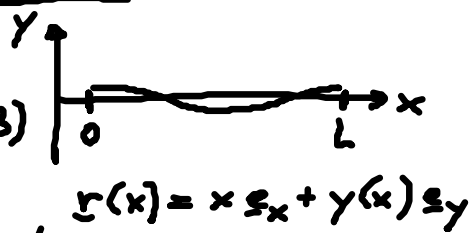


d) Linearisierung um Grundzustand:

$$\frac{dy}{dt} = - \frac{k_B T l_p}{J_L} \frac{d^4 y}{dx^4} \quad (7.13)$$



.. Hyperdiffusionsgleichung

• Lösung: Ansatz  $y(x,t) = e^{-i\omega t} y(x)$  &  $y(0) = y_0$

$$\rightarrow i y(x) = \frac{k_B T l_p}{J_L} \frac{d^4 y}{dx^4} \quad (7.14)$$

$$\text{mit } \xi = \left( \frac{k_B T l_p}{J_L \omega} \right)^{1/4} \quad (7.15)$$

... Eindringtiefe

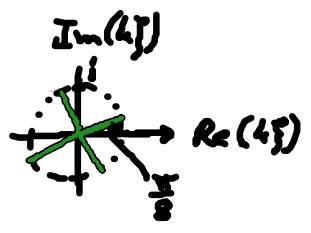
(i) Lösung für  $L \rightarrow \infty$ :

Ansatz:  $y(x) = e^{ikx}$  in (7.14)

$$\rightarrow i = (k \xi)^4$$

$$\rightarrow k_{\pm 2} = \pm \frac{1}{\xi} \left( \underbrace{\cos \frac{\pi}{8}}_{c_1} + i \underbrace{\sin \frac{\pi}{8}}_{c_2} \right)$$

$$k_{\pm 4} = \pm \frac{1}{\xi} \left( \sin \frac{\pi}{8} - i \cos \frac{\pi}{8} \right)$$



Lösung mit  $y(x \rightarrow \infty) = 0$  &  $y'(0) = 0$  [s. (7.126)]

$$\rightarrow y(x,t) = \frac{y_0}{2} \left[ \underbrace{e^{-c_2 x / \xi}}_{\text{Dämpfer}} \underbrace{e^{i(c_1 \frac{x}{\xi} - \omega t)}}_{\text{Welle}} + e^{-c_2 x / \xi} e^{-i(c_1 \frac{x}{\xi} + \omega t)} \right] \quad (7.16)$$

$\swarrow$  von  $k_1$  mit  $\xi$        $\nwarrow$  von  $k_4$

$\xi$  ... Eindringtiefe für Oszillation eines Filamentendes

(ii) endlichelast:

Restatierung:  $y = \frac{Y}{L}$ ,  $x = \frac{x}{L}$ ,  $\tau = \omega t$

führe ein: dimensionslose Größe:

$$S_p = \frac{L}{\xi} = \left( \frac{Y + \omega L^4}{k_B T l_p} \right)^{1/4} = \left( \frac{\text{Reibungskraft}}{\text{Biegekraft}} \right)^{1/4} \quad (7.17)$$

$$(7.13) \rightarrow \frac{d\bar{y}}{d\tau} = - S_p^{-4} \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}^4} \quad (7.18)$$

$\rightarrow S_p$  bestimmt Verhalten des Filaments!

- (1)  $S_p \ll 1 \Leftrightarrow L \ll \xi$  ... starrer Stab
- (2)  $S_p \approx 1 \Leftrightarrow L \approx \xi$  ... "hydrodynam. Reibung  
biegt gesamten Stab"
- (3)  $S_p \gg 1 \Leftrightarrow L \gg \xi$  ... "unendlicher Stab"

### 7.3 Modellierung des einarmigen Schwimmers