

Dämpfung

- . Grundlagen
- . Viskose Dämpfung
- . Modale Dämpfung
- . Rayleigh-Dämpfung
- . Strukturdämpfung

1. Grundlagen

- Dämpfung ist ein Prozess, bei dem Energie dissipiert wird.
- Mechanische Energie wird in Wärme umgewandelt.
- Dämpfung kann durch makroskopische oder mikroskopische Effekte verursacht werden.

1. Grundlagen

- Makroskopische Effekte:
 - Reibung
 - Kontakt
 - Zähne Strömungen
 - Schallabstrahlung
- Mikroskopische Effekte:
 - Innere Reibung
 - Plastizität

1. Grundlagen

- Dämpfungsmodelle:
 - Die meisten Vorgänge, die zu Dämpfung führen, sind nichtlinear.
 - In der Praxis wird Dämpfung meist näherungsweise mit linearen Dämpfungsmodellen beschrieben.
 - Die Parameter der linearen Dämpfungsmodelle werden so angepasst, dass die während einer Periode dissipierte Energie mit dem beobachteten Wert übereinstimmt.

1. Grundlagen

- Dissipierte Energie pro Periode:
 - Die Leistung der Dämpfungskraft F_D berechnet sich

zu

$$\dot{E}_D = F_D \dot{u}$$

- Integration über eine Periode ergibt die während einer Periode dissipierte Energie:

$$E_D = \int_0^T F_D \dot{u} dt$$

1. Grundlagen

- Wenn die Dämpfungskraft und die Verschiebung einen harmonischen Zeitverlauf haben, gilt:

$$F_D(t) = \hat{F}_D \exp(i \Omega t) + \bar{\hat{F}}_D \exp(-i \Omega t)$$

$$u(t) = \hat{u} \exp(i \Omega t) + \bar{\hat{u}} \exp(-i \Omega t)$$

$$\dot{u}(t) = i \Omega (\hat{u} \exp(i \Omega t) - \bar{\hat{u}} \exp(-i \Omega t))$$

1. Grundlagen

– Daraus folgt:

$$\begin{aligned} F_D \dot{u} &= i \Omega \left(\hat{F}_D \exp(i \Omega t) + \bar{\hat{F}}_D \exp(-i \Omega t) \right) \left(\hat{u} \exp(i \Omega t) - \bar{\hat{u}} \exp(-i \Omega t) \right) \\ &= i \Omega \left(\hat{F}_D \hat{u} \exp(2i \Omega t) + \bar{\hat{F}}_D \hat{u} - \hat{F}_D \bar{\hat{u}} - \bar{\hat{F}}_D \bar{\hat{u}} \exp(-2i \Omega t) \right) \\ &= i \Omega \left[\bar{\hat{F}}_D \hat{u} - \overline{(\bar{\hat{F}}_D \hat{u})} + \hat{F}_D \hat{u} \exp(2i \Omega t) - \overline{(\hat{F}_D \hat{u} \exp(2i \Omega t))} \right] \\ &= -2 \Omega \left[\Im(\bar{\hat{F}}_D \hat{u}) + \Im(\hat{F}_D \hat{u} \exp(2i \Omega t)) \right] \end{aligned}$$

1. Grundlagen

- Damit berechnet sich die während einer Periode dissipierte Energie zu

$$E_D = -2\Omega T \Im(\bar{\hat{F}}_D \hat{u}) = -4\pi \Im(\bar{\hat{F}}_D \hat{u})$$

- Dabei wurde

$$\int_0^T \exp(2i\Omega t) dt = \int_0^T \cos(2\Omega t) dt + i \int_0^T \sin(2\Omega t) dt = 0$$

und

$$\int_0^T \exp(-2i\Omega t) dt = \int_0^T \cos(2\Omega t) dt - i \int_0^T \sin(2\Omega t) dt = 0$$

benutzt.

2. Viskose Dämpfung

- Viskose Dämpfung im Zeitbereich:
 - Das einfachste lineare Dämpfungsmodell ist eine Dämpfungskraft, die proportional zur Geschwindigkeit ist:

$$F_D(t) = B \dot{u}(t)$$

- Dieses Dämpfungsmodell wird als viskose Dämpfung bezeichnet.

