

## Formelzusammenstellung

### 1. Grundbegriffe

Harmonische Schwingung → Sinusschwingung:  $X(t) = A \sin(\omega t + \varphi)$

→ Cosinusschwingung:  $X(t) = A \cos(\omega t + \vartheta)$

Schwingungsamplitude:  $A$

Kreisfrequenz:  $\omega$

Phasenwinkel:  $\vartheta = \varphi - \frac{\pi}{2}$

Frequenz:  $f = \frac{\omega}{2\pi}$

Schwingungsdauer, Periode:  $T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{1}{f}$

### 2. Überlagerung von Schwingungen

#### 2.1 gleichfrequente Schwingungen

$$A_1 \cos(\omega t + \vartheta_1) + A_2 \cos(\omega t + \vartheta_2) = A \cos(\omega t + \vartheta)$$

wobei  $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\vartheta_2 - \vartheta_1)}$

und  $\vartheta = \arctan \frac{A_1 \sin \vartheta_1 + A_2 \sin \vartheta_2}{A_1 \cos \vartheta_1 + A_2 \cos \vartheta_2}$

## 2.2 verschiedenfrequente Schwingungen ohne Phasenwinkel

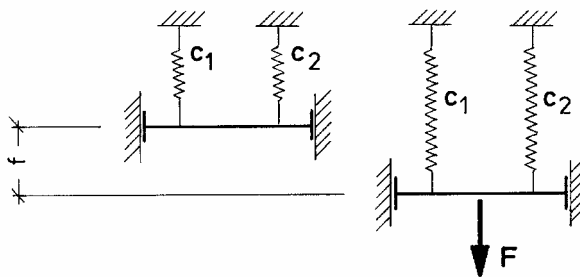
$$A_1 \cos(\omega_1 t) + A_2 \cos(\omega_2 t) = A(t) \cos\left[\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t + \vartheta(t)\right]$$

wobei 
$$A(t) = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos(\omega_2 - \omega_1)t}$$

und 
$$\tan \vartheta(t) = \frac{A_1 - A_2}{A_1 + A_2} \tan\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2} t\right)$$

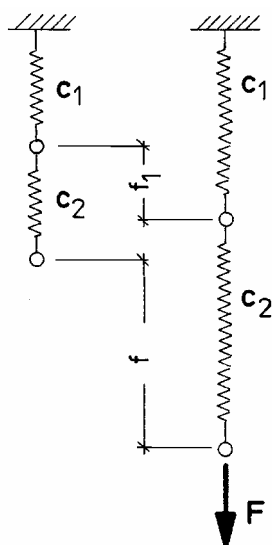
## 3. Federn

### Parallelschaltung



$$F = (c_1 + c_2) f$$

### Hintereinanderschaltung



$$F = \frac{c_1 c_2}{c_1 + c_2} f$$

#### 4. Freie ungedämpfte Schwingung mit einem Freiheitsgrad

Normierte Differentialgleichung:

$$\ddot{X}(t) + \omega_0^2 X(t) = 0$$

Lösung:

$$X(t) = C_1 \cos(\omega_0 t) + C_2 \sin(\omega_0 t)$$

Eigenkreisfrequenz:  $\omega_0$

Integrationskonstanten:  $C_1, C_2$

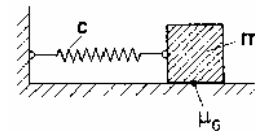
#### 5. Freie gedämpfte Schwingung mit einem Freiheitsgrad

##### 5.1 Dämpfung durch trockene Reibung

Normierte Differentialgleichung:

Beispiel:

$$\ddot{X}(t) + \frac{c}{m} X(t) + \frac{R}{m} = 0$$



Gleitreibungskraft:  $R = \mu_G N$

Federsteifigkeit:  $c$

Umformung:

$$\ddot{X}(t) + \frac{c}{m} \left( X(t) + \frac{R}{c} \right) = 0$$

Lösung durch Koordinatentransformation:

$$\bar{X}(t) = X(t) + \frac{R}{c}; \quad \ddot{\bar{X}}(t) = \ddot{X}(t)$$

Differentialgleichung:

$$\ddot{\bar{X}}(t) + \omega_0^2 \bar{X}(t) = 0$$

Lösungsansatz (siehe 4.) jeweils für eine Halbschwingung, da R die Richtung wechselt.

