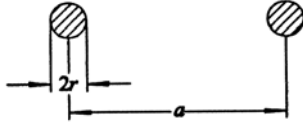
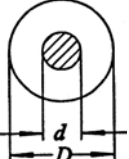


Phasengeschwindigkeiten verschiedener Wellen

Wellentyp	Phasengeschwindigkeit	Erläuterungen
Longitudinalwellen in Gasen	$c = \sqrt{\frac{\kappa p}{\rho}} = \sqrt{\kappa RT}$	κ : Isentropenexponent p : Druck ρ : Dichte
Longitudinalwellen in Flüssigkeiten	$c = \sqrt{\frac{K}{\rho}}$	R : spezifische Gaskonstante T : thermodynamische Temperatur
Longitudinalwellen in dünnen Stäben	$c = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$	K : Kompressionsmodul E : Elastizitätsmodul
Longitudinalwellen in unbegrenzten Körpern	$c = \sqrt{\frac{E(1-\mu)}{\rho(1+\mu)(1-2\mu)}}$	μ : Poisson-Zahl G : Schubmodul I : Flächenträgheitsmoment
Torsionswellen in dünnen Rundstäben	$c = \sqrt{\frac{G}{\rho}}$	A : Fläche λ : Wellenlänge
BiegeWellen in dünnen Stäben	$c = \frac{2\pi}{\lambda} \sqrt{\frac{EI}{\rho A}} = \sqrt{\omega} \sqrt[4]{\frac{EI}{\rho A}}$	ω : Kreisfrequenz σ : Zugspannung
BiegeWellen in Platten Plattendicke $h < \lambda$ Plattenbreite $b \gg \lambda$	$c = \frac{2\pi}{\lambda} \sqrt{\frac{EI}{\rho A(1-\mu^2)}}$ $= \sqrt{\omega} \sqrt[4]{\frac{EI}{\rho A(1-\mu^2)}}$	Ein Stab gilt als dünn, wenn die Querdimensionen wesentlich kleiner sind als die Wellenlänge
Seilwellen	$c = \sqrt{\frac{F}{A\rho}} = \sqrt{\frac{\sigma}{\rho}} = \sqrt{\frac{F}{m'}}$	m' : Massenbelag
Elektromagnetische Wellen im Vakuum	$c_0 = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$	ϵ_0 : elektrische Feldkonstante ϵ_r : relative Permittivitätszahl
Elektromagnetische Wellen in Materie	$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_r \epsilon_0 \mu_r \mu_0}}$	μ_0 : magnetische Feldkonstante μ_r : relative Permeabilitätszahl
Elektromagnetische Wellen auf Leitungen	$c = \frac{1}{\sqrt{L'C'}}$	L' : Induktivitätsbelag C' : Kapazitätsbelag

Leitungsbeläge

Leitungstyp	Induktivitätsbelag	Kapazitätsbelag
	$L' = \frac{\mu_r \mu_0}{\pi} \ln \frac{a}{r}$	$C' = \frac{\epsilon_r \epsilon_0 \pi}{\ln \frac{a}{r}}$
	$L' = \frac{\mu_r \mu_0}{2\pi} \ln \frac{D}{r}$	$C' = \frac{2\epsilon_r \epsilon_0 \pi}{\ln \frac{D}{r}}$