

Izing-Modell: $\frac{H}{k_B T} = -\gamma \sum_{i=1}^{N-1} \sigma_i \sigma_{i+1}$

$\alpha = \frac{f l}{k_B T}$

· Zustandssumme mit $f \neq 0$:

$Z(\alpha) = \sum_{\{\sigma_i = \pm 1\}} e^{-\frac{H-fz}{k_B T}} = \sum_{\{\sigma_i = \pm 1\}} \left[e^{\alpha \sum_{i=1}^N \sigma_i + \gamma \sum_{i=1}^{N-1} \sigma_i \sigma_{i+1}} \right] \quad (9.12)$

$\Rightarrow \langle z \rangle = k_B T \frac{d}{df} \ln Z(\alpha) = l \frac{d}{d\alpha} \ln Z(\alpha) \stackrel{=}{=} - \frac{\partial F(T, f)}{\partial f}$

(H. Kronmüller & G. Wannier (1961): Ferromagn.)

· $Z(\alpha)$? N-Segmente \rightarrow Fälie

vi) für $\alpha \rightarrow 0$: $\sinh \alpha = \alpha$

$\langle z \rangle = \frac{1}{k} f$ mit $k = \frac{k_B T}{e^{2\gamma} l L_{tot}}$

v) vgl. Fig. 9.4 $e^{2\gamma} = 35 \text{ nm}$, $\gamma \gg 1$
 $= L_{seg}$

· Sehr guter Fit: 3D-kooperatives Ketten-Modell = elastisches Stabmodell

$A = 51 \text{ nm}$

\Rightarrow Erfolg des phänomenologisch. Modell!! $A \gg 2 \text{ nm}$ (ϕ DNA)

9.2.4: Lineare Dehnungselastizität

\rightarrow Bereich C [Fig. 9.3] \rightarrow Dehnung von DNA

\rightarrow "Dehnbares elastisches Stab-Modell" (T. Odijk)

· Dehnungsfaktor für Polymer-Segment: $1+u$ mit $f = \frac{\partial \frac{1}{2} k_B T B u^2}{\partial u}$

$\langle \frac{z}{L_{tot}} \rangle \rightarrow \langle \frac{z}{L_{tot}} \rangle \left(1 + \frac{f}{k_B T B} \right) \rightarrow u = \frac{f}{k_B T B}$

· Experiment: [Fig. 9.5]

Fit mit $\left(1 + \frac{f}{k_B T B} \right) \rightarrow B k_B T = 1400 \text{ pN}$

9.3. Thermisches, chemisches & mechan. Schalten

- Thema: Uw zwischen Segmenten (Kooperativität) \rightarrow scharfe Übergänge, Schalten
 - i) Phasenübergänge
 - ii) $\langle z \rangle = \frac{1}{K} f$, $\frac{1}{K} \sim e^{2p} e^{-T}$ für $p \uparrow$
 - iii) Haarzellen im Innenohr: Druckwellen aktivieren Ionenkanäle \rightarrow Zustandsänderung der Kanäle

9.3.1. Helix-Knäuel-Übergang

- Polymere: Polypeptide: Zufalls-Knäuel $\xleftrightarrow{\text{scharf}}$ α -Helix
 $\underbrace{\hspace{10em}}$
 H-Brücken zwischen Monomer k und $k+4$

- Beobachtung: optische Aktivität $\beta \hat{=}$ Drehung der Polarisation, linear pol. Licht

$$\beta = \frac{\Theta}{c \cdot d} \quad (9.22), \text{ Ursprung: chirale Moleküle}$$

$\underbrace{\hspace{2em}}_{\text{Konz}}$ $\underbrace{\hspace{2em}}_{\text{Probendicke}}$ " Strukturen (α -Helix) } $C_0(\alpha) \neq C_0(\beta)$

$$\text{hier: } \beta = \underbrace{\beta_0}_{\text{Knäuel}} + \beta_1 \underbrace{c(\alpha)}_{\text{Konz. } \alpha\text{-Helix}}$$

