

$\Sigma$	A8.1	A8.2	A8.3	A8.4	A

**Aufgabe 9.1**

Ü9.1

a) Es wird die homogene Gleichung gelöst:

$$\ddot{x} + c\dot{x} + \omega^2 x = f \cos(\eta t)$$

Wir machen den Ansatz  $x(t) = e^{\alpha t}$ :

$$(\alpha^2 + \alpha c + \omega^2) e^{\alpha t} = 0$$

$$\alpha_{1/2} = -\frac{1}{2}c \pm \sqrt{\left(\frac{c}{2}\right)^2 - \omega^2} = -\frac{5}{4}\omega \pm \sqrt{\left(\frac{5}{4}\omega\right)^2 - \omega^2}$$

$$= \left(-\frac{5}{4} \pm \frac{3}{4}\right)\omega$$

$$\rightarrow x_1 = e^{-\frac{7}{2}\omega t}, \quad x_2 = e^{-2\omega t}$$

Für die allgemeine homogene Lösung kann einfach die allgemeine Linearkombination von den beiden Lösungen genommen werden:

$$x(t) = B e^{-\frac{7}{2}\omega t} + C e^{-2\omega t}$$

b) Logischerweise schwingt der Oszillator in der Frequenz wie die antreibende Kraft.  $f \cos(\eta t)$  lässt sich als  $\operatorname{Re}(f e^{i\eta t})$  darstellen. Wir machen den komplexen Ansatz  $x(t) = A e^{i\eta t}$  ( $A \in \mathbb{C}$ ) um die DGL im Komplexen zu lösen und dann im Endeffekt über den Realteil die reale Lösung zu bekommen. Wir schreiben  $A$  als  $A = |A| e^{i\varphi}$ . Die DGL ergibt:

$$(A(-\eta^2 + i\eta c + \omega^2) - f) e^{i\eta t} = 0 \quad (1)$$

$$\rightarrow A = \frac{f}{\omega^2 - \eta^2 + i\eta c} \quad \rightarrow |A| = \frac{f}{\sqrt{(\omega^2 - \eta^2)^2 + \eta^2 c^2}}$$

Um den Winkel  $\varphi$  zu erhalten, betrachten wir den Imaginärteil von Gleichung (1), der ebenfalls 0 sein muss: Zunächst wird (1) durch  $|A|$  geteilt:

$$(\omega^2 - \eta^2 + i\eta c) e^{i\varphi} - \frac{f}{|A|} = 0$$

$\rightarrow$  Imaginärteil:

$$(\omega^2 - \eta^2) \sin(\varphi) + \eta c \sin\left(\varphi + \frac{\pi}{2}\right) = 0$$



Mit  $\sin(\varphi + \frac{\pi}{2}) = \cos(\varphi)$  ergibt das:

\*

$$\varphi = \arctan\left(\frac{\eta c}{\eta^2 - \omega^2}\right)$$

Wie man erkennen kann, geht bei  $\eta \nearrow \omega$   
 $\tan(\varphi) \rightarrow -\infty$ , sodass  $\varphi \rightarrow \frac{\pi}{2}$ .

Da  $(\omega^2 - \eta^2) \rightarrow 0$  geht, geht die Amplitude  $|A|$  in  
diesem Fall gegen  $\frac{f}{\eta\omega}$ , bzw.  $\frac{f}{\omega^2}$ .

c) Die allgemeine Lösung ergibt sich aus der partikulären Lösung plus der  
allgemeinen homogenen Lösung. Da wir den Resonanzfall betrachten,  
gilt  $\varphi = \frac{\pi}{2}$  und  $|A| = \frac{f}{\omega^2}$  (und  $\eta = \omega$ )

$$x(t) = \frac{f}{\omega^2} \cos(\omega t + \frac{\pi}{2}) + B e^{-\frac{1}{2}\omega t} + C e^{-2\omega t}$$

Anfangsbedingungen einsetzen:

$$x(0) = 0 = B + C \rightarrow B = -C \quad (\text{wegen } C = -B)$$

$$\dot{x}(0) = 0 = \frac{f\omega}{\omega^2} - \frac{1}{2}B\omega + 2B\omega \rightarrow -C = B = \frac{2}{3} \frac{f}{\omega^2}$$

Somit ist die explizite Lösung:

$$x(t) = \frac{f}{\omega^2} \left( \cos(\omega t + \frac{\pi}{2}) + \frac{2}{3} e^{-\frac{1}{2}\omega t} - \frac{2}{3} e^{-2\omega t} \right)$$

Bei  $t=0$  ~~ist keine~~ besitzt der Oszillator keine Energie, da  
wegen  $x(0)=0$  und  $\dot{x}(0)=0$  keine potentielle und keine kinetische  
Energie vorhanden ist. Bei  $t \rightarrow \infty$  gilt für  $x$ :

$$x = \frac{f}{\omega^2} \cos(\omega t + \frac{\pi}{2})$$

Die Energie hier kann einfach über die maximale kinetische Energie  
berechnet werden und ist somit  $\frac{1}{2} m \dot{x}_{\max}^2 = \frac{1}{2} m \frac{f^2}{\omega^2}$ .

Energie ist nicht erhalten, da der Oszillator von einer  
externen Kraft angetrieben wird.

\* Der Realteil von  $x$  der der reellen partikulären Lösung  
entspricht, ist nach unserem Ansatz logischerweise:

$$x(t) = |A| \cos(\eta t + \varphi)$$

## **Aufgabe 9.2**

## **Aufgabe 9.3**

## **Aufgabe 9.4**

## **Aufgabe 9.5**