2. Viskose Dämpfung

- In vielen Fällen hängt die Dämpfungskraft jedoch nicht nur von der augenblicklichen Geschwindigkeit, sondern auch von den Geschwindigkeiten in der Vergangenheit ab.
- Das trifft z.B. bei Flüssigkeitsdämpfern zu.
- Ein allgemeiner linearer Zusammenhang zwischen der Dämpfungskraft und der Geschwindigkeit, der auch die Vergangenheit berücksichtigt, ist gegeben durch

$$F_D(t) = \int_{-\infty}^{\infty} b(t-\tau) \dot{u}(\tau) d\tau$$

2. Viskose Dämpfung

- Die Funktion $b(t-\tau)$ beschreibt den Einfluss, den die Geschwindigkeit zum Zeitpunkt τ auf die Dämpfungskraft zum Zeitpunkt t hat.
- Da die Dämpfungskraft nicht von Geschwindigkeiten in der Zukunft abhängen kann, muss gelten:

$$b(t-\tau)=0 \quad \text{für} \quad \tau > t$$

- Diese Bedingung wird als Kausalitätsbedingung bezeichnet.

2. Viskose Dämpfung

- Viskose Dämpfung im Frequenzbereich:
 - Der Übergang vom Zeitbereich in den Frequenzbereich erfolgt durch eine Fourier-Transformation.
 - Für die viskose Dämpfung folgt:

$$\hat{F}_D(\Omega) = i \Omega B \hat{u}(\Omega)$$

- Die während einer Periode dissipierte Energie berechnet sich zu

$$E_D = -4\pi \Im \left(\bar{\hat{F}}_D \hat{u} \right) = -4\pi \Im \left(-i \Omega B \bar{\hat{u}} \hat{u} \right)$$

2. Viskose Dämpfung

- Bei viskoser Dämpfung gilt also:

$$E_D = 4 \pi \Omega B |\hat{u}|^2$$

- Die dissipierte Energie ist proportional zum Quadrat der Amplitude der Verschiebung und zur Erregerfrequenz.

2. Viskose Dämpfung

- Wenn die Dämpfungskraft durch

$$F_D(t) = \int_{-\infty}^{\infty} b(t-\tau) \dot{u}(\tau) d\tau$$

gegeben ist, führt die Fourier-Transformation auf

$$\hat{F}_D(\Omega) = i \Omega B(\Omega) \hat{u}(\Omega)$$

- Dabei ist

$$B(\Omega) = \int_{-\infty}^{\infty} b(t) \exp(-i \Omega t) dt$$

die Fourier-Transformierte von $b(t)$.

2. Viskose Dämpfung

- Eine frequenzabhängige Dämpfungskonstante $B(\Omega)$ zeigt also an, dass die Dämpfungskraft von den Geschwindigkeiten in der Vergangenheit abhängt.
- Aus der Kausalitätsbedingung folgt, dass zwischen dem Real- und dem Imaginärteil der Dämpfungskonstante die folgenden Beziehungen bestehen:

$$\Re[B(\Omega)] = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\Im[B(\bar{\omega})]}{\bar{\omega} - \omega} d\bar{\omega}, \quad \Im[B(\Omega)] = -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\Re[B(\bar{\omega})]}{\bar{\omega} - \omega} d\bar{\omega}$$

2. Viskose Dämpfung

- Für eine Berechnung müssen also Real- und Imaginärteil oder Amplitude und Phase der frequenzabhängigen Dämpfungskonstanten gegeben sein.
- Eine Vernachlässigung des Imaginärteils führt zu physikalisch sinnlosen Ergebnissen.

