

<https://www.physics-and-stuff.com/>

Ich erhebe keinen Anspruch auf Richtigkeit und Vollständigkeit der vorliegenden Lösungen! Dies gilt ebenso für obengenannte Korrekturen.

Dieses Werk von [Marvin Zanke](#) ist lizenziert unter einer [Creative Commons Namensnennung – Nicht-kommerziell – Weitergabe unter gleichen Bedingungen 4.0 International Lizenz](#).

H1) $|1\rangle = |1, +1\rangle = (1, 0, 0)$, $|0\rangle = |1, 0\rangle = (0, 1, 0)$, $|\downarrow\rangle = |1, -1\rangle = (0, 0, 1)$

Wieso gilt
 $\langle l, m | l, m' \rangle = \delta_{m, m'}$?
(ohne sich die
Vektoren anzusehen?)
Eigenfunktionen von
herm. Operatoren (L_x, L_z)

a) $\langle l, m | \hat{L}_z | l, m' \rangle = \langle l, m | t m' | l, m' \rangle = t m' \langle l, m | l, m' \rangle = t m' \delta_{m, m'}$

$\Rightarrow \hat{L}_z = t \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$

1a	1b	1c	2a	2b	Σ	
5/5	3/3	2/2	5/5	5/5	20/20	sehr gut!

Wie sieht man
das Spinger
Mathematik?
Nur da
Formel wäre wegen
Symmetrie auf
Länge ja
auf eine
1' oder?
Sorry, verstehe
die Frage nicht.

$\langle l, m | \hat{L}_\pm | l, m' \rangle = t \sqrt{l(l+1) - m'(m' \pm 1)} \langle l, m | l, m' \pm 1 \rangle$

$m' = m' \pm 1$ bedeutet
dass die Zeile eine kleiner (+)
bzw. eine größer (-) als die
Spalte sein muss (siehe
Identifikation Vektoren Sym)

$\Rightarrow \hat{L}_+ = t \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ 0 & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$, $\sqrt{2} = \sqrt{1 \cdot (2) - 0 \cdot 1}$

$\hat{L}_- = t \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & 0 \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$

$\hat{L}_x = \frac{1}{2}(\hat{L}_+ + \hat{L}_-) \Rightarrow \hat{L}_x = \frac{t}{2} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$

$\hat{L}_y = \frac{1}{2i}(\hat{L}_+ - \hat{L}_-) = -\frac{t}{2} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$

b) $[\hat{L}_x, \hat{L}_y] = \hat{L}_x \hat{L}_y - \hat{L}_y \hat{L}_x = -\frac{t^2 i}{4} \left\{ \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \right\}$

Was ist
 $L_x |1, +1\rangle$ bei
 $l=1$?

$$= -\frac{\hbar^2 i}{4} \left\{ \begin{pmatrix} -2 & 0 & 2 \\ 0 & 0 & 0 \\ -2 & 0 & 2 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 2 & 0 & 2 \\ 0 & 0 & 0 \\ -2 & 0 & -2 \end{pmatrix} \right\} = -\frac{\hbar^2 i}{4} \begin{pmatrix} -4 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \end{pmatrix}$$

$$= \underline{\underline{i\hbar^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}}} = i\hbar \hat{L}_3, \text{ passt mit } \boxed{[\hat{L}_1, \hat{L}_2] = \epsilon_{12k} \hat{L}_k \cdot i\hbar}$$

$$[\hat{L}_1, \hat{L}_3] = \frac{\hbar^2}{2} \left\{ \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \right\}$$

$$= \frac{\hbar^2}{2} \left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & -\sqrt{2} \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \right\} = \frac{\hbar^2}{2} \begin{pmatrix} 0 & -\sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & -\sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$$

$$= -i\hbar \left(-\frac{\hbar i}{2} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \right) = -i\hbar \hat{L}_2 = i\hbar \epsilon_{13k} \hat{L}_k$$

$$[\hat{L}_2, \hat{L}_3] = -\frac{\hbar^2 i}{2} \left\{ \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & -\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \right\}$$

$$= -\frac{\hbar^2 i}{2} \left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & -\sqrt{2} \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \right\} = -\frac{\hbar^2 i}{2} \begin{pmatrix} 0 & -\sqrt{2} & 0 \\ -\sqrt{2} & 0 & -\sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{i\hbar^2}{2} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2} & 0 \\ \sqrt{2} & 0 & \sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} = i\hbar \hat{L}_1 = i\hbar \epsilon_{23k} \hat{L}_k$$