## 5.2 Geschwindigkeitsproportionale Dämpfung

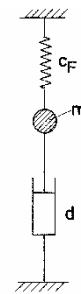
Normierte Differentialgleichung:

$$\ddot{X}(t) + 2D\omega_0 \dot{X}(t) + \omega_0^2 X(t) = 0$$

Lehrsches Dämpfungsmaß:  $D$

z.B. bei Einmassenschwinger, Translation:  $D = \frac{d}{2m\omega_0}$

Dämpfungskonstante:  $d$



Allgemeine Lösung der DGL für 3 Fälle

### 5.2.1 Schwache Dämpfung ( $D < 1$ )

$$X(t) = e^{-D\omega_0 t} [C_1 \cos(\nu t) + C_2 \sin(\nu t)]$$

Kreisfrequenz der gedämpften Schwingung:

$$\nu = \omega_0 \sqrt{1 - D^2} \quad [\text{s}^{-1}]$$

Verhältnis zweier aufeinanderfolgender Amplituden gleichen Vorzeichens:

$$\frac{x(t)}{x(t + T')} = e^{D\omega_0 T'} = e^{\vartheta} = e^{\frac{2\pi D}{\sqrt{1-D^2}}}$$

Logarithmisches Dekrement:

$$\vartheta = \ln \frac{x(t)}{x(t + T')} = D\omega_0 T'$$

Lehrsches Dämpfungsmaß:

$$D = \frac{\vartheta}{\sqrt{4\pi^2 + \vartheta^2}}$$

5.2.2 Starke Dämpfung ( $D > 1$ )

$$X(t) = e^{-D \omega_0 t} (C_1 \cosh(\bar{v}t) + C_2 \sinh(\bar{v}t))$$

$$\text{mit} \quad \bar{v} = \sqrt{D^2 - 1} \cdot \omega_0$$

5.2.3 Aperiodischer Grenzfall ( $D = 1$ )

$$X(t) = (C_1 + C_2 \omega_0 t) e^{-\omega_0 t}$$

6. Erzwungene ungedämpfte Schwingung mit einem Freiheitsgrad

Harmonische Erregung: z.B.

$$F(t) = F_0 \cos(\Omega t)$$

$$u(t) = u_0 \cos(\Omega t)$$

Erregeramplitude:  $F_0, u_0$

Erregerkreisfrequenz:  $\Omega$

Normierte Differentialgleichung:  $\ddot{X} + \omega_0^2 X = a \cos(\Omega t)$

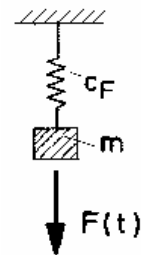
Amplitude der „Erregerbeschleunigung“:  $a$

Partikularlösung: (stationärer Zustand)  $X_{sp}(t) = X_0 \cos(\Omega t)$

Amplitude:  $X_0 = \frac{a}{\omega_0^2 - \Omega^2} = V_a \cdot X_{Stat}$

Statische Auslenkung (infolge  $F_0$ ):  $X_{Stat} = \frac{a}{\omega_0^2}$

Frequenzverhältnis:  $\eta = \frac{\Omega}{\omega_0}$



Vergrößerungsfunktion: 
$$V_a = \frac{1}{1 - \eta^2}$$

## 7. Erzwungene geschwindigkeitsproportional gedämpfte Schwingung mit einem Freiheitsgrad

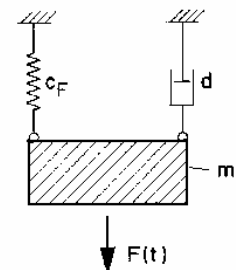
Normierte Differentialgleichung: 
$$\ddot{X} + 2D\omega_0 \dot{X} + \omega_0^2 X = \bar{a} \cos(\Omega t)$$

