

Fortsetzung Näherungsverfahren

Variationsprinzip

Es gilt $\langle \psi(x) | \hat{H} \psi(x) \rangle \geq E_0$ für jede
beliebige, normierte Testfunktion

Variationsrechnung

Approximation der Wellenfunktion zu E_0

Ansatz: $\psi_0(x) \approx \phi(x) = \sum_i c_i \cdot f_i(x, \alpha_i)$ allgemein

Speziell:

a) $\phi(x) = \sum_i c_i \cdot f_i(x)$ (lineare Variationsrechnung)

b) nicht-lineare Variationsrechnung

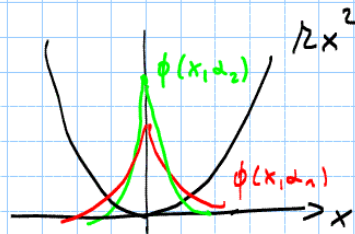
Ansatz $\phi(x) = c_0 \cdot f_0(x, \alpha)$

(lineare Kombination $\sum_i c_i f_i(x, \alpha_i)$ abgeschnitten zu $c_0 \cdot f_0(x, \alpha_0)$)

→ nur 2 unbekannte Parameter

Bsp.: harmonischer Oszillator

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} kx^2$$



x : Auslenkung aus der Ruhelage

k : Federkonstante

Ansatz für Näherung z.B. $\phi(x) = c_0 \cdot e^{-\alpha \cdot |x|}$

Normierungs-
konstante N

unbekannter Parameter α

mit $0 \leq x < \infty : |x| = x \rightarrow \phi(x) = N \cdot e^{-\alpha x}$

$$\phi'(x) = -\alpha N e^{-\alpha x}$$

$$\phi''(x) = \alpha^2 N e^{-\alpha x}$$

Einsetzen in die Schrödingergleichung zeigt, dass $\phi(x)$

die Eigenwertgleichung nicht exakt lösen kann:

$$\hat{H} \phi(x) \stackrel{?}{=} E_n \cdot \phi(x) \quad \text{für alle } x$$

$$0 \leq x < \infty$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \alpha^2 N e^{-\alpha x} + \lambda x^2 N e^{-\alpha x} \stackrel{?}{=} E_n \cdot N e^{-\alpha x}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \alpha^2 - E_n + \lambda x^2 \neq 0$$

$\neq 0$ für beliebige Werte von x

\Rightarrow nicht erfüllbar, der Ansatz $\phi(x) = N e^{-\alpha \cdot |x|}$

Kann die Schrödingergleichung nicht exakt lösen!

Näherungslösung: (nicht - lineares Variationsverfahren)

$$E_0 \approx \min_{\alpha} \{ \langle \phi | \hat{H} | \phi \rangle \} \quad \text{mit der}$$

$$\text{Nebenbedingung } \langle \phi | \phi \rangle = 1 \quad (\text{Normierung})$$

Trick: berechne die Normierungskonstante N

als Funktion von $\alpha \rightarrow N(\alpha)$

→ die Nebenbedingung der Normierung kann über $N(\alpha)$ direkt in die Ansatzfunktion eingesetzt werden.

1. Normierung:

$$1 \stackrel{!}{=} \langle \phi | \phi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} |\phi|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} N^2 e^{-\alpha \cdot |x| \cdot 2} dx$$

$$\text{Trick: } \int_{-\infty}^{\infty} = \int_{-\infty}^0 + \int_0^{\infty} \text{ und } \int_{-\infty}^{\infty} N^2 e^{-\alpha \cdot |x| \cdot 2} = \int_0^{\infty} N^2 e^{-\alpha \cdot x \cdot 2}$$

$$1 \stackrel{!}{=} \langle \phi | \phi \rangle = 2 \cdot \int_0^{\infty} N^2 e^{-2\alpha \cdot x} dx$$

$$= 2 N^2 \cdot \left. \frac{-1}{2\alpha} e^{-2\alpha x} \right|_0^{\infty}$$

$$= 2 N^2 \left(0 - \frac{-1}{2\alpha} \right) = \frac{N^2}{\alpha}$$

→ auflösen nach N liefert $N(\alpha) = \sqrt{\alpha}$

$$\hookrightarrow \phi(x) = \sqrt{\alpha} \cdot e^{-\alpha |x|}$$

α bleibt als letzter unbekannter Parameter, die Normierungsbedingung ist ab hier nun immer erfüllt,

2. Bestimme $\langle \phi | \hat{H} \phi \rangle = E(\alpha)$

$$E(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} \sqrt{\alpha} \cdot e^{-\alpha|x|} \cdot \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \hbar\alpha^2 \right) \underbrace{\sqrt{\alpha} e^{-\alpha|x|}}_{\phi(x, \alpha)} dx$$

\hat{H}

$$= 2 \cdot \int_0^{\infty} \alpha \cdot e^{-\alpha x} \cdot \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \hbar\alpha^2 \right) e^{-\alpha x} dx$$

$$= 2 \cdot \int_0^{\infty} \alpha \cdot e^{-\alpha x} \left(-\frac{\hbar^2}{2m} (-\alpha)^2 e^{-\alpha x} + \hbar\alpha^2 e^{-\alpha x} \right) dx$$

$$= 2 \cdot \int_0^{\infty} \alpha e^{-2\alpha x} \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \alpha^2 + \hbar\alpha^2 \right) dx$$

$$= \dots = \frac{\hbar}{4\alpha^2} - \frac{\hbar^2}{2m} \cdot \alpha = E(\alpha)$$

3. Minimum $E_0 \approx \min_{\alpha} \{E(\alpha)\}$

(die Nebenbedingung $\langle \psi | \psi \rangle = 1$ ist bereits erfüllt)

$$E(\alpha) = \frac{\hbar^2}{4\alpha^2} - \frac{\hbar^2}{2m} \cdot \alpha$$

Minimum
(Extremum) $\frac{\partial}{\partial \alpha} E(\alpha) \stackrel{!}{=} 0$

$$0 = -2 \cdot \frac{\hbar^2}{4\alpha^3} - \frac{\hbar^2}{2m}$$

auflösen nach α :

$$\alpha = \pm \sqrt[3]{\frac{-\hbar^2 m}{\hbar^2}}$$

$\rightarrow \alpha = \sqrt[3]{\frac{\hbar^2 m}{\hbar^2}}$ liefert für den Ansatz $\phi(x) = N \cdot e^{-\alpha \cdot |x|}$

das Minimum für $E(\alpha)$, d.h. die

beste Näherungslösung (für diesen Ansatz)

$E_0 \approx E \left(\alpha = \sqrt[3]{\frac{\lambda_m}{k^2}} \right)$ ist dann die jeweils
bestmögliche Näherung für E_0 .