

600 Mechanik der Kontinua

610 *Feste Körper*

620 *Flüssigkeiten und Gase*

um was geht es?

Beschreibung von Bewegungen (phys.
Verhalten) des nicht-starren Körpers
(elastisch, plastisch) → Kontinuum

Hydro- und Aerodynamik

Kompartimentale Modellierung

Wellen und Wellenphänomene

Strömung um einen Modellhubschrauber



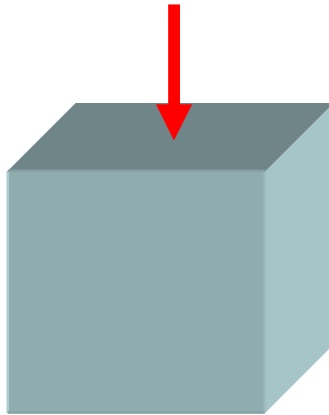
611 Deformation fester Körper



611 Ziele

- Begriffe Druck, Spannung und Zug definieren können
- Zusammenhang zwischen Druck, Spannung und Zug sowie der daraus resultierenden Verformung kennen
- Durch Krafteinwirkung ergebende Deformationen bei einfachen Körper berechnen können

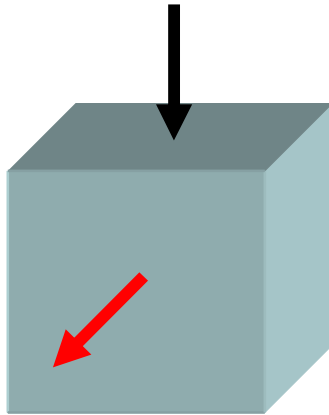
611 Theorie



mögliche Krafteinwirkungen

Gegen eine Oberfläche (\rightarrow
Druck p)

611 Theorie

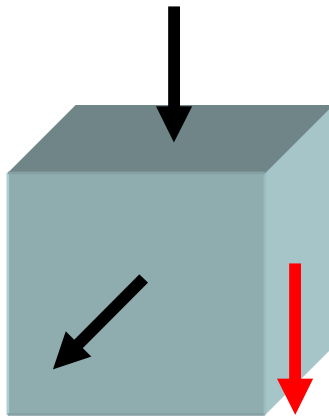


mögliche Krafteinwirkungen

Gegen eine Oberfläche (\rightarrow
Druck p)

Weg von einer Oberfläche
(\rightarrow Zugspannung σ)

611 Theorie



mögliche Krafteinwirkungen

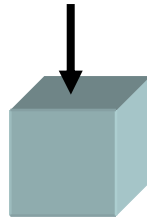
Gegen eine Oberfläche (\rightarrow
Druck p)

Weg von einer Oberfläche
(\rightarrow Zugspannung σ)

Parallel zu eine Oberfläche
(\rightarrow Schubspannung τ)

$$p = \frac{\Delta F_N}{\Delta A}$$

$$\kappa = -\frac{1}{V} \cdot \frac{\Delta V}{\Delta p}$$



611 Theorie

Druck p

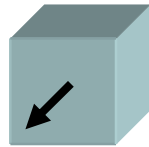
Kompressibilität κ

$$p = \frac{\Delta F_N}{\Delta A}$$

$$\kappa = -\frac{1}{V} \cdot \frac{\Delta V}{\Delta p}$$

$$\sigma = \frac{\Delta F_N}{\Delta A}$$

$$\frac{\Delta l}{l} = \varepsilon = \frac{\sigma}{E}$$



611 Theorie

Druck p

Kompressibilität κ

Zugspannung σ

Elastizitätsmodul E

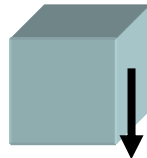
$$p = \frac{\Delta F_N}{\Delta A}$$

$$\kappa = -\frac{1}{V} \cdot \frac{\Delta V}{\Delta p}$$

$$\sigma = \frac{\Delta F_N}{\Delta A}$$

$$\frac{\Delta l}{l} = \varepsilon = \frac{\sigma}{E}$$

$$\tau = \frac{F}{A}$$



611 Theorie

Druck p

Kompressibilität κ

Zugspannung σ

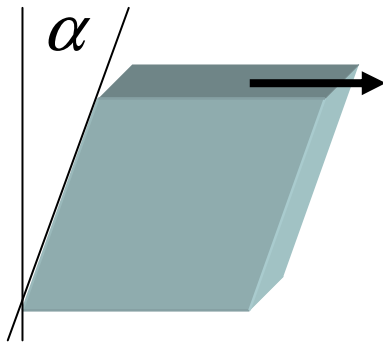
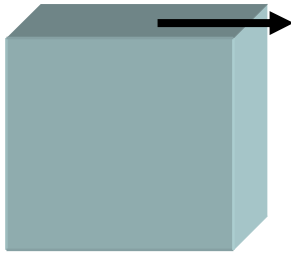
Elastizitätsmodul E