Partikularlösung: (stationärer Zustand):

$$X_{sp}(t) = X_0 \cos(\Omega t - \varphi)$$

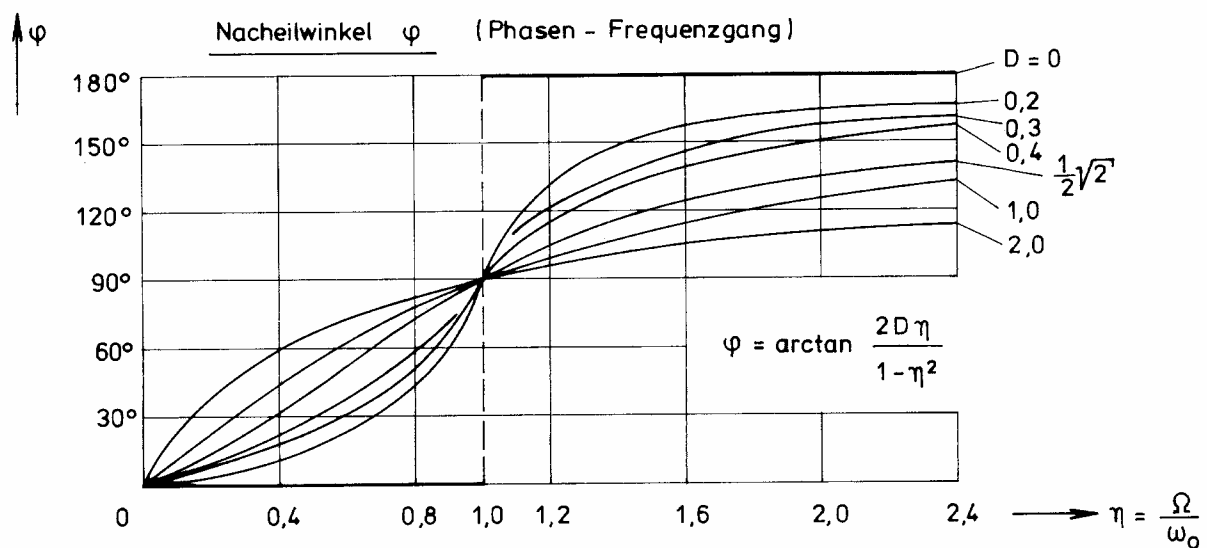
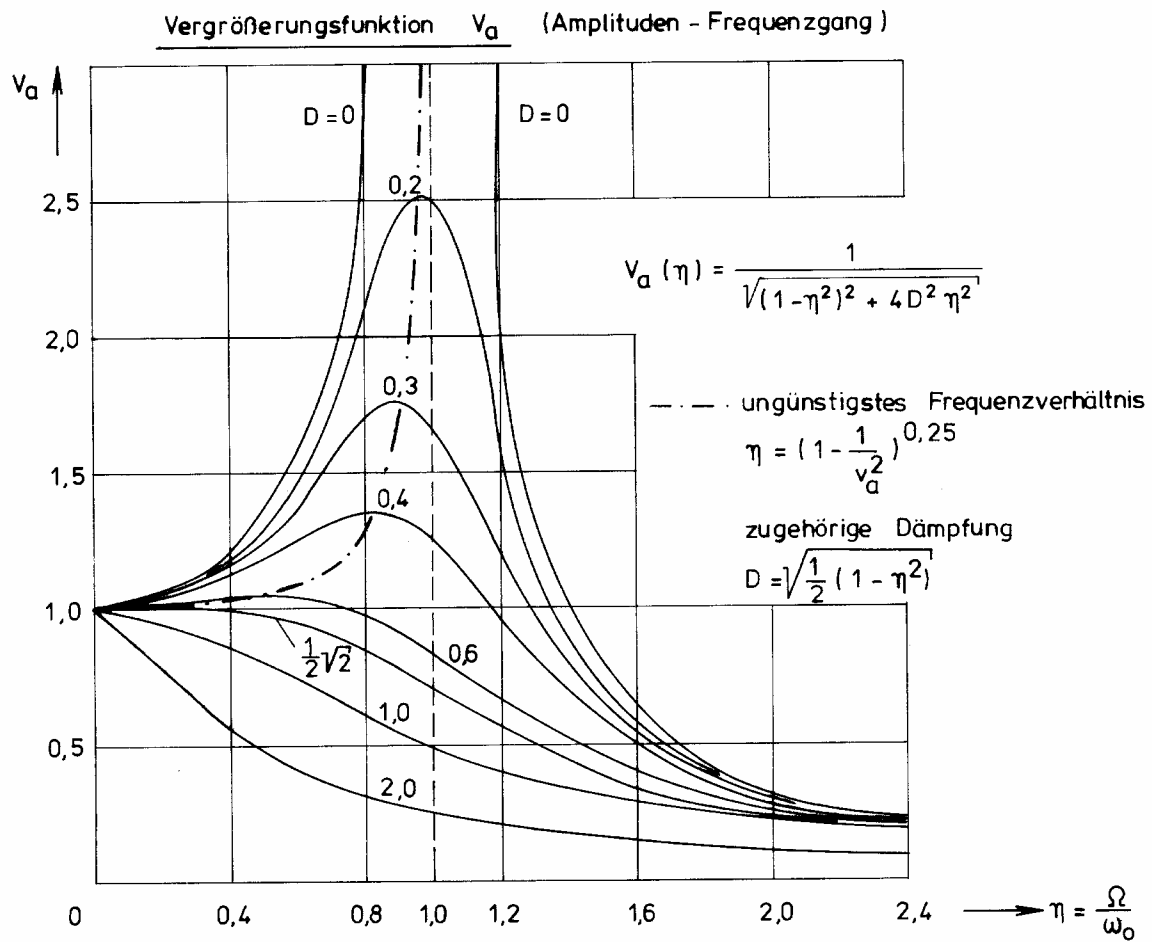
Amplitude: 
$$X_0 = V_a \cdot X_{Stat}$$

Statische Auslenkung: 
$$X_{Stat} = \frac{\bar{a}}{\omega_0^2}$$



Vergrößerungsfunktion: 
$$V_a = \frac{1}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + 4D^2 \eta^2}}$$

Nacheilwinkel: 
$$\varphi = \arctan \frac{2D\eta}{1 - \eta^2}$$



8. Freie ungedämpfte Schwingungen mit mehreren Freiheitsgraden

- Voraussetzungen:
- gleiche Phase  $\varphi$
  - gleiche Frequenz  $\omega$
  - kleine Amplituden

Man erhält ein System von  $n$  Differentialgleichungen ( $n$ : Anzahl der Freiheitsgrade)

Die Lösungsansätze lauten:

$$X_1(t) = C_1 \sin(\omega t - \varphi)$$

$$X_2(t) = C_2 \sin(\omega t - \varphi)$$

...

$$X_n(t) = C_n \sin(\omega t - \varphi)$$

Setzt man die Lösungsansätze in das DGL-System ein, erhält man durch Nullsetzen der Koeffizientendeterminante die Frequenzgleichung, deren Lösung die unbekannten Kreisfrequenzen  $\omega$  sind.

9. Mit Einzelmassen belegte Stäbe

## 9.1 Freie Schwingung

Voraussetzung: Gleichfrequente Schwingungen mit kleinen Amplituden

Gleichungssystem zur Berechnung der Frequenz. (2 Freiheitsgrade)

$$\left( \delta_{11} - \frac{1}{m_1 \omega^2} \right) F_1 + \delta_{12} F_2 = 0$$

$$\delta_{21} F_1 + \left( \delta_{22} - \frac{1}{m_2 \omega^2} \right) F_2 = 0$$

ausgewertet:  $\omega_{1,2}^2 = B \pm \sqrt{B^2 - A}$

wobei:  $A = \frac{1}{m_1 m_2 (\delta_{11} \delta_{22} - \delta_{12}^2)^2}$ ;  $B = \frac{A}{2} (m_1 \delta_{11} + m_2 \delta_{22})$



Statische Belastungsgleichwerte:

$$F_1 = m_1 \omega^2 y_{10}$$

$$F_2 = m_2 \omega^2 y_{20}$$

(bei Rotation tritt  $\Theta_i$  an Stelle von  $m_i$ )

$y_{10}, y_{20}$ : Durchbiegung der Schwingungsgrenzlinie

$\delta_{ik}$ : Einflußgrößen

## 9.2 Erzwungene Schwingung

Harmonische Erregung:  $F = F_0 \sin(\Omega t)$

Amplitude der Schwingungsgrenzlinie:

$$y_{i0} = \delta_{i1} F_1 + \delta_{i2} F_2 + \dots + \delta_{in} F_n + \delta_{i0} F_0$$

Amplituden der Partikularlösung (2 Freiheitsgrade):

$$F_1 = \frac{-\delta_{10} \bar{\delta}_{22} + \delta_{20} \delta_{12}}{\bar{\delta}_{11} \bar{\delta}_{22} - \delta_{12}^2} F_0$$

$$F_2 = \frac{-\delta_{20} \bar{\delta}_{11} + \delta_{10} \delta_{21}}{\bar{\delta}_{11} \bar{\delta}_{22} - \delta_{12}^2} F_0$$

$$\bar{\delta}_{11} = \delta_{11} - \frac{1}{m_1 \Omega^2}$$

$$\bar{\delta}_{22} = \delta_{22} - \frac{1}{m_2 \Omega^2}$$

## 10. Schwinger mit unendlich vielen Freiheitsgraden

Massenbelegung:  $\mu = \frac{dm}{dX_1}$

### 10.1 Freie Längsschwingungen von Stäben

Partielle Differentialgleichung:  $EAu'' - \mu \ddot{u} = 0$

*Bernoulli*-Ansatz:  $u(X_1, t) = \phi(t) \cdot U(X_1)$

Gewöhnliche Differentialgleichungen:

$$\ddot{\phi} + \omega^2 \phi = 0$$

$$U'' + \alpha^2 U = 0$$

Lösungsansätze:

$$\phi = A \sin(\omega t) B \cos(\omega t)$$

$$U = C_1 \sin(\alpha X_1) C_2 \cos(\alpha X_2)$$

Konstante:

$$\alpha^2 = \frac{\omega^2 \mu}{EA}$$

### 10.2 Freie Torsionsschwingungen von Stäben

Partielle Differentialgleichung:  $GJ_T \varphi'' - \Theta \ddot{\varphi} = 0$

*Bernoulli*-Ansatz:  $\varphi(X_1, t) = \varphi_0(X_1) [A \sin(\omega t) + B \cos(\omega t)]$

Gewöhnliche Differentialgleichung:  $GJ_T \varphi_0'' + \omega^2 \Theta \varphi_0 = 0$

Lösungsansatz:  $\varphi_0(X_1) = C_1 \sin(\alpha X_1) + C_2 \cos(\alpha X_1)$

Konstante:

$$\alpha^2 = \frac{\Theta}{GJ_T} \omega^2$$

### 10.3 Freie Biegeschwingung von Stäben

Partielle Differentialgleichung:  $EJ_T w^{IV} + \mu \ddot{w} = 0$

*Bernoulli*-Ansatz:  $w(X_1, t) = w_0(X_1) [A \sin(\omega t) + B \cos(\omega t)]$

Gewöhnliche Differentialgleichung:  $EJ w_0^{IV} - \omega^2 \mu w_0 = 0$

Lösungsansatz:

$$w_0(X_1) = C_1 \sin(\alpha X_1) + C_2 \cos(\alpha X_1) + C_3 \sinh(\alpha X_1) + C_4 \cosh(\alpha X_1)$$

Konstante:  $\alpha^4 = \frac{\mu}{EJ} \omega^2$

Für alle Gleichungen gilt:  $EJ$ ,  $EA$ ,  $GJ_T$  sind konstant.

#### 10.4 Näherungslösung (Rayleigh-Quotient) für die niedrigste Eigenkreisfrequenz

Allgemein: 
$$\omega^2 \leq \frac{\int_I EJ \tilde{w}^{IV} \cdot \tilde{w} dX_1}{\int_I \mu \tilde{w}^2 dX_1}$$

$\tilde{w}(X_1)$ : einparametrischer Ansatz für  $w_0(X_1)$  (z.B. Biegelinie infolge Streckenlast).