9) $[A, \hat{L}_i] = 0$, denn:

$$= [\hat{r} + \hat{V}, \hat{L}_i] = \underbrace{[\hat{r}, \hat{L}_i]}_{(1)} + [\hat{V}, \hat{L}_i]$$

Denn (1) = 0 gilt, haben wir schon gezeigt, denn: $\hat{r} = \frac{\hat{p}^{*2}}{2m}$ (Kl. 6, H2a)

$$\Rightarrow (1) = \left[\frac{\hat{p}^{*2}}{2m}, \hat{L}_i \right] = \frac{1}{2m} [\hat{p}^{*2}, \hat{L}_i] = \frac{1}{2m} \left[\hat{p}_1^2 + \hat{p}_2^2 + \hat{p}_3^2, \hat{L}_i \right] = 0$$

Dann $[\hat{V}, \hat{L}_i] = 0$ für $\hat{V} = V(r)$ folgt aus:

$$[V(r), \hat{L}_i] = V(r)\hat{L}_i - \hat{L}_i V(r) = V(r)(\hat{r} \times \hat{p})_i - (\hat{r} \times \hat{p})_i V(r)$$

$$\text{und } (\hat{r} \times \hat{p})_i = \frac{\hbar}{i} (\hat{r} \times \nabla)_i \text{ mit } \nabla = \hat{e}_r \frac{\partial}{\partial r} + \hat{e}_\theta \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} + \hat{e}_\phi \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \phi}$$

Dann folgt:

$$\text{mit } \vec{r} = r \vec{e}_r$$

$$\begin{aligned} (\vec{r} \times \vec{p}) &= \frac{\hbar}{i} (\vec{r} \times \vec{\nabla}) = \frac{\hbar}{i} r (\vec{e}_r \times [\vec{e}_r \frac{\partial}{\partial r} + \vec{e}_\theta \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} + \vec{e}_\varphi \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi}]) \\ &= \frac{\hbar}{i} (\vec{e}_\varphi \frac{\partial}{\partial \theta} - \vec{e}_\theta \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi}), \text{ denn} \end{aligned}$$

$$\vec{e}_r \times \vec{e}_r = 0 \quad (\text{trivial})$$

$$\begin{aligned} \vec{e}_r \times \vec{e}_\theta &= \begin{pmatrix} \sin \theta \cos \varphi \\ \sin \theta \sin \varphi \\ \cos \theta \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \cos \theta \cos \varphi \\ \cos \theta \sin \varphi \\ -\sin \theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\sin^2 \theta \sin \varphi - \cos^2 \theta \sin \varphi \\ \cos^2 \theta \cos \varphi + \sin^2 \theta \cos \varphi \\ \sin \theta \cos \varphi \sin \theta \sin \varphi - \sin \theta \sin \varphi \cos \theta \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \vec{e}_\varphi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \vec{e}_r \times \vec{e}_\varphi &= \begin{pmatrix} \sin \theta \cos \varphi \\ \sin \theta \sin \varphi \\ \cos \theta \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta \cos \varphi \\ -\cos \theta \sin \varphi \\ \sin \theta \cos^2 \varphi + \sin \theta \sin^2 \varphi \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} -\cos \varphi \cos \theta \\ -\cos \theta \sin \varphi \\ \sin \theta \end{pmatrix} = -\vec{e}_\theta \end{aligned}$$

