

### 3.4 Gedämpfte Schwingung

Reale Schwingungen: •Entzug von Bewegungsenergie durch „bremsende Kräfte“

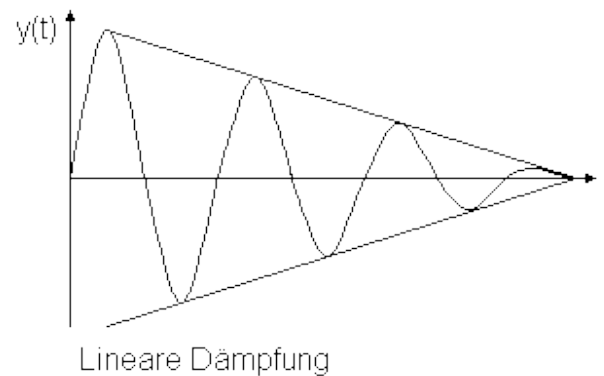
- Reibungsarbeit (innere und äußere Reibung, Luftreibung,...)
- Energieumwandlung  $W_{kin} \rightarrow$  Wärme (innere Energie  $dU$ )
- da  $W \sim \hat{y}$  nimmt auch Amplitude  $\hat{y}$  allmählich auf 0 ab.

Def.: **Dämpfung** = gesetzmäßige zeitliche Abnahme der Amplitude der Schwingung

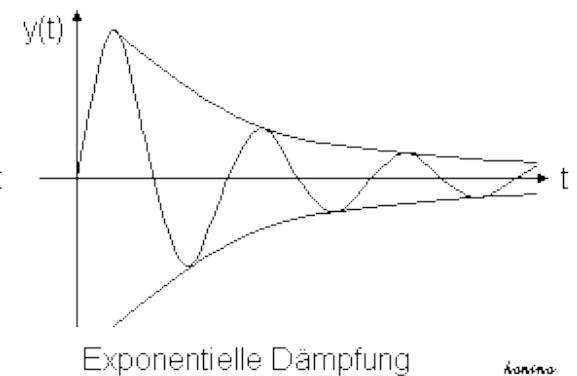
Man unterscheidet:

a) Konstante Reibungskraft

b) Geschwindigkeits-  
proportionale Reibungskraft



a)



b)

Bildquelle: [https://elsenbruch.info/ph12\\_daempfung.htm](https://elsenbruch.info/ph12_daempfung.htm)

Fall a), z.B. trockene Lagerreibung des Schwingers:

Hier bilden die Amplitudenwerte eine fallende arithmetische Reihe,  
sie nehmen **linear** ab.

Die **Differenz** zweier aufeinander folgender Amplituden mit gleichem  
Vorzeichen ist konstant  $\Delta \hat{y} = \hat{y}_1 - \hat{y}_2 = \hat{y}_i - \hat{y}_{i+1} = \textit{konst.}$

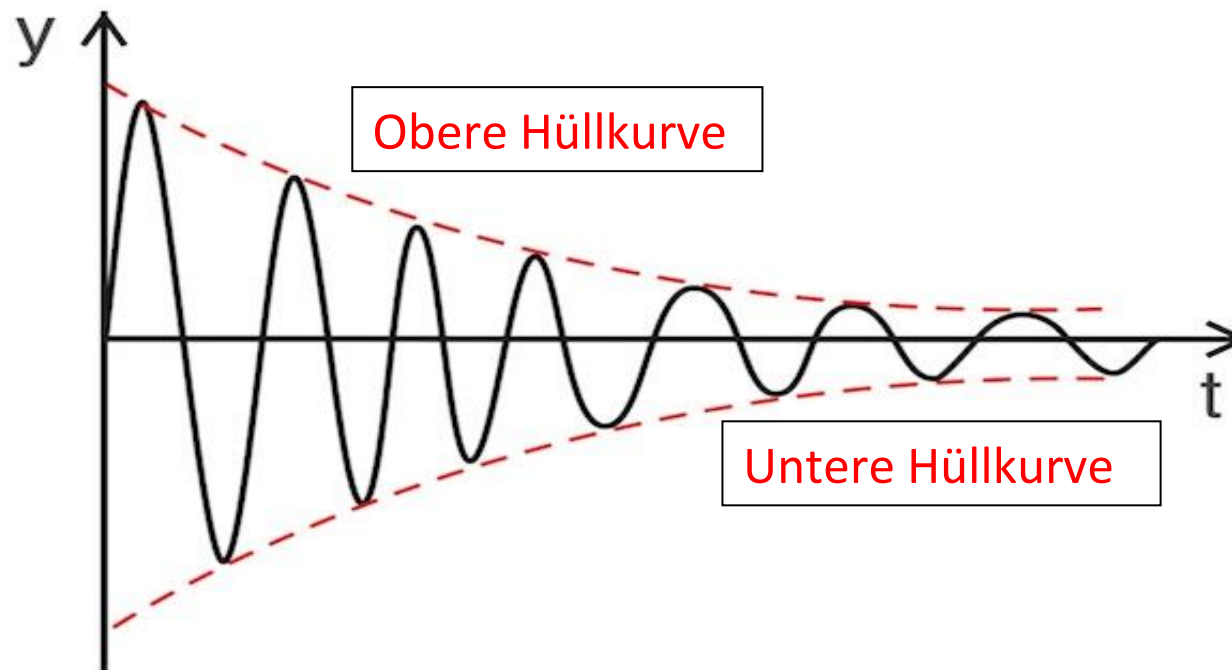
Fall b), z.B. innere Reibung bei elastischer Verformung, laminare Flüssigkeits-  
reibung, Wirbelstrombremse:

Hier bilden die Amplitudenwerte eine fallende geometrischen Reihe,  
sie nehmen **exponentiell** ab.

Der **Quotient** zweier aufeinander folgender Amplituden mit gleichem

Vorzeichen ist konstant  $\frac{\hat{y}_1}{\hat{y}_2} = \frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+1}} = \textit{konst.}$

Wichtigster Fall in der Technik ist Fall b) (geschwindigkeitsabhängige Dämpfung).  
Oft treten aber auch beide Dämpfungs-Arten gleichzeitig auf, die Hüllkurve ergibt sich dann aus einer Überlagerung beider Kurvenverläufe.



Bildquelle: <https://physikunterricht-online.de/jahrgang-11/gedaempfte-schwingungen/>

### 3.4.1 Schwingungsgleichung mit Dämpfung

Ursache der Dämpfung: Reibungskraft, proportional zur Geschwindigkeit

$$F_R \sim -v = -\dot{y} = -\frac{dy}{dt} \quad \rightarrow \quad F_R = -\beta \cdot \dot{y} = -\beta \cdot \frac{dy}{dt}$$

Proportionalitätsfaktor: **Dämpfungskonstante  $\beta$**  Einheit  $[\beta] = \frac{N \cdot s}{m} = \frac{kg}{s}$

**Bewegungsgleichung** (Grundgleichung):

$$m \cdot \ddot{y} = -k \cdot y - \beta \cdot \dot{y}$$

Bzw. umgestellt:

$$\ddot{y} + \frac{\beta}{m} \cdot \dot{y} + \frac{k}{m} \cdot y = 0$$

Benennungen: **Eigenkreisfrequenz**  $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ ; **Abklingkoeffizient**  $\delta = \frac{\beta}{2 \cdot m}$

hiermit:

$$\ddot{y} + 2 \cdot \delta \cdot \dot{y} + \omega_0^2 \cdot y = 0$$

### 3.4.2 Auslenkungsfunktion: Elongation

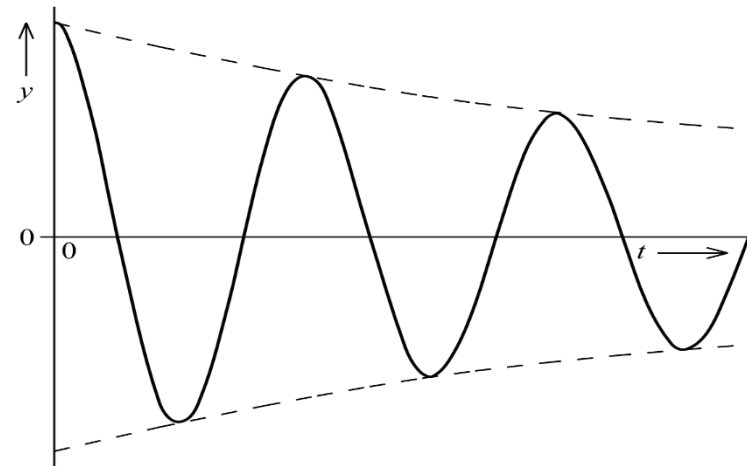
Eine Lösung der Differentialgleichung (s. 3.4.1) hat folgende Form:

$$y(t) = \hat{y}_0 \cdot e^{-\delta t} \sin(\omega_d \cdot t + \varphi_0)$$

Dabei ist  $\omega_d$  die **Kreisfrequenz der gedämpften Schwingung**;  
sie unterscheidet sich von  $\omega_0$ , der Eigenkreisfrequenz im ungedämpften Fall.

