

<b>Schwingungen</b> $y(t) = \hat{y} \cdot \sin(\omega \cdot t + \varphi_0)$ $v(t) = \hat{y} \omega \cdot \sin(\omega t + \varphi_0)$ $a(t) = -\hat{y} \omega^2 \sin(\omega t + \varphi_0)$ $\omega = 2\pi f$ ; $f = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi}$ $\hat{v} = \hat{y} \omega$ ; $\hat{a} = \hat{y} \omega^2$ ; <i>Merke</i> : $\cos(\alpha) = \sin(\alpha + \frac{\pi}{2})$	<b>Freie gedämpfte Schwingung</b> <b>Gleit und Rollreibungskraft:</b> $F_R = \pm \mu \cdot F_N$ ; <b>Viskose Reibkraft:</b> $F_R = -b \cdot v(t)$ ; <b>Geschw. unabh. Luftreibungskraft:</b> $F_R = -k \cdot v^2(t)$ ;  <b>für den gedämpften Teil</b> $y(t) = \hat{y} \cdot e^{-\delta t} \cdot \cos(\omega_d t + \varphi_0)$ $\delta = \frac{b}{2m}$ ; $D = \frac{\delta}{\omega_0}$ ; $\omega_d^2 = \omega_0^2 - \delta^2$ ; $\delta$ = Abklingkoeffizient $b$ = Dämpfungskoeffizient $D$ = Dämpfungsgrad $\omega_0$ = ungedämpfter Teil $\omega_d$ = gedämpfter Teil  <b>Schwingfall:</b> $D < 1$ $\Rightarrow y(t) = \hat{y}_0 \cdot e^{-\delta t} \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ ;  <b>Kriechfall:</b> $D > 1$ $\Rightarrow y(t) = \hat{y}_1 \cdot e^{-\omega_0(D + \sqrt{D^2 - 1})t} + \hat{y}_2 \cdot e^{-\omega_0(D - \sqrt{D^2 - 1})t}$ ;  <b>Aperiodischer Grenzfall:</b> $D = 1$ $\Rightarrow y(t) = (\hat{y}_1 + \hat{y}_2) \cdot e^{-\omega_0 t}$ ;  <b>Logarithmisches Dekrement:</b> $\Lambda = \ln(k) = \delta \cdot T_d = \ln(\frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+1}})$ ; $k = \sqrt{\frac{\hat{y}_i}{\hat{y}_{i+1}}}$ ;	<b>Interferenz</b> <b>bei gleicher Raumrichtung:</b> $\hat{y}_{neu} = \sqrt{\hat{y}_1^2 + 2\hat{y}_1\hat{y}_2 \cdot \cos(\varphi_{01} - \varphi_{02}) + \hat{y}_2^2}$ ; $\tan(\varphi_{neu}) = \frac{\hat{y}_1 \sin(\varphi_{01}) + \hat{y}_2 \sin(\varphi_{02})}{\hat{y}_1 \cos(\varphi_{01}) + \hat{y}_2 \cos(\varphi_{02})}$ ; $f_{neu} = \frac{f_1 + f_2}{2} = \frac{\omega_{neu}}{2\pi}$ ; $T_{neu} = 2 \cdot \frac{T_1 \cdot T_2}{T_1 + T_2} = \frac{1}{f_{neu}}$  <b>Schwebung:</b> $y(t)_{neu} = y_1(t) + y_2(t)$ $\Rightarrow 2\hat{y} \cos(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t) \cdot \cos(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2} t)$ $f_s = f_1 - f_2$ ; $T_s = \frac{T_1 \cdot T_2}{T_1 - T_2} = \frac{1}{f_s}$ ;  <b>Überlagerung bei großem <math>\Delta f</math>:</b> $y_R = \hat{y}[\sin(\omega t) + \frac{1}{3} \sin(3\omega t) + \frac{1}{5} \sin(5\omega t)]$ ; wenn $\frac{f_{gross}}{f_{klein}} \in \mathbb{N}$ und Überl.: $\perp \Rightarrow$ <i>Lissajouee</i> ;	<b>Beugung am Doppelspalt</b> <i>Maxima:</i> $\sin(\alpha_n) = n \cdot \frac{\lambda}{d}$ ; <i>Minima:</i> $\sin(\alpha_n) = (n + \frac{1}{2}) \cdot \frac{\lambda}{d}$ ; <i>Gangunterschied:</i> $\delta_{max} = d \cdot \sin(\alpha) = n \cdot \lambda$ ; $\delta_{min} = d \cdot \sin(\alpha) = (n + \frac{1}{2}) \cdot \lambda$	<b>Brechung des Lichts</b> $\frac{Med_1, c_1, n_1}{Med_2, c_2, n_2} \Rightarrow \varepsilon_1(Med_1) > \varepsilon_2(Med_2)$ <i>Brechungsindex:</i> $n$ Winkel zum Normalenvektor der Ebene: $\varepsilon$ <b>Ausbreitungsgeschwindigkeit:</b> $c_2 = \frac{c_1}{n_2}$ <b>Wellenlänge:</b> $\lambda_2 = \frac{\lambda_1}{n_2}$
<b>Federpendel</b> $F_{rueck} = -c \cdot s$ ; $c = -\frac{F}{s}$ ; $s = \frac{m \cdot g}{-c}$ $T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{c}}$ ; $\omega = \sqrt{\frac{c}{m}}$ ; $f = \frac{1}{2\pi} \cdot \sqrt{\frac{c}{m}}$ ; $F = m \cdot \hat{y} \cdot \omega^2$ ; $\hat{v} = \hat{y} \cdot \omega_0$ ; $E_{ges} = E_{KIN} + E_{POT} = \frac{1}{2} c \hat{y}^2$ ;				<b>Abbildung mit Spiegel</b> <b>Allgemeines vorgehen:</b> 0. Linien hinter dem Spiegel gestrichelt 1. Objekt zum Spiegel paraxiale Linie 2. Schnittpunkt: Spiegel zum Brennpunkt 3. Brennpunkt zu Objekt bis Spiegel 4. Schnittpunkt: Spiegel paraxiale HINWEIS: evtl. müssen die Linien 2 und 4 verlängert werden damit ein Schnittpunkt entsteht <b>Beschriftung:</b> Abstand Brennpunkt (F) Spiegel = f Abstand Objekt (O) Spiegel = a Größe Objekt (P) = y Abstand Abb.Objekt (O') Spiegel = a' Größe Abb.Objekt (P') = y' <b>Brennweite Konkavspiegel:</b> $f = r \cdot (1 - \frac{1}{2} \cos(\varepsilon))$ <b>Abbildungsmaßstab:</b> $\beta' = \frac{y'}{y} = -\frac{a'}{a}$
<b>Mathematisches Pendel (auch Fadenpendel)</b> $T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$ ; $f = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{l}}$ ; $D = \frac{m \cdot g}{c}$ ; $F_R = F_g \cdot \sin(\varphi)$ ; $F_R = m \cdot g \cdot \frac{s}{l}$ ; $\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$ ; $v = \sqrt{2g v_0}$ ; $g = 4\pi^2 (\frac{l}{T_1^2 - T_2^2})$				<b>Extras Trigonometrie</b> $\sin^2(x) + \cos^2(x) = 1$ ; $\sin(2\alpha) = 2 \sin(\alpha) \cos(\alpha)$ $\cos(2\alpha) = \cos^2(\alpha) - \sin^2(\alpha)$ $\sin^2(\alpha) = \frac{1}{2} (1 - \cos(2\alpha))$ $\cos^2(\alpha) = \frac{1}{2} (1 + \cos(2\alpha))$
<b>Physikalisches Pendel</b> $\omega_0 = \sqrt{\frac{mgd}{J_P}}$ ; $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{J_P}{mgd}}$ ; $J_P = J_S + m_{ges} \cdot d^2$ ; $J_S = \frac{T_0^2}{4\pi^2} \cdot c^*$ ; $c^* = \omega_0^2 \cdot J_S = -(\frac{M_{rueck}}{\beta})$ ; mit $\sin(\beta) \cong \beta$ bei <i>Kleinwinkelnäherung</i> $M = J_P \cdot \frac{d^2 \beta}{dt^2} = J_P \cdot \beta$ ;				<b>Symmetrie:</b> $\sin(-x) = -\sin(x)$ $\cos(-x) = \cos(x)$