Dann folgt aber schon direkt:

$$\begin{aligned} [V(r), \hat{L}_i] &= \frac{\hbar}{i} V(r) (\vec{r} \times \vec{\nabla})_i - \frac{\hbar}{i} (\vec{r} \times \vec{\nabla})_i V(r) \\ &= \frac{\hbar}{i} V(r) (\vec{r} \times \vec{\nabla})_i - \frac{\hbar}{i} V(r) (\vec{r} \times \vec{\nabla})_i = 0 \end{aligned}$$

denn es kommt keine Ableitung nach r in \hat{L}_i vor! ✓

Daraus folgt trivialerweise sofort $[\hat{H}, \hat{L}_i^2] = 0$ ✓

und

$$[\hat{H}, \hat{L}^2] = [\hat{H}, \hat{L}_1^2 + \hat{L}_2^2 + \hat{L}_3^2] = 0 \quad \checkmark$$

42)

a) $[\hat{a}_+, \hat{a}_+] = 0$ und $[\hat{a}_-, \hat{a}_-] = 0$ trivial

Für die anderen Relationen stellen wir zuerst fest:

$$\begin{aligned}
 [\hat{a}_1, \hat{a}_1^+] &= \left[\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{x}_1 + \frac{i}{m\omega} \hat{p}_1 \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{x}_1 - \frac{i}{m\omega} \hat{p}_1 \right) \right] \\
 &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left\{ [\hat{x}_1, -\frac{i}{m\omega} \hat{p}_1] + \left[\frac{i}{m\omega} \hat{p}_1, \hat{x}_1 \right] \right\} \\
 &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left\{ -[\hat{x}_1, \frac{i}{m\omega} \hat{p}_1] + \left[\frac{i}{m\omega} \hat{p}_1, \hat{x}_1 \right] \right\} \\
 &= \frac{i}{2\hbar} \cdot 2 [\hat{p}_1, \hat{x}_1] = 1, \text{ denn } [\hat{p}_1, \hat{x}_1] = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x_1} \hat{x}_1 - \hat{x}_1 \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x_1} = \frac{\hbar}{i}
 \end{aligned}$$

$[\hat{a}_1, \hat{a}_2^+] = \frac{m\omega}{2\hbar} [\hat{x}_1 + \frac{i}{m\omega} \hat{p}_1, \hat{x}_2 - \frac{i}{m\omega} \hat{p}_2] = 0$, da verschiedene Komponenten von Ort Impuls miteinander kommutieren.

Analog $[\hat{a}_1, \hat{a}_2] = [\hat{a}_1^+, \hat{a}_2^+] = 0 = [\hat{a}_2, \hat{a}_1^+] - [\hat{a}_1, \hat{a}_2] = [\hat{a}_1^+, \hat{a}_1^+]$

$$\begin{aligned}
 [\hat{a}_2, \hat{a}_2^+] &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left[\hat{x}_2 + \frac{i}{m\omega} \hat{p}_2, \hat{x}_2 - \frac{i}{m\omega} \hat{p}_2 \right] \\
 &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left\{ [\hat{x}_2, -\frac{i}{m\omega} \hat{p}_2] + \left[\frac{i}{m\omega} \hat{p}_2, \hat{x}_2 \right] \right\} \\
 &= \frac{m\omega}{2\hbar} \cdot 2 \left[\frac{i}{m\omega} \hat{p}_2, \hat{x}_2 \right] = \frac{i}{\hbar} [\hat{p}_2, \hat{x}_2] = \frac{i}{\hbar} \cdot \frac{\hbar}{i} = 1
 \end{aligned}$$

Dann folgt:

$$\begin{aligned}
 [\hat{a}_+, \hat{a}_+^+] &= \left[\frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{a}_1 + i\hat{a}_2), \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{a}_1^+ - i\hat{a}_2^+) \right] \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ [\hat{a}_1 + i\hat{a}_2, \hat{a}_1^+ - i\hat{a}_2^+] \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ [\hat{a}_1, \hat{a}_1^+] + [\hat{a}_2, \hat{a}_2^+] + i[\hat{a}_2, \hat{a}_1^+] - i[\hat{a}_1, \hat{a}_2^+] \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ 1 + 1 + 0 - 0 \right\} = 1
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 [\hat{a}_-, \hat{a}_-^+] &= \frac{1}{2} [\hat{a}_1 - i\hat{a}_2, \hat{a}_1^+ + i\hat{a}_2^+] \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ [\hat{a}_1, \hat{a}_1^+] + [\hat{a}_2, \hat{a}_2^+] + i[\hat{a}_1, \hat{a}_2^+] - i[\hat{a}_2, \hat{a}_1^+] \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ 1 + 1 + 0 - 0 \right\} = 1
 \end{aligned}$$

Wieso benutzt man kein \hat{p}_3 oder \hat{x}_3 ?
 Zeigen dass Kommutatoren verschwinden?
 Wir wollen ja später \hookrightarrow damit bauen.