2. Viskose Dämpfung

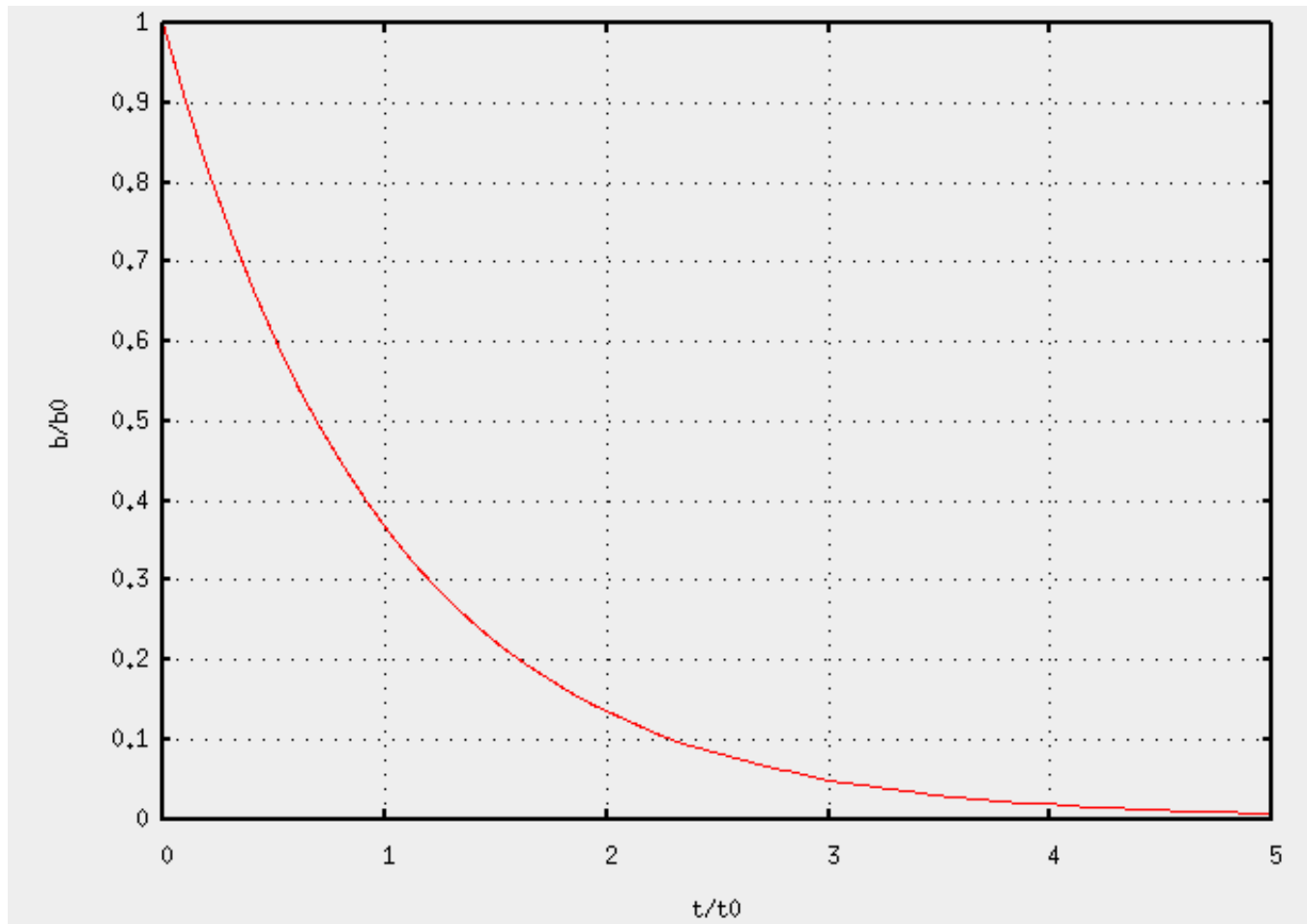
- Beispiel:
 - Der Dämpfer wird durch die Abklingfunktion

$$b(t) = \begin{cases} 0 & \text{für } t < 0 \\ b_0 \exp(-t/t_0) & \text{für } t \geq 0 \end{cases}$$

beschrieben.

- Dabei sind b_0 und t_0 Konstanten.

2. Viskose Dämpfung



2. Viskose Dämpfung

– Fourier-Transformation:

$$\begin{aligned} B(\Omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} b(t) \exp(-i \Omega t) dt = b_0 \int_0^{\infty} \exp(-t/t_0 - i \Omega t) dt \\ &= -\frac{b_0}{1/t_0 + i \Omega} \left[\exp(-t/t_0 - i \Omega t) \right]_0^{\infty} = \frac{b_0}{1/t_0 + i \Omega} \end{aligned}$$

$$B(\Omega) = b_0 t_0 \frac{1 - i \Omega t_0}{1 + (\Omega t_0)^2}$$

2. Viskose Dämpfung

- Die Dämpfungskraft berechnet sich zu

$$\begin{aligned} F_D(\Omega) &= i \Omega B(\Omega) \hat{u}(\Omega) = b_0 t_0 \frac{i \Omega + \Omega^2 t_0}{1 + (\Omega t_0)^2} \hat{u}(\Omega) \\ &= [K(\Omega) + i \Omega \Re(B(\Omega))] \hat{u}(\Omega) \end{aligned}$$

