

$$\cdot O(x^n) = a_n x^n + a_{n+1} x^{n+1} + \dots$$

### 5.3. Harmonischer Oszillator mit ein- geprägter Kraft (erzwungene Schwingung)

$$\cdot \text{Grundgl.: } m\ddot{x} + \alpha\dot{x} + m\omega_0^2 x = F(t) \quad (5.26)$$

$$\text{allg. Lsg: } x(t) = \underbrace{x_{\text{hom}}(t)}_{\text{bekannt}} + \underbrace{x_{\text{part}}(t)}_{\text{unbekannt}} \quad (5.27)$$

a) harmonische Kraft:  $F(t) = F_\omega \cos \omega t$

$$\cdot \text{Übergang ins Komplexe: } x(t) = \text{Re } z(t)$$

$$\ddot{z} + 2\gamma\dot{z} + \omega_0^2 z = \frac{F_\omega}{m} e^{i\omega t} \quad (5.28)$$

$$\text{Re } e^{i\omega t} = \cos \omega t$$

• Erfahrung: nach Einschwingen folgt der Oszillator der Kraft

$$\rightarrow \text{Ansatz: } z_{\text{part}}(t) = A_\omega e^{i\omega t} \quad (5.29)$$

$$\text{in (5.28): } (-\omega^2 + 2i\gamma\omega + \omega_0^2) A_\omega \cancel{e^{i\omega t}} = \frac{F_\omega}{m} \cancel{e^{i\omega t}}$$

$$\rightarrow \text{mit } \boxed{A_\omega = \chi(\omega) \frac{F_\omega}{m}} \quad (5.30)$$

$$\chi(\omega) = \frac{1}{\omega_0^2 - \omega^2 + 2i\gamma\omega}$$

... dynamische Suszeptibilität

(i)  $\chi(\omega) = f(\omega, \underbrace{\omega_0, \gamma}_{\text{Konstanten}})$

„Konstanten“

(ii) vermittelt Antwort  $A_\omega$  auf äußeres Feld / Störung / Kraft

(iii)  $\chi(0)$  ... statische Suszeptibilität

(iv) andere Bsp: Magnetisierung  $\underline{M} = \chi_m \underline{H}$   
 Polarisation  $\underline{P} = \chi_e \underline{E}$

• Umschreibung: Erinnerung:  $\frac{1}{a+ib} \frac{a-ib}{a-ib} = \frac{a-ib}{a^2+b^2} = \frac{1}{\sqrt{a^2+b^2}} e^{i\delta}$ , (S.31)

$\chi(\omega) = \chi'(\omega) + i\chi''(\omega) = |\chi(\omega)| e^{-i\delta(\omega)}$  (S.32)  $\tan \delta = \frac{-b}{a}$

mit  $\chi'(\omega) = \frac{\omega_0^2 - \omega^2}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2}$   $\chi''(\omega) = \frac{-2\gamma\omega}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2} < 0$

$|\chi(\omega)| = \sqrt{\chi(\omega)\chi^*(\omega)} = \frac{1}{[(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2]^{1/2}}$   $\tan \delta(\omega) = -\frac{\chi''}{\chi'}$   
 $= \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$

$z = x + iy$   
 $z^* = x - iy$

• reelle Lsg:  $x(t) = \text{Re } z(t) = \text{Re} \left[ \underbrace{z_{\text{hom}}(t)}_{(5.20)} + \underbrace{|\chi(\omega)| \frac{F\omega}{m} e^{i(\omega t - \delta(\omega))}}_{z_{\text{part}}(t) \leftarrow (5.29) \text{ mit (5.30)/(5.32)}} \right]$  (S.33)