Bsp. P. Doty & K. Iso (1959) [Fig. 3.6]

- Theorie: Schellman (1955), Zimm & Bragg (1957)

Abbildung auf Ising-Modell: $\frac{H}{k_B T} = -\alpha \sum_i \sigma_i - \gamma \sum_i \sigma_i \sigma_{i+1}$

$\sigma_i = -1 \dots$ Monomer im Knäuel-Zustand

$\sigma_i = 1 \dots$ " " α -Helix " " : H-Brücken zw i & $i+4$

$$c(\alpha) = \frac{1}{2} (1 + \langle \sigma \rangle)$$

$$\alpha? \quad \left. \begin{array}{l} \sigma_i = -1: 2 \times \text{H-Brücken mit der Lsg.: } E_K \\ \sigma_i = 1: \text{ " " mit Monomer } i+1: E_H \end{array} \right\} \begin{array}{l} \Delta E_{\text{bind}} = E_H - E_K > 0 \\ \Delta S_{\text{bind}} > 0 \end{array}$$

$$\left. \begin{array}{l} \sigma_i = -1: S_{\text{konf}} = k_B \ln(3 \times 3) \\ \sigma_i = +1: \text{ " } = 0 \end{array} \right\} \Delta S_{\text{konf.}} = -k_B \ln 9 < 0$$

$$\Rightarrow \Delta S_{\text{tot}} = \Delta S_{\text{bind}} + \Delta S_{\text{konf.}} > 0$$

$$\Delta F = \Delta E_{\text{bind}} - T \Delta S_{\text{tot}} = \Delta H = -2k_B T \alpha$$

$$\Rightarrow \boxed{\alpha = \frac{1}{2} \frac{\Delta E_{\text{bind}}}{k_B} \left(\frac{1}{T_m} - \frac{1}{T} \right), \quad T_m = \frac{\Delta E_{\text{bind}}}{\Delta S_{\text{tot}}}} \quad \begin{array}{l} \text{Mittelpunkt.} \\ \text{Temperatur} \end{array}$$

$$p, \text{Ww?} \quad \left. \begin{array}{l} \sigma_i = \begin{array}{c} - \\ - \\ - \\ - \\ - \end{array} : -5p \\ \sigma_i = \begin{array}{c} - \\ + \\ + \\ + \\ + \end{array} : -1p \end{array} \right\} \frac{\Delta H}{k_B T} = 4p \quad \left. \right\} p = 1.6$$

$$T\theta: \frac{\Delta H}{k_B T} = - \frac{T \Delta S}{k_B T} = -3 \frac{\Delta S_{\text{konf.}}}{k_B} = 3 \ln 9$$

Lösung: $\langle \sigma \rangle = \frac{1}{N} \frac{d}{d\alpha} \ln Z \xrightarrow{9.23} \beta = \beta_0' + \beta_1' \langle \sigma \rangle$

$$= \beta_0' + \beta_1' \frac{\sinh \alpha}{\sqrt{\sinh^2 \alpha + e^{-4p}}}$$

$$\left. \frac{d\beta}{dT} \right|_{\alpha=0} = \beta_1' \frac{e^{2p} \Delta E_{\text{bind}}}{2k_B T_m^2} \quad (9.27)$$

[Fig. 9.6] Fit mit $\beta_0' = 0.08, \beta_1' = 15$

(für große N), $\Delta E_{\text{bind}} = 0.78 k_B T_r, T_m = 295 \text{ K}, p = 2.2$

Achtung i) $\left. \frac{d\beta}{dT} \right|_{\alpha=0} \xrightarrow{(9.27)} e^{2p} \Delta E_{\text{bind}}$

ii) Modifikation für endliches $N \rightarrow e^{2p}, \Delta E_{\text{bind}}$
(Endeffekte)

\Rightarrow Schwache Ww (ΔE_{bind}) & Kooperativität (p) \rightarrow scharfe Übergänge