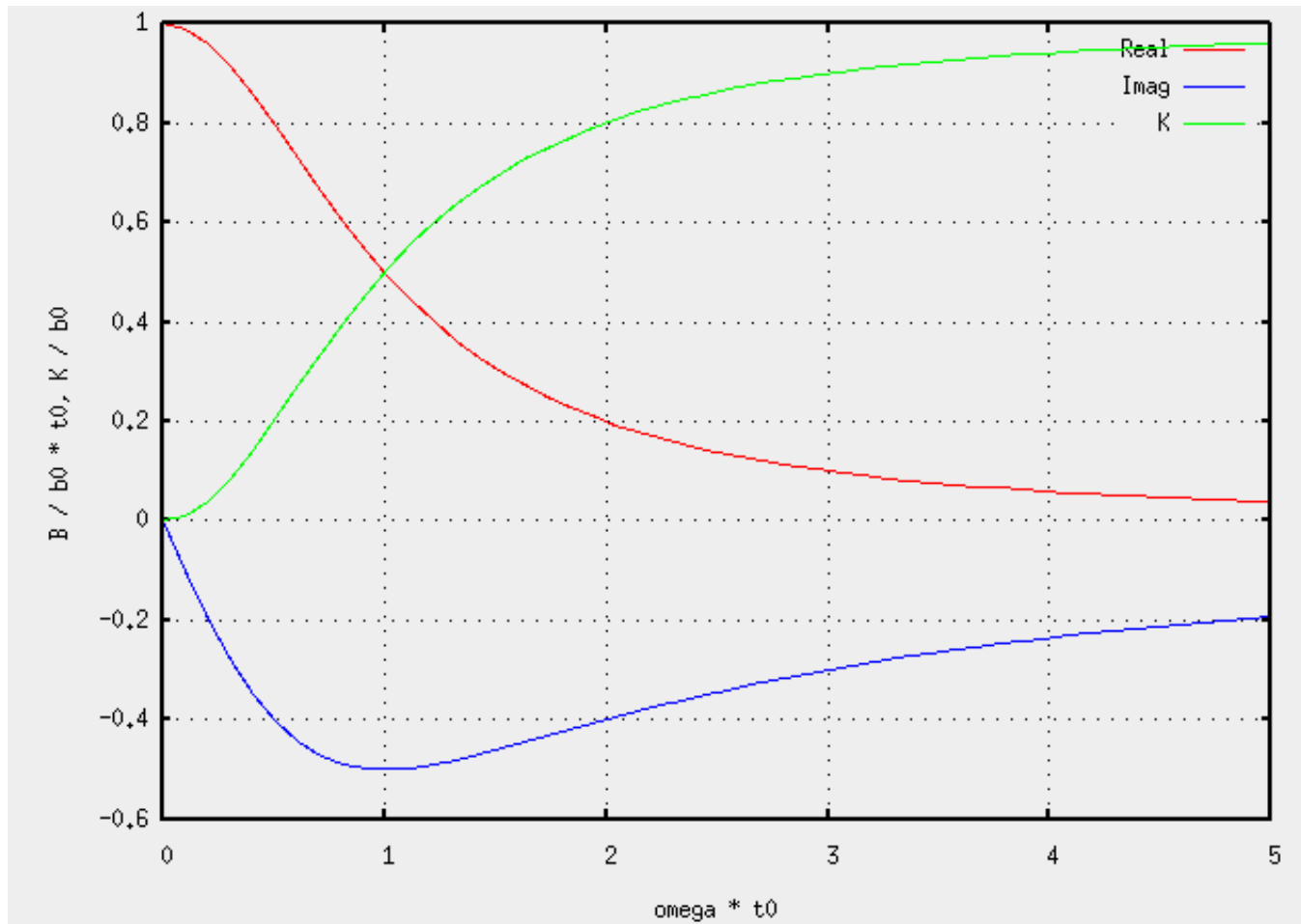
- Dabei ist

$$K(\Omega) = i \Omega \Im(B(\Omega)) = b_0 \frac{(\Omega t_0)^2}{1 + (\Omega t_0)^2}$$

2. Viskose Dämpfung

- Der Realteil der Dämpfungskonstante definiert eine Dämpfung.
- Der Imaginärteil der Dämpfungskonstante definiert eine Steifigkeit.

2. Viskose Dämpfung



3. Modale Dämpfung

- Der modalen Dämpfung liegt die Annahme zugrunde, dass jede Eigenschwingung für sich gedämpft wird.
- Die Kopplung zwischen den Eigenschwingungen infolge der Dämpfung wird vernachlässigt.
- Jede Eigenschwingung wird durch eine modale Dämpfungskraft gedämpft, die proportional zur modalen Geschwindigkeit ist.

3. Modale Dämpfung

- Für die modale Dämpfungskraft gilt:

$$F_{D_v}(t) = 2\omega_v D_v \dot{q}_v(t)$$

- D_v ist das Lehrsche Dämpfungsmaß der v -ten Eigenschwingung.
- ω_v ist die Eigenkreisfrequenz der v -ten Eigenschwingung.