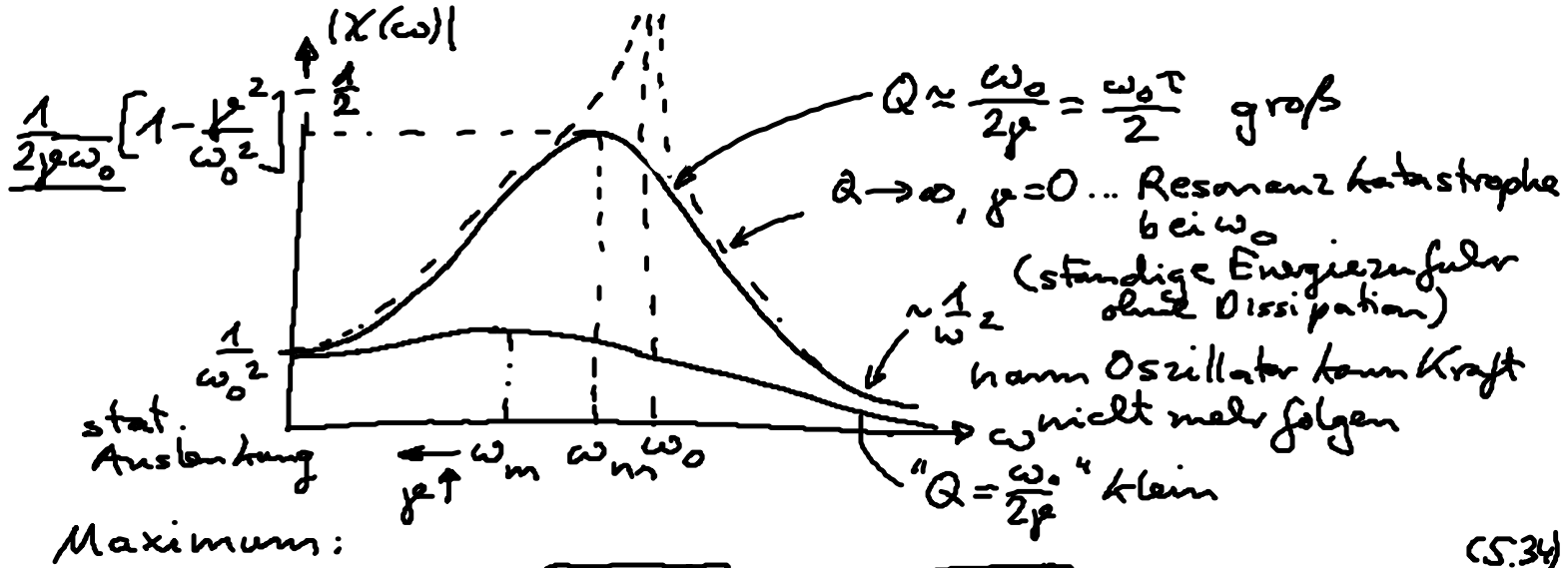
$\rightarrow x(t) = \underbrace{B e^{-\gamma t} \cos(\omega_d t - \varphi)}_{x_{\text{hom}}(t)} + \underbrace{|\chi(\omega)| \frac{F\omega}{m} \cos[\omega t - \delta(\omega)]}_{x_{\text{part}}(t)}$  (S.33)

Ein-schwing-vorgang  $\rightarrow 0, t \gg \tau = \gamma^{-1}$  eingeschwungener Zustand  
 „Resonanzanregung“

• transientes Verhalten:  $x_{\text{hom}}(t)$  &  $x_{\text{part}}(t)$

≙ Überlagerung zweier Schwingungen:  
i.a.  $\omega_d \neq \omega$

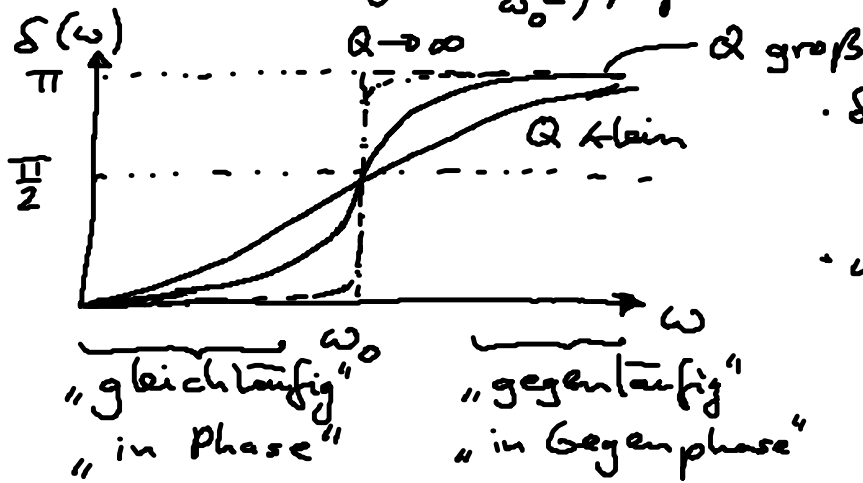
Diskussion von  $X(\omega)$ :



Maximum:

$$\omega_m = \sqrt{\omega_0^2 - 2\gamma^2} < \omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} < \omega_0, \quad \gamma < \frac{\omega_0}{\sqrt{2}} \quad (5.34)$$

$$[(1-x)^{1/2} \approx 1 - \frac{1}{2}x] \approx \omega_0 \left(1 - \frac{\gamma^2}{\omega_0^2}\right), \quad \gamma \rightarrow 0 \quad (5.35)$$



$\delta(\omega) > 0 \dots$  Oszillator hintert der Kraft hinterher

$\omega \gg \omega_0 \dots$  Oszillator in Gegenphase zur Kraft

→ keine Energieaufnahme

$$\hat{=} X(\omega) \sim \frac{1}{\omega^2}$$

Näherung:  $\Delta\omega = \omega - \omega_0 \ll \omega_0, \quad \gamma \ll \omega_0$

$$(5.30) \quad \omega_0^2 - \omega^2 = \underbrace{(\omega_0 + \omega)}_{\approx 2\omega_0} \underbrace{(\omega_0 - \omega)}_{-\Delta\omega}$$

$$\rightarrow X(\Delta\omega) \approx -\frac{1}{2\omega_0(\Delta\omega - i\gamma)}$$

$$|X(\omega)| \approx \frac{1}{2\omega_0\gamma \sqrt{1 + \left(\frac{\Delta\omega}{\gamma}\right)^2}}$$

$\dots$  Maximum (Peak)  
Breite  $\sim \gamma$

$$\text{Höhe: } \frac{1}{\gamma} \quad (5.36)$$

$$\rightarrow \tan \delta(\omega) \approx \frac{\gamma}{\Delta\omega}$$

... Übergangsbereich:  
Breite:  $\gamma$

• Leistungsbilanz

$$(2.25) \quad \frac{d}{dt} \underbrace{\left[ \frac{m}{2} \dot{x}^2 + \frac{m}{2} \omega_0^2 x^2 \right]}_{\text{mechan. Energie } E_{\text{mech}}} = \underbrace{F_{\text{diss}} \dot{x}}_{\text{Reibungsverlust-Leistung}} = -\alpha \dot{x}^2 + \underbrace{F(t) \dot{x}}_{\text{Leistung der äußeren Kraft}} \quad (5.37)$$

• eingeschwungener Zustand:  $x(t) = x_{\text{part}}(t)$

$$\frac{d}{dt} \langle E_{\text{mech}} \rangle = 0 \longrightarrow \alpha \langle \dot{x}^2 \rangle = \langle F(t) \dot{x} \rangle$$

"Dissipation"      "Absorption"

$$\frac{\omega}{2\pi} \int_0^{2\pi/\omega} \dots dt$$

gemittelte, dissipierte Energie pro Zeit:

$$\langle N(\omega) \rangle = \underbrace{\alpha}_{2\gamma m} \langle \dot{x}^2 \rangle = \underbrace{2\gamma m}_{(5.33)} \underbrace{|\chi(\omega)|^2}_{-\chi''(\omega)/(2\gamma\omega)} \frac{F_\omega^2}{m^2} \omega^2 \underbrace{\langle \sin^2(\omega t - \delta(\omega)) \rangle}_{\frac{1}{2}!}$$

[s. (5.33)]

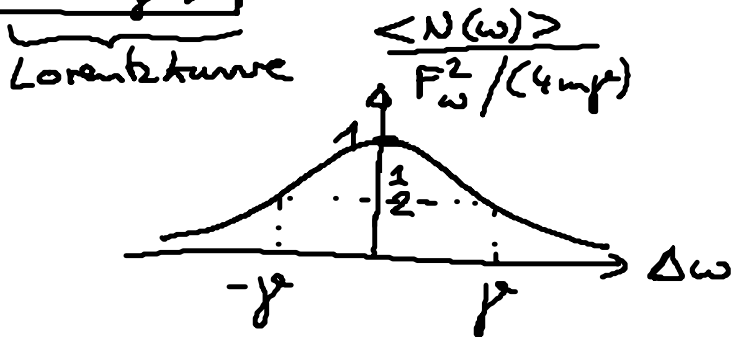
$\langle N(\omega) \rangle = -\frac{\omega}{2m} F_\omega^2 \chi''(\omega)$

(5.38)

... absorbierte = dissipierte Leistung ist bestimmt durch  $\chi''(\omega)$

• Näherung:  $\Delta\omega \ll \omega_0, \gamma \ll \omega_0$ :  $\chi''(\Delta\omega) \stackrel{(5.36)}{=} -\frac{1}{2\omega_0} \frac{\gamma^2}{(\Delta\omega)^2 + \gamma^2}$

$$\xrightarrow[\omega \approx \omega_0]{(5.38)} \langle N(\omega) \rangle \approx \frac{F_\omega^2}{4m\gamma^2} \frac{1}{1 + \left(\frac{\Delta\omega}{\gamma}\right)^2} \quad (5.39)$$



## b) Der Formalismus der linearen Antwort I (Methode der Greenschen Fkt.)

- dynamischen Eigenschaften eines Systems?

äußerer Stimulus / anregende Kraft  $\rightarrow$  Reaktion / Antwort

Bsp:  $A_\omega = \chi(\omega) \frac{F_\omega}{m}$  ... „lineare“

- Ziel: allgemeinste lineare Antwort

• Bsp: harm. Oszillator:  $\ddot{x} + 2\gamma\dot{x} + \omega_0^2 x = \hat{F}(t) = \frac{F(t)}{m}$  (S. 40)

beliebige Kraft  $\hat{F}(t) \xrightarrow[\text{Antwort}]{\text{„allg. lineare“}}$   $x_{\text{part}}^{(t)} = \int_{-\infty}^t G(t-t') \hat{F}(t') dt'$  (S. 41)