Schubspannung τ

611 Theorie

Deformation bei
Schubspannung

(→ Scherung)



$$\tau = \frac{F}{A}$$

$$\tau = G \cdot \tan \alpha$$

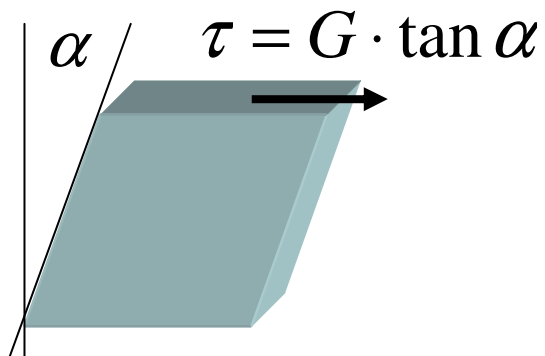
$$\frac{E}{3} < G < \frac{E}{2}$$

611 Theorie

Deformation bei
Schubspannung

(→ Scherung)

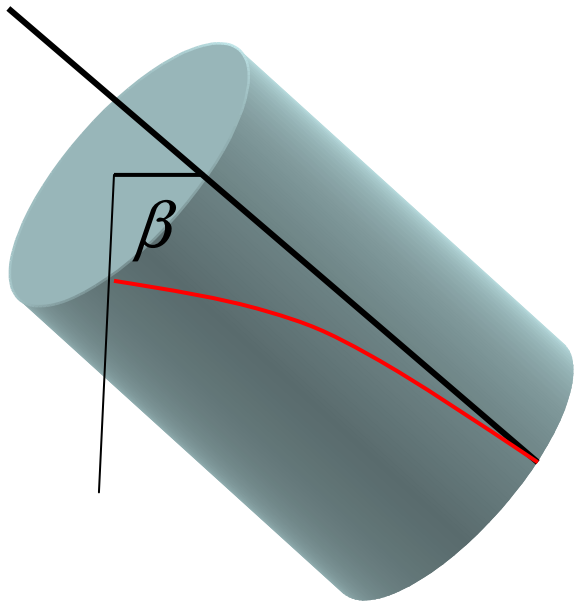
Für inkompressible
Materialien:



$$E = 3 \cdot G$$

611 Theorie

Torsion:



$$M = \frac{\pi r^4}{6h} \cdot E \cdot \beta$$

612 Transversalwellen auf einer
Saite



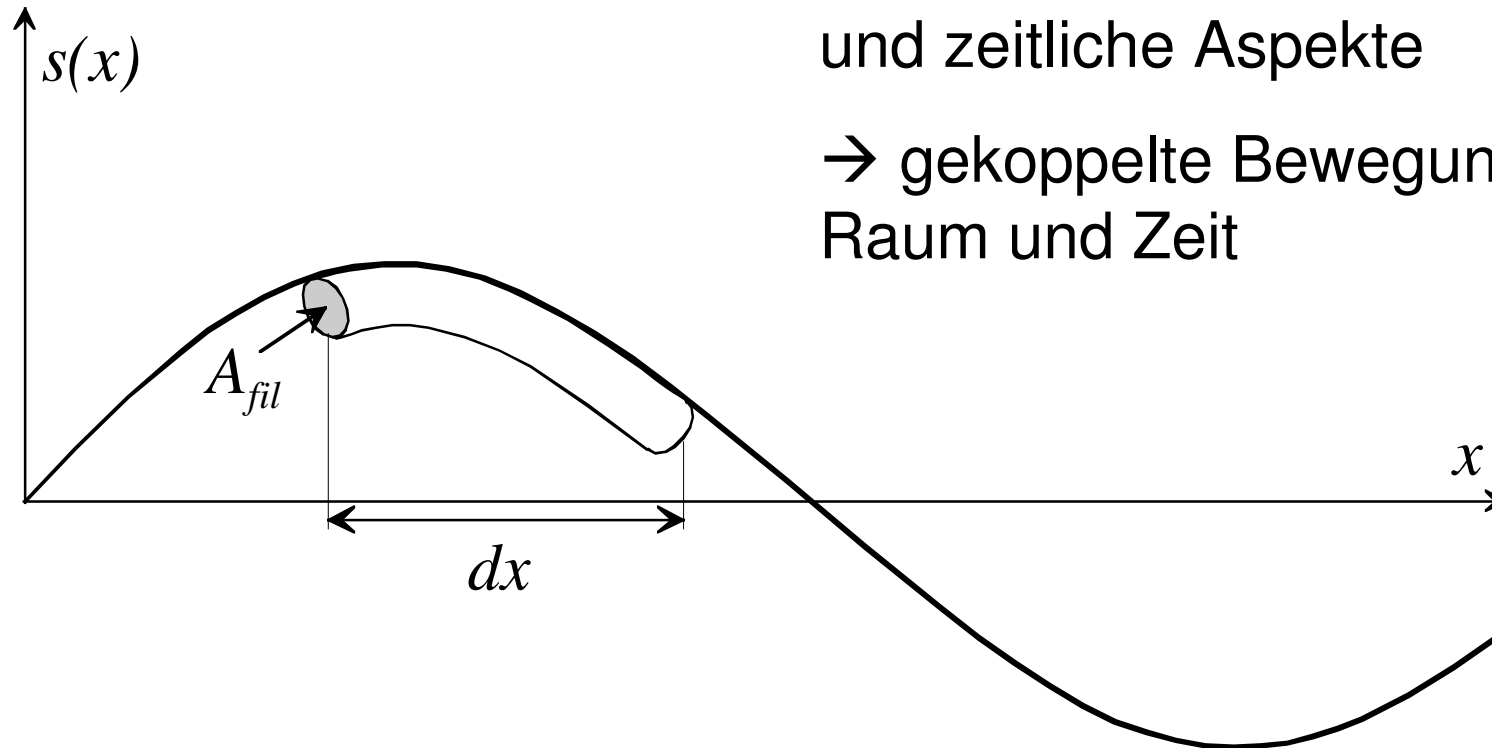
612 Ziele

- Annahmen und Modellvorstellung bei der Herleitung der Wellengleichung für Transversalwellen auf einer Saite erklären können
- Lösung der Wellengleichung interpretieren können
- Zusammenhang zwischen Wellenlänge, Frequenz und Wellenausbreitungsgeschwindigkeit anwenden können

612 Theorie

Bewegung eines
eingespannten Seils oder
einer Saite hat räumliche
und zeitliche Aspekte

→ gekoppelte Bewegung in
Raum und Zeit

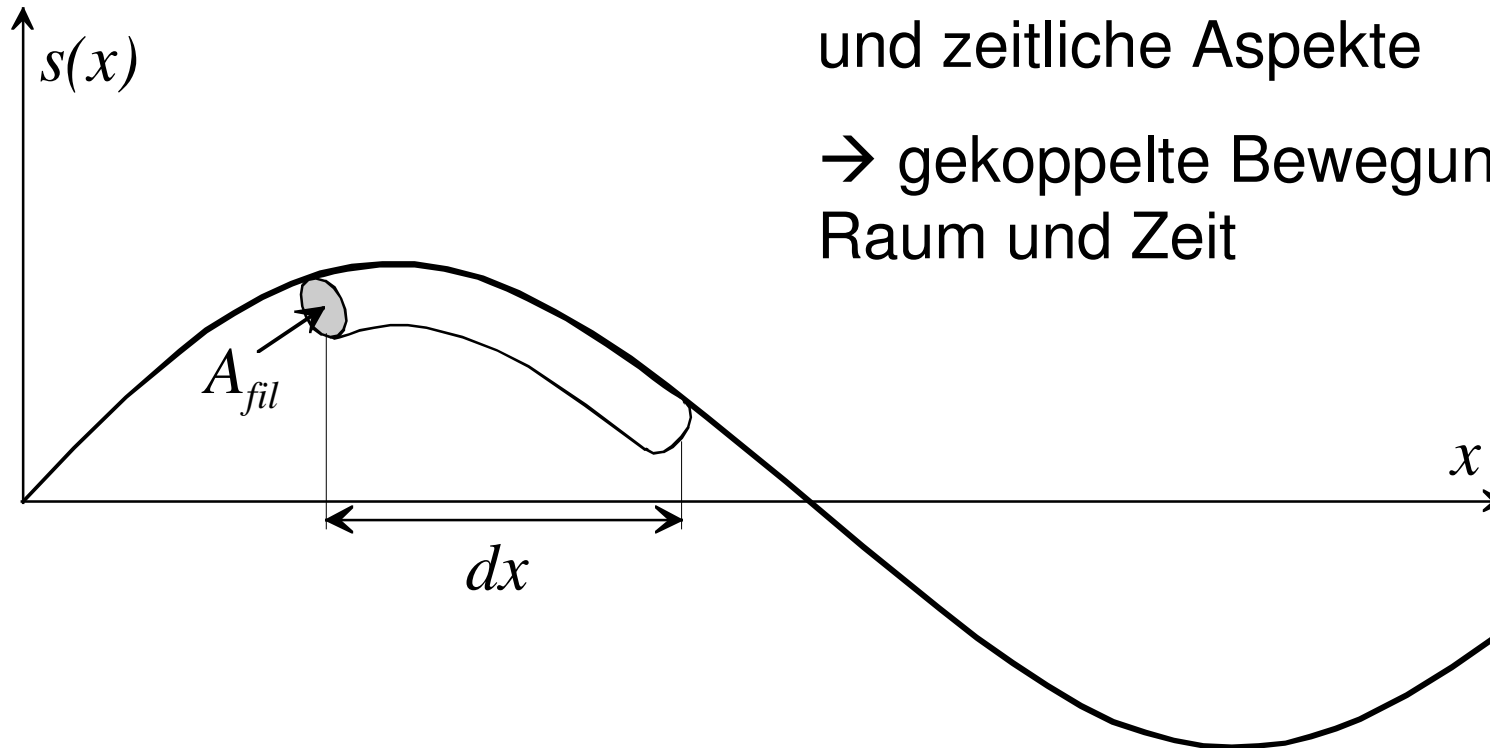


612 Theorie

$$s = s(x, t)$$

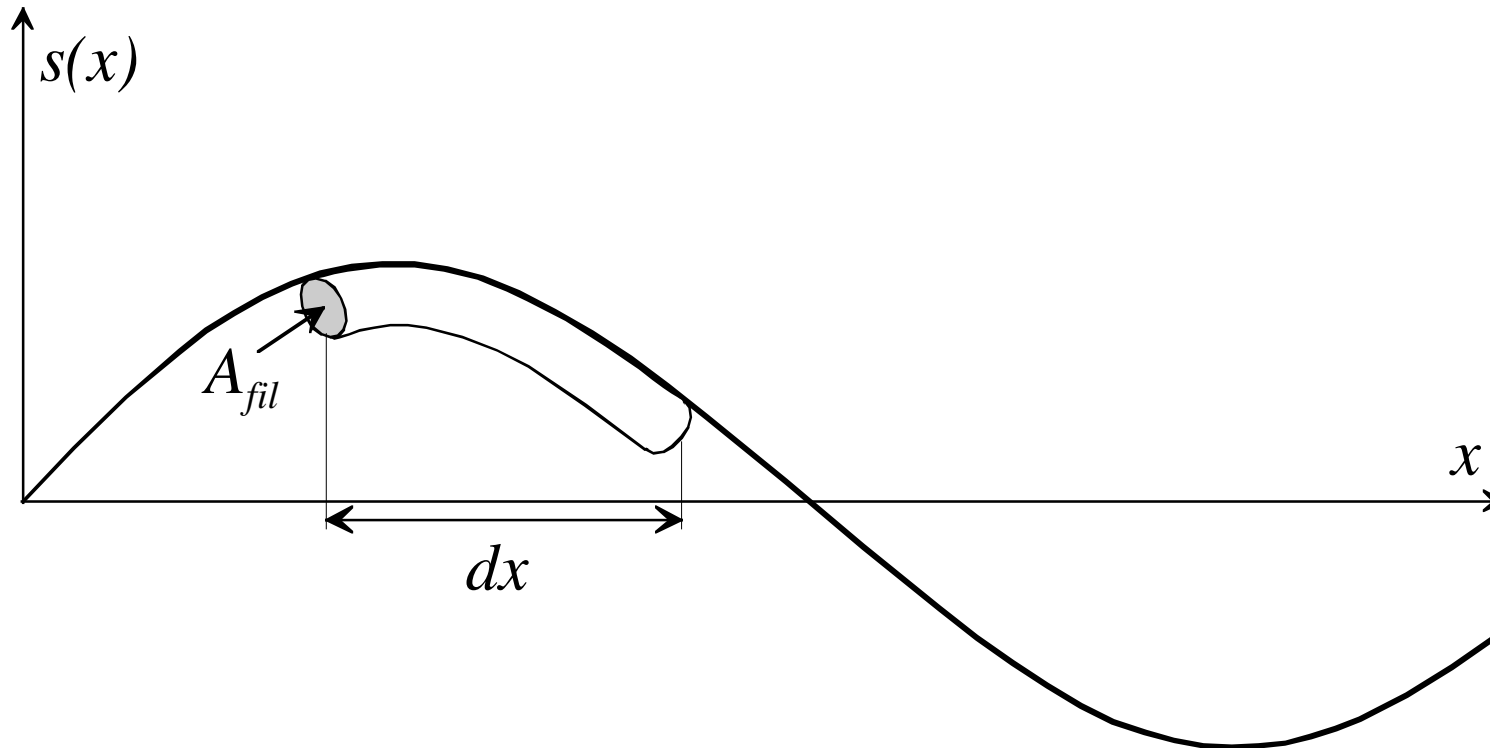
Bewegung eines
eingespannten Seils oder
einer Saite hat räumliche
und zeitliche Aspekte

→ gekoppelte Bewegung in
Raum und Zeit



612 Theorie

Gesucht:
Bewegungsgleichung?