3. Modale Dämpfung

- Lehrsches Dämpfungsmaß:
 - Das Lehrsche Dämpfungsmaß ist eine Funktion der Eigenschwingung, nicht der Erregerfrequenz.
 - Es beschreibt die dissipierte Energie einer Eigenschwingung infolge aller physikalischen Effekte.

4. Rayleigh-Dämpfung

- Die Rayleigh-Dämpfung wird hauptsächlich bei diskreten Systemen mit mehreren Freiheitsgraden verwendet, wie sie z.B. bei Analysen mit der Methode der Finiten Elemente auftreten.
- Die Dämpfungsmatrix ist definiert durch

$$\mathbf{B} = \alpha_1 \mathbf{K} + \alpha_2 \mathbf{M}$$

4. Rayleigh-Dämpfung

- Das ist ein rein mathematischer Ansatz, dem keinerlei physikalische Überlegungen zugrunde liegen.
- Die so definierte Dämpfungsmatrix wird durch die Modaltransformation auf eine Diagonalmatrix transformiert.

4. Rayleigh-Dämpfung

- Die Modaltransformation zeigt, dass die Rayleigh-Dämpfung äquivalent ist zu einer modalen Dämpfung mit

$$D_v = \frac{1}{2} \left(\frac{\alpha_1}{\omega_v} + \alpha_2 \omega_v \right)$$

- Im Gegensatz zur modalen Dämpfung kann die Rayleigh-Dämpfung verwendet werden, ohne dass die Eigenschwingungen berechnet werden.

5. Strukturdämpfung

- Motivation:
 - Bei der viskosen Dämpfung ist die dissipierte Energie proportional zum Quadrat der Amplitude der Verschiebung und zur Erregerfrequenz.
 - In vielen Fällen wird beobachtet, dass die dissipierte Energie zwar proportional zum Quadrat der Amplitude der Verschiebung ist, aber kaum von der Erregerfrequenz abhängt.

5. Strukturdämpfung

- Definition:
 - Für einen diskreten Dämpfer wird die Dämpfungskonstante definiert durch

$$B(\Omega) = \frac{g}{\Omega} c$$

- Dabei ist c die Steifigkeitskonstante des Dämpfers.
- Für die dissipierte Energie gilt dann:

$$E_D = 4 \pi g c |\hat{u}|^2$$

5. Strukturdämpfung

- Entsprechend kann für ein dämpfendes Material ein komplexer Elastizitätsmodul definiert werden:

$$\hat{E} = E(1 + i g)$$

- Bei diskreten Systemen wird eine Dämpfungsmatrix

$$\mathbf{B}(\Omega) = \frac{g}{\Omega} \mathbf{K}$$

definiert.

- Der Faktor g heißt Verlustfaktor.

5. Strukturdämpfung

- Äquivalente viskose Dämpfung:
 - Für einen viskos gedämpften Schwinger gilt:

$$\left(-\Omega^2 + 2i\Omega\omega_0 D + \omega_0^2\right)\hat{q} = \frac{\hat{F}}{m}$$

- Für einen mit Strukturdämpfung gedämpften Schwinger gilt:

$$\left(-\Omega^2 + i g \omega_0^2 + \omega_0^2\right)\hat{q} = \frac{\hat{F}}{m}$$

5. Strukturdämpfung

- Beide Gleichungen sind identisch für

$$g \omega_0 = 2 \Omega D$$

- Diese Gleichung lässt sich nur für eine Erregerfrequenz Ω exakt erfüllen.
- Da die Dämpfung den größten Einfluss für $\Omega = \omega_0$ hat, wird die äquivalente viskose Dämpfung so bestimmt, dass die Dämpfungen gleich sind, wenn die Erregerfrequenz mit der Resonanzfrequenz übereinstimmt.

5. Strukturdämpfung

- Damit gilt für die äquivalente viskose Dämpfung:

$$D = \frac{\xi}{2}$$

5. Strukturdämpfung

- Grenzen:
 - Es lässt sich zeigen, dass eine Strukturdämpfung mit einem frequenzunabhängigen Verlustfaktor die Kausalitätsbedingung verletzt.
 - Bei einer Berechnung im Zeitbereich kann die Strukturdämpfung daher zu physikalisch sinnlosen Ergebnissen führen.
 - Strukturdämpfung darf nicht verwendet werden, wenn gedämpfte Eigenschwingungen ermittelt werden sollen.