

8.2 Entartete Störungsrechnung

H_0 habe entartete Energieniveaus

↓

$$W_{mn} = (E_n^0 - E_m^0)c_{nm}^1, \quad m \neq n$$

für $E_n^0 = E_m^0$, $W_{mn} \neq 0 \Rightarrow \text{Widerspruch(Unsinn)}$

$$H_0|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle = E_n^0|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle, \quad \alpha_n = 1, \dots, r_n$$

r_n entartete Energieniveaus $r_n - \dim$. Untervektorraum

Sei $|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle$ ein dazugehöriger Satz von Basisvektoren

$W_{n,\alpha_n\beta_n} = \langle \varphi_{n,\alpha_n} | W | \varphi_{n,\beta_n} \rangle \Rightarrow$ für jedes n ist dies eine $r_n \times r_n$ Matrix

Wähle neue Basis, so dass

$$W_{n,\alpha_n\beta_n} = w_{n,\alpha_n} \delta_{\alpha_n\beta_n} \quad (\text{Diagonalmatrix})$$

In dieser Basis gibt es obiges Problem nicht mehr:

$$W_{nm} \neq 0 \text{ nur für } E_n^0 \neq E_m^0,$$

\Rightarrow dann gleicher Formalismus wie bei nichtentarteter Störungstheorie

$$E_{n,\alpha_n}^2 = \sum_{l \neq n, \beta_l} \frac{|W_{n,l,\alpha_n\beta_l}|^2}{|E_n^0 - E_l^0|}$$

Jetzt im Detail:

Ausgangssituation:

$$H_0|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle = E_n^0|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle, \quad \alpha = 1, \dots, r_n$$

$$\langle \varphi_{n,\alpha_n} | \varphi_{m\beta_n} \rangle = \delta_{nm} \delta_{\alpha_n\beta_n}$$

$$|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle \Rightarrow n \text{ fest}$$

r_n lin. unabh. Eigenvektoren, die den $r_n - \dim$ Eigenraum U_{r_n} von E_n^0 aufspannen. Diese sind nur bis auf eine unitäre Transformation in U_{r_n} bestimmt.

Ziel:

Bestimme Eigenwerte und Eigenvektoren des gestörten Hamilton Operators

$$H = H_0 + \lambda W$$

$$H|\psi_{n,\alpha_n}(\lambda)\rangle = E_{n,\alpha_n}|\psi_{n,\alpha_n}(\lambda)\rangle$$

näherungsweise aus denen des ungestornten Problems.

Beachte: Entartung wird i. allg. durch Störung W aufgehoben
 \Rightarrow Eigenwerte von H müssen Index α erhalten.

Annahme: wir hatzen die $|\psi_{n,\alpha_n}(\lambda)\rangle$ bereits gefunden

$$\lim_{\lambda \rightarrow 0} |\psi_{n,\alpha_n}(\lambda)\rangle = |\tilde{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle$$

$|\hat{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle =$ für die Störungsrechnung geeignete Eigenvektoren im Eigenraum U_{r_n} ("der Störung W angepasste" Eigenvektoren)

Weiteres Vorgehen: ähnlich wie bei der nichtentarteten Störungsrechnung

$$\begin{aligned} E_{n,\alpha_n} &= E_{n,\alpha_n}^0 + \lambda E_{n,\alpha_n}^1 + \lambda^2 E_{n,\alpha_n}^2 + \lambda^3 E_{n,\alpha_n}^3 + \dots \\ |\psi_{n,\alpha_n}\rangle &= |\tilde{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle + \lambda |\psi_{n,\alpha_n}^1\rangle + \lambda^2 |\psi_{n,\alpha_n}^2\rangle + \dots \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &(H_0 + \lambda W)(|\hat{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle + \lambda |\psi_{n,\alpha_n}^1(\lambda)\rangle + \lambda^2 |\psi_{n,\alpha_n}^2(\lambda)\rangle + \dots) \\ &= (E_{n,\alpha_n}^0 + \lambda E_{n,\alpha_n}^1 + \lambda^2 E_{n,\alpha_n}^2 + \dots)(|\hat{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle + \lambda |\psi_{n,\alpha_n}^1\rangle + \dots) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \lambda^0 : & H_0 |\hat{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle = E_{n,\alpha_n}^0 |\hat{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle \\ \lambda^1 : & (H_0 - E_{n,\alpha_n}^0) |\psi_{n,\alpha_n}^1\rangle = (E_{n,\alpha_n}^1 - W) |\hat{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle \end{aligned}$$

- i) Entwicklung der $|\tilde{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle$ nach (irgendwelchen) orthonormalen Eigenvektoren $|\varphi_{n,\alpha_n}\rangle$ des Eigenraumes U_{r_n} :

$$|\tilde{\varphi}_{n,\alpha_n}\rangle = \sum_{\beta_n=1}^{r_n} A_{n,\alpha_n\beta_n} |\varphi_{n,\beta_n}\rangle$$

- ii) Entwicklung von $|\psi_{n,\alpha_n}^1\rangle$ nach vollständigem orthonormalem System aller Eigenvektoren $|\varphi_{l,\beta_l}\rangle$

$$|\psi_{n,\alpha_n}^1\rangle = \sum_{l,\beta_l} c_{n_l;\alpha_n,\beta_l}^1 |\varphi_{l,\beta_l}\rangle$$

$$\Rightarrow (H_0 - E_{n,\alpha_n}^0) \sum_{l,\beta_l} c_{n_l;\alpha_n,\beta_l}^1 |\varphi_{l,\beta_l}\rangle = (E_{n,\alpha_n}^1 - W) \sum_{\beta_n=1}^{r_n} A_{n,\alpha_n\beta_n} |\varphi_{n,\beta_n}\rangle$$

iii) von links mit $\langle \varphi_{m, \alpha_m} |$

$$\Rightarrow (E_{m, \alpha_m}^0 - E_{n, \alpha_n}^0) c_{nm; \alpha_n, \alpha_m}^1 = \sum_{\beta_n=1}^{r_n} A_{n; \alpha_n \beta_n} (E_{n, \alpha_n}^1 \delta_{nm; \beta_n \alpha_m} - \langle \varphi_{m, \alpha_m} | W | \varphi_{n, \beta_n} \rangle)$$

Fall: $m = n \Rightarrow$ linke Seite = 0

$$\Rightarrow \sum_{\beta_n=1}^{r_n} (\langle \varphi_{n, \alpha_n} | W | \varphi_{n, \beta_n} \rangle - E_{n, \alpha_n}^1 \delta_{\beta_n \alpha_n}) A_{n; \alpha_n \beta_n} = 0$$

\Rightarrow homogenes Gleichungssystem für $A_{n; \alpha_n \beta_n}$

\Downarrow

hat nur dann eine nichttriviale Lösung, wenn

$$\det(\langle \varphi_{n, \alpha_n} | W | \varphi_{n, \beta_n} \rangle - E_{n, \alpha_n}^1 \delta_{\beta_n \alpha_n}) = 0$$

\Rightarrow Bestimmung der $A_{n; \alpha_n \beta_n}$

$$\Rightarrow |\hat{\varphi}_{n, \alpha_n}\rangle = \sum_{\beta_n=1}^{r_n} A_{n, \alpha_n \beta_n} |\varphi_{n, \beta_n}\rangle$$

Die der "Störung angepassten Eigenvektoren" nullter Ordnung erhält man also durch **Diagonalisierung der Matrix** $(\langle \varphi_{n, \alpha_n} | W | \varphi_{n, \beta_n} \rangle)_{(\alpha_n, \beta_n)}$

Die Energiestörung erster Ordnung wird durch die Matrixelemente der Störung W , gebildet mit den ungestörten Eigenvektoren bestimmt.

Die Sekulardeterminante führt auf eine algebraische Gleichung vom Grad r_n , deren Nullstellen $E_{n,1}^1, E_{n,2}^1, \dots, E_{n,r_n}^1$ die Aufspaltung der entarteten Energie E_n^0 in erster Ordnung liefert.