<b>Torsionspendel</b> $M_r = -c^* \beta$ ; $\beta(t) = \hat{\beta} \cdot \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ ; $\omega_0 = \frac{c^*}{J_S}$ ; $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{J_S}{c^*}}$ ; $J_S = J_A - m r^2 = m r \cdot \frac{T_0^2}{4\pi} \cdot g - r$ ;				<b>Additionstheoreme:</b> $\sin(\alpha \pm \beta) = \sin(\alpha) \cos(\beta) \pm \cos(\alpha) \sin(\beta)$ $\cos(\alpha \pm \beta) = \cos(\alpha) \cos(\beta) \mp \sin(\alpha) \sin(\beta)$ $\sin(\alpha) + \sin(\beta) = 2 \sin(\frac{\alpha + \beta}{2}) \cos(\frac{\alpha - \beta}{2})$ $\sin(\alpha) - \sin(\beta) = 2 \cos(\frac{\alpha + \beta}{2}) \sin(\frac{\alpha - \beta}{2})$ $\cos(\alpha) + \cos(\beta) = 2 \cos(\frac{\alpha + \beta}{2}) \cos(\frac{\alpha - \beta}{2})$ $\cos(\alpha) - \cos(\beta) = 2 \sin(\frac{\alpha + \beta}{2}) \sin(\frac{\alpha - \beta}{2})$
<b>Flüssigkeitspendel im U-Rohr</b> $m_{fl} = V_H \cdot \rho$ ; $\omega_0^2 = \frac{2A \rho g}{m_{ges}}$ ; $\omega_0^2 = \frac{2g}{l}$ ; $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m_{ges}}{2A \rho g}}$ ; $m_{ges} = A \cdot l \cdot \rho$ ; $y(t) = \hat{y} \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ ; $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{2g}}$ ;				<b>Weitere Formeln:</b> <i>abc-Formel:</i> $ax^2 + bx + c \Rightarrow x_{1,2} = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a}$ <i>pq-Formel:</i> $x^2 + px + q \Rightarrow x_{1,2} = -\frac{p}{2} \pm \sqrt{(\frac{p}{2})^2 - q}$
<b>Energie</b> $E_{GES} = E_{KIN} + E_{POT} = \frac{1}{2} c y^2$ ; $E_{kin} = \frac{1}{2} m \dot{y}^2$ $\Rightarrow \frac{1}{2} m \hat{y}^2 \cdot \omega_0^2 \cdot \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0)$ ; $E_{pot} = \frac{1}{2} c y^2 = \frac{1}{2} \cdot c \cdot \hat{y}^2 \cdot \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0)$ ; $0 \leq E_{POT} \leq \frac{1}{2} c y^2$	<b>Erzwungene Schwingungen</b> $A = \frac{\hat{F}_E}{c} \cdot \frac{1}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + (2D\eta)^2}}$ $\Rightarrow \frac{\hat{F}_E}{c} \cdot \frac{1 \cdot (Bei Resonanz)}$ ; $F_E = -cy$ ; $F_E = \hat{F}_E \cdot \cos(\omega_E t)$ ; $F_{ges} = F_{rueck} + F_R + F_E$ ; $\eta_{res} = \sqrt{1 - 2D^2}$ ; $\eta = \frac{\omega_E}{\omega_0}$ ; <b>Phasendifferenz:</b> $\alpha = \arctan(\frac{2D\eta}{(1 - \eta^2)})$ ;  $\omega_{res} = \omega_0 \cdot \sqrt{1 - D^2} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\delta^2}$ ;	<b>Totalreflexion</b> $\sin(\varepsilon_g) = \frac{n'}{n}$ mit n' = Dünneres Medium <b>Lichtwellenleiter:</b> $\sin(\delta_{max}) = \sqrt{n_1^2 - n_2^2}$ ;	<b>Beugung am Gitter</b> <i>Gitterkonstante g:</i> $\frac{s}{n}$ mit n = Striche; für $\alpha_n > 90^\circ$ : <i>Maxima:</i> $\sin(\alpha_n) = n \cdot \frac{\lambda}{g}$ ; <i>Minima:</i> $\sin(\alpha_n) = (n + \frac{1}{2}) \cdot \frac{\lambda}{g}$ ;	