Bei Start am Umkehrpunkt (Maximalauslenkung mit  $v_0 = 0$ ) wird daraus:

$$y(t) = \hat{y}_0 \cdot e^{-\delta t} \sin(\omega_d \cdot t + \frac{\pi}{2}) = \hat{y}_0 \cdot e^{-\delta t} \cos \omega_d \cdot t$$



Bildquelle: Von Saure - Eigenes Werk, CC BY 3.0,  
<https://commons.wikimedia.org/w/index.php?curid=20637165>

#### Amplituden-Abnahme

Der Quotient zweier aufeinander folgender Amplituden ist konstant

**Amplituden-Verhältnis:  $q$**   $q = \frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+1}} \rightarrow q^n = \frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+n}}$

Der zeitliche Abstand zweier aufeinander folgender Amplituden beträgt  $T_d$

Daher folgt:  $q = \frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+1}} = e^{\delta \cdot T_d}$

Der Exponent:  $\delta \cdot T_d = \Lambda$  (Lambda) heißt „**logarithmisches Dekrement**“

$\Lambda$  kann aus dem Amplitudenverhältnis berechnet werden:

$$\Lambda = \delta \cdot T_d = \ln \left( \frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+1}} \right) = \ln (q)$$

### 3.4.3 Eigenfrequenz

Dämpfung verursacht eine Veränderung der Frequenz  $f$  bzw. Kreisfrequenz  $\omega$  und Schwingungsdauer  $T$ , abhängig vom Abklingkoeffizienten  $\delta$ :

Für die Kreisfrequenz  $\omega_d$  und die Schwingungsdauer  $T_d$  mit Dämpfung gilt:

$$\omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2} \qquad T_d = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}}$$

#### Merken:

- Dämpfung führt bei einer Schwingung zur Verkleinerung der Kreisfrequenz bzw. zu einer Vergrößerung der Schwingungsdauer.
- Kreisfrequenz ist mit Dämpfung kleiner, aber unabhängig von der Amplitude, das heißt, während des Schwingvorgangs bleibt  $\omega_d$  konstant.
- In der Praxis: Unterschied zwischen  $\omega_d$  und  $\omega_0$  bzw.  $T_0$  und  $T_d$  sehr gering

### 3.4.4 Aperiodische Bewegung

Kreisfrequenz bei gedämpfter Schwingung:

$$\omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}$$

Wie man leicht erkennt, muss für eine Kreisfrequenz  $\omega_d > 0$  die Bedingung  $\delta^2 < \omega_0^2$  erfüllt sein.

