

2.

a)  $\hookrightarrow$  EW:  $E_{n0} = -V_0 + \hbar\omega\left(n + \frac{1}{2}\right)$

b)  $l=0$

Grundzustand des harmonischen Oszillators

$$U_{n0}(r') = \left(\frac{\mu\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} e^{-\frac{1}{2}\frac{\mu\omega}{\hbar}r'^2}, \quad r' = r - r_b$$

mit charakteristischer Breite

$$\Delta r_0 = \sqrt{\frac{\hbar}{\mu\omega}}$$

Entwicklung zur 3. Ordnung

$$\begin{aligned} V(r) &= -V_0 + a(r-r_b)^2 + b(r-r_b)^3 \\ &= -V_0 + a\Delta r^2 + b\Delta r^3 \end{aligned}$$

es muss gelten  $b < 0$  damit:

$$V \rightarrow \infty, \quad r \rightarrow 0$$

$$V \rightarrow 0, \quad r \rightarrow \infty$$

quadratische Näherung

$$|a|\Delta r^2 \gg -|b|\Delta r^3 \quad \Rightarrow \quad -\left|\frac{a}{b}\right| \gg \Delta r$$

c)  $l \neq 0$

$$V_c(r) \triangleq V_c(r_b) \quad \text{d.h.} \quad V_c(r_b) \ll E_{n+1, r_b} - E_{n, r_b}$$

$$V_c(r_b) = \frac{l(l+1)\hbar^2}{2\mu r_b^2}$$

Betrachte Änderung von  $\Delta E$  für  
 $r=r_b \rightarrow r=r_b + \epsilon$ ;  $\Delta V \approx \left| \frac{\partial V}{\partial r} \right| \Delta r$

• „reines“ Molekulpotential

$$\begin{aligned} \Delta V_{3a} \cdot \Delta r^2 &= \frac{\mu \omega^2}{2} \Delta r^2 = \frac{\mu}{2} \omega^2 \frac{\hbar}{\mu \omega} \frac{\Delta r^2}{\Delta r_b^2} \\ &= \frac{\hbar \omega}{2} \frac{\Delta r^2}{\Delta r_b^2} \end{aligned}$$

• Zentrifugalpotential

$$\begin{aligned} \Delta V_c &\approx \frac{\partial}{\partial r} (V_c) \Delta r = \frac{2l(l+1)\hbar^2}{2\mu r_b^2} \Delta r \\ &= \frac{2V_c(r_b)}{r_b} \Delta r \ll 2\hbar\omega \frac{\Delta r}{r_b} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \frac{\Delta V_c}{\Delta V} \ll \frac{4\Delta r}{r_b \Delta r^2} \Delta r_0^2 \underset{\Delta r \approx \Delta r_b}{<} \frac{4\Delta r_b}{r_b} \underset{\Delta r_0 \ll r_0}{\ll} 1$$

$$\Rightarrow \Delta V_c \text{ viel kleiner als } \Delta V \rightarrow V_c(r) \approx V_c(r_b)$$

$$d) \quad V_c(r) \approx V_c(r_b)$$

$\Rightarrow$  Schrödingergleichung

$$\left( -\frac{\hbar^2}{2\mu} \partial_r^2 + V(r) + \frac{\ell(\ell+1)\hbar^2}{2\mu r_b^2} \right) u_{ne}(r) = E_{ne} u_{ne}(r)$$

$$\Delta r = r - r_b$$

$\Leftrightarrow$

$$\partial_r^2 \rightarrow \partial_{\Delta r}^2$$

$$\left( -\frac{\hbar^2}{2\mu} \partial_{\Delta r}^2 + a \Delta r^2 \right) u_{ne}(\Delta r + r_b)$$

$$= \left( E_{ne} - \frac{\ell(\ell+1)\hbar^2}{2\mu r_b^2} + V_0 \right) u_{ne}(\Delta r + r_b)$$

$\Rightarrow$  harmonischer Oszillator:  $E_v$

$$E_{n\ell} = \underbrace{\hbar\omega\left(n + \frac{1}{2}\right)}_{\text{Vibrations-energie}} + \underbrace{\frac{\ell(\ell+1)\hbar^2}{2\mu r_b^2}}_{\text{Rotations-energie}} - \underbrace{V_0}_{\text{Bindungs-energie}}$$