<b>Energieniveaus:</b> $E_{kin} = \frac{1}{2} m v^2$ $\Rightarrow \frac{1}{2} D \hat{y}^2 \cdot [1 - \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0)]$	<b>Gekoppelte Pendel</b> <b>Gleichphasig:</b> $f_1 = f_0 = \frac{1}{2\pi} \cdot \sqrt{\frac{c}{m}}$ ; <b>Gegenphasig:</b> $f_2 = \frac{1}{2\pi} \cdot \sqrt{\frac{c + 2c_{12}}{m}}$ ;  <b>Kopplungsgrad k:</b> $k = \frac{c_{12}}{c + c_{12}} = \frac{T_1^2 - T_2^2}{T_1^2 + T_2^2} = \frac{f_2^2 - f_1^2}{f_2^2 + f_1^2}$ <i>lose Kopplung:</i> $k \ll 1$ und $f_2 \approx f_1$ ; <i>feste Kopplung:</i> $k \approx 1$ und $f_2 \neq f_1$ ;  $y_1(t) = 2\hat{y} \cos(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t) \cdot \cos(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2} t)$ ; $y_2(t) = 2\hat{y} \sin(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t) \cdot \sin(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2} t)$	<b>Beugung am Spalt</b> <i>Maxima:</i> $\sin(\alpha_n) = (n + \frac{1}{2}) \cdot \frac{\lambda}{b}$ ; <i>Minima:</i> $\sin(\alpha_n) = n \cdot \frac{\lambda}{b}$ ; <i>Gangunterschied:</i> max: $\Delta s = (n + \frac{1}{2}) \cdot \lambda$ ; min: $\Delta s = n \cdot \lambda$ ; $s = \frac{x}{\tan(\alpha)}$ mit Beugungsmaxima bei $\alpha = 90^\circ$ ; <i>Minimaler Abstand:</i> Direkt am Spalt <i>Maximaler Abstand:</i> $\sin(\alpha_7) = (7 + \frac{1}{2}) \cdot \frac{\lambda}{b}$ ; b: Spaltbreite, d: Spaltabstand, s: Abstand Maxima $X = \frac{\pi b}{\lambda} \cdot \sin(\alpha)$	<b>Wellen</b> $y = \hat{y} \sin(t - \frac{x}{c}) = \hat{y} 2\pi \sin(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda})$ ; <b>Stehende Welle:</b> $y_R = y_1 + y_2$ $\Rightarrow \hat{y} [\sin 2\pi(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda}) + \sin 2\pi(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda})]$ ;  <b>Gleiche Frequenzen:</b> $\alpha = \varphi_2 - \varphi_1$ $y_n(x, t) = 2\hat{y} \cos(\frac{\alpha}{s}) \cos(\omega t - kx + \frac{\alpha}{2})$  <b>Wellenausbreitung:</b> $c = \sqrt{\frac{K R T}{M}}$ K = Adiabatenkoeffizient R = Uni. Gaskonstante ( $8,314 \frac{J}{mol \cdot K}$ ) T = Absolute Temperatur in Kelvin M = Molmasse	
<b>Arbeit bei <math>y_1 \rightarrow y_2</math>:</b> $W_{12} = [\frac{1}{2} D y^2]_{y_1}^{y_2} = \frac{1}{2} D (y_2^2 - y_1^2)$ ;				
<b>Autoren:</b> Jens Sokat und Tim-Jonas Wechler				