

Wybrane problemy kwantowo mechaniczne

zestaw 11

na dzień 7.1.2020. wtorek 8:30

sala A-0-13

1. Atom wodoru metodą teoriogrupową - ciąg dalszy

Dla ruchu w potencjale Coulomba (problem Keplera) istnieje klasyczna całka ruchu, tzw. wektor Rungego-Lentza. Wektor ten można uogólnić na przypadek kwantowy, tzn. znaleźć odpowiadający mu operator. Pokazując, że w podprzestrzeni o zadanej energii operator ten wraz z operatorami krętu tworzą algebrę $O(4)$, można znaleźć spektrum atomu wodoru korzystając jedynie z własności operatorów krętu, bez rozwiązywania równania Schrödingera.

Kwantowy operator Rungego-Lenza ma postać (dlaczego?):

$$\vec{M} = \frac{1}{2m} (\vec{p} \times \vec{L} - \vec{L} \times \vec{p}) - \frac{\kappa}{r} \vec{r}$$

gdzie dla uproszczenia notacji pomijamy daszki nad operatorami. Wykazaliśmy że

$$[M_i, H] = 0.$$

2. Udowodnić następujące relacje

$$\vec{L} \cdot \vec{M} = \vec{M} \cdot \vec{L} = 0,$$

podobnie jak w przypadku klasycznym, a także, że ($\hbar = 1$)

$$\vec{M}^2 = \frac{2H}{m} (\vec{L}^2 + 1) + \kappa^2.$$

3. Następnie należy udowodnić relacje komutacji:

$$[M_i, L_j] = i\varepsilon_{ijk} M_k,$$

$$[M_i, M_j] = -i \frac{2H}{m} \varepsilon_{ijk} L_k.$$

Przy udowadnianiu tych relacji komutacji (w każdym razie relacji $[M_i, M_j]$) warto zapisać M_i jako

$$M_i = \frac{1}{m} (\vec{p} \times \vec{L} - i\vec{p})_i - \frac{\kappa}{r} r_i$$

pogrupować komutatory wg następującego schematu

	$(\vec{p} \times \vec{L})_i$	p_i	$\frac{1}{r} r_i$
$(\vec{p} \times \vec{L})_j$	$C_{ij}^{(1)}$	$C_{ij}^{(2)}$	$C_{ij}^{(4)}$
p_j	$C_{ij}^{(3)}$	0	$C_{ij}^{(6)}$
$\frac{1}{r} r_j$	$C_{ij}^{(5)}$	$C_{ij}^{(7)}$	0

gdzie $C_{ij}^{(m)}$ oznacza komutator operatora z górnego wiersza z operatorem z pierwszej kolumny, np.

$$C_{ij}^{(2)} = [p_i, (\vec{p} \times \vec{L})_j], \quad C_{ij}^{(3)} = [(\vec{p} \times \vec{L})_i, p_j].$$

Dwa komutatory na diagonalnej są w trywialny sposób równe zero. W wyprowadzeniu relacji $[M_i, M_j]$ warto rozważać równocześnie parami wyrażenia leżące nad i pod diagonalną: $C_{ij}^{(2)} + C_{ij}^{(3)}$, $C_{ij}^{(4)} + C_{ij}^{(5)}$ oraz $C_{ij}^{(6)} + C_{ij}^{(7)}$ gdyż między tymi wyrażeniami zachodzą znaczące kasowania. Najtrudniejszy do policzenia jest komutator $C_{ij}^{(1)}$.