$[\hat{x}_i, \hat{p}_j] = 0$ für $i \neq j$ oder?
 ja

Zirkulare Polarisation?

ich glaube ich habe die Frage auf dem Video schon gestellt aber der ist noch da dir und ich bin mir nicht sicher:

Was wenn partikel beliebig nicht vertauschen?
 Dann gilt nicht $[\hat{a}_i, \hat{p}_j] = 0$ oder?
 Bei uns vertauschen die immer.

$$[\hat{a}_+, \hat{a}_-] = \frac{1}{2} [\hat{a}_1 + i\hat{a}_2, \hat{a}_1 - i\hat{a}_2] = \frac{1}{2} \{ [\hat{a}_1, -i\hat{a}_2] + [i\hat{a}_2, \hat{a}_1] \}$$

$$= \frac{1}{2} \{ -i[\hat{a}_1, \hat{a}_2] + i[\hat{a}_2, \hat{a}_1] \} = i[\hat{a}_2, \hat{a}_1] = 0 \checkmark$$

$$[\hat{a}_+^\dagger, \hat{a}_-^\dagger] = \frac{1}{2} [\hat{a}_1^\dagger - i\hat{a}_2^\dagger, \hat{a}_1^\dagger + i\hat{a}_2^\dagger] = \frac{1}{2} \{ [\hat{a}_1^\dagger, i\hat{a}_2^\dagger] + [-i\hat{a}_2^\dagger, \hat{a}_1^\dagger] \}$$

$$= \frac{1}{2} \{ i[\hat{a}_1^\dagger, \hat{a}_2^\dagger] - i[\hat{a}_2^\dagger, \hat{a}_1^\dagger] \} = 0 \checkmark$$

$$[\hat{a}_+, \hat{a}_1^\dagger] = \frac{1}{2} [\hat{a}_1 + i\hat{a}_2, \hat{a}_1^\dagger + i\hat{a}_2^\dagger] = \frac{1}{2} \{ [\hat{a}_1, \hat{a}_1^\dagger] - [\hat{a}_2, \hat{a}_2^\dagger] + i[\hat{a}_1, \hat{a}_2^\dagger] + i[\hat{a}_2, \hat{a}_1^\dagger] \}$$

$$= \frac{1}{2} \{ 1 - 1 + 0 + 0 \} = 0 \checkmark$$

$$[\hat{a}_-, \hat{a}_1^\dagger] = \frac{1}{2} [\hat{a}_1 - i\hat{a}_2, \hat{a}_1^\dagger - i\hat{a}_2^\dagger] = \frac{1}{2} \{ [\hat{a}_1, \hat{a}_1^\dagger] - [\hat{a}_2, \hat{a}_2^\dagger] - i[\hat{a}_2, \hat{a}_1^\dagger] - i[\hat{a}_1, \hat{a}_2^\dagger] \}$$

$$= \frac{1}{2} \{ 1 - 1 - 0 - 0 \} = 0 \checkmark$$

b) $N_- = \hat{a}_-^\dagger \hat{a}_-$, $N_+ = \hat{a}_+^\dagger \hat{a}_+$

$$\hat{L}_3 \stackrel{!}{=} \hbar (N_- - N_+) = \hbar \left\{ (\hat{a}_-^\dagger \hat{a}_- - 1) - (\hat{a}_+^\dagger \hat{a}_+ - 1) \right\}$$

↑ Kommutatorrelationen

$$= \hbar \left\{ \frac{1}{2} (\hat{a}_1 - i \hat{a}_2) (\hat{a}_1^\dagger + i \hat{a}_2^\dagger) - \frac{1}{2} (\hat{a}_1 + i \hat{a}_2) (\hat{a}_1^\dagger - i \hat{a}_2^\dagger) \right\}$$

$$= \frac{\hbar}{2} \left\{ \hat{a}_1 \hat{a}_1^\dagger + \hat{a}_2 \hat{a}_2^\dagger - i \hat{a}_2 \hat{a}_1^\dagger + i \hat{a}_1 \hat{a}_2^\dagger - \hat{a}_1 \hat{a}_1^\dagger - \hat{a}_2 \hat{a}_2^\dagger + i \hat{a}_1 \hat{a}_2^\dagger - i \hat{a}_2 \hat{a}_1^\dagger \right\}$$

$$= \frac{\hbar}{2} \left\{ 2i \hat{a}_1 \hat{a}_2^\dagger - 2i \hat{a}_2 \hat{a}_1^\dagger \right\} = i \hbar \left\{ \hat{a}_1 \hat{a}_2^\dagger - \hat{a}_2 \hat{a}_1^\dagger \right\}$$

$$= i \hbar \left\{ \frac{m\omega}{2\hbar} (x_1 + \frac{i}{m\omega} p_1) (x_2 - \frac{i}{m\omega} p_2) - \frac{m\omega}{2\hbar} (x_2 + \frac{i}{m\omega} p_2) (x_1 - \frac{i}{m\omega} p_1) \right\}$$

$$= \frac{m\omega i}{2} \left\{ (x_1 x_2 + (\frac{1}{m\omega})^2 p_1 p_2 - \frac{i}{m\omega} x_1 p_2 + \frac{i}{m\omega} p_1 x_2) - (x_2 x_1 + (\frac{1}{m\omega})^2 p_2 p_1 + \frac{i}{m\omega} p_2 x_1 - \frac{i}{m\omega} x_2 p_1) \right\}$$

$$= i m \omega \left\{ -\frac{i}{m\omega} p_2 x_1 + \frac{i}{m\omega} p_1 x_2 \right\}$$

$$= \left\{ p_2 x_1 - p_1 x_2 \right\} = x_1 p_2 - x_2 p_1 = \epsilon_{3jk} x_j p_k = \hat{L}_3$$

Da nun $\hat{L}_3 = \hbar (N_- - N_+)$ und mit $N_- = \hat{a}_-^\dagger \hat{a}_-$

$$N_+ = \hat{a}_+^\dagger \hat{a}_+$$

wobei $[\hat{a}_+, \hat{a}_+^\dagger] = [\hat{a}_-, \hat{a}_-^\dagger] = 1$,

die gleichen Voraussetzungen wie für $\hat{a}_+^\dagger \hat{a}_+$ aus der Vorlesung gegeben sind, zeigt man hier analog, dass für den harmonischen Oszillator

gilt dass N_- und N_+ ganzzahlige positive Eigenwerte haben und damit $(N_- - N_+) \in \mathbb{Z}$!

5/5

Was bringen wir die ganzen Kommutatorrelationen aus der ab?

z.B. $[N_-, N_+] = 0$

(braucht man denke ich streng genommen für die Begründung unten)

Kann man das auch einfacher sehen von $\hat{L}_3 = \epsilon_{3jk} x_j p_k$ ausgehend in die andere Richtung zeigen dass $\hat{L}_3 = \hbar(N_- - N_+)$ ich glaube nicht...

was heißt das h.o. nur ultrarelativistisch ist? Gilt das immer? Wieso erlauben wir dann dass es der harm. Oz. ist?

Wir benutzen eben nicht dass es der harm. Oz. ist. Wir haben ja nirgends benutzt was für einen

Hamiltonian wir haben von auf $\hat{L}_3 = \hbar(N_- - N_+)$ zu kommen. Das gilt also immer.

Und dass \hat{N} ganzzahlige Eigenwerte hat, hat auch nichts mit dem Hamiltonian zu tun.

(Das sind halt nur nicht unbedingt gleichzeitig EV von H, aber das macht ja nichts.)