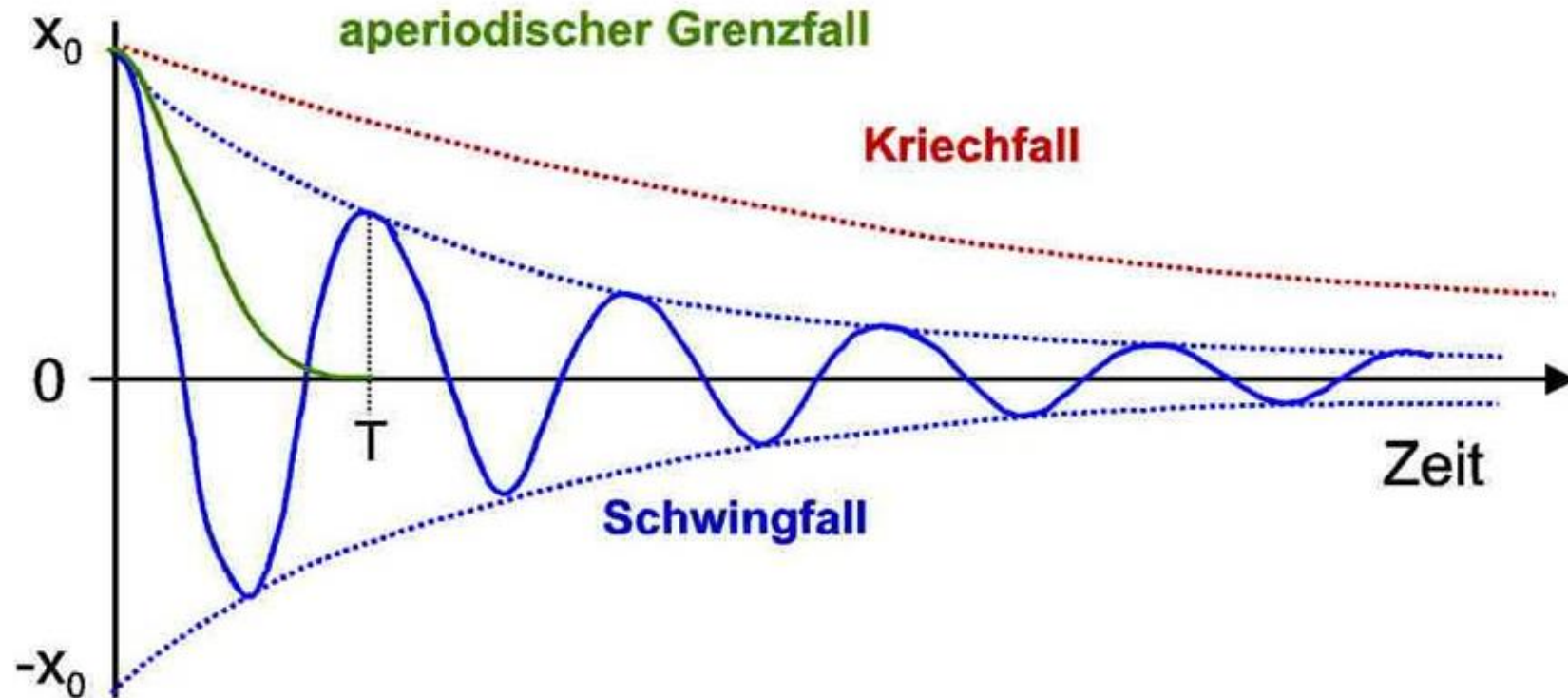
Ist dagegen  $\delta^2 \geq \omega_0^2$  dann ist keine periodische Schwingung beobachtbar, sondern das System kehrt nach der Auslenkung asymptotisch in die Ruhelage zurück.

#### **Beachten:**

Für den Fall, dass  $\delta^2 \geq \omega_0^2$  vorliegt, handelt es sich bei der Bewegung im physikalischen Sinne nicht um Schwingungen, da **keine Periodizität** auftritt.



Fallunterscheidung: Schwingfall, Kriechfall, aperiodischer Grenzfall



Bildquelle: <https://slideplayer.org/slide/1304598/>

#### 1.) Schwingfall: $\delta^2 < \omega_0^2$

Es tritt periodische Bewegung auf mit exponentieller Amplituden-Abnahme

und Schwingungsdauer:  $T_d = \text{const.} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}}$  bzw.  $\omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}$

#### 2.) Kriechfall: $\delta^2 > \omega_0^2$

Hier wird der Wert unter der Wurzel negativ, d.h. das Ergebnis für  $\omega_d$  wird imaginär. Das System kriecht langsam in seine Gleichgewichtslage zurück.

Mit den Startwerten  $y_0(t_0) = \hat{y}_0$  und  $v_0(t_0) = 0$  erhält man für den Verlauf:

$$y(t) = \hat{y}_0 \cdot e^{-\delta t} \cdot \cosh \left( \left( \sqrt{\delta^2 - \omega_0^2} \right) \cdot t \right)$$

#### 3.) Aperiodischer Grenzfall: $\delta^2 = \omega_0^2$

Dies ist der „schnellste Kriechfall“, das System kehrt rasch in die Gleichgewichtslage zurück, ohne Überspringen über die Null-Lage. Keine Periodizität erkennbar, also  $\omega_d = 0$ . Mit den Startwerten  $y_0(t_0) = \hat{y}_0$  und  $v_0(t_0) = 0$

erhält man:  $y(t) = \hat{y}_0 \cdot (1 + \delta t) \cdot e^{-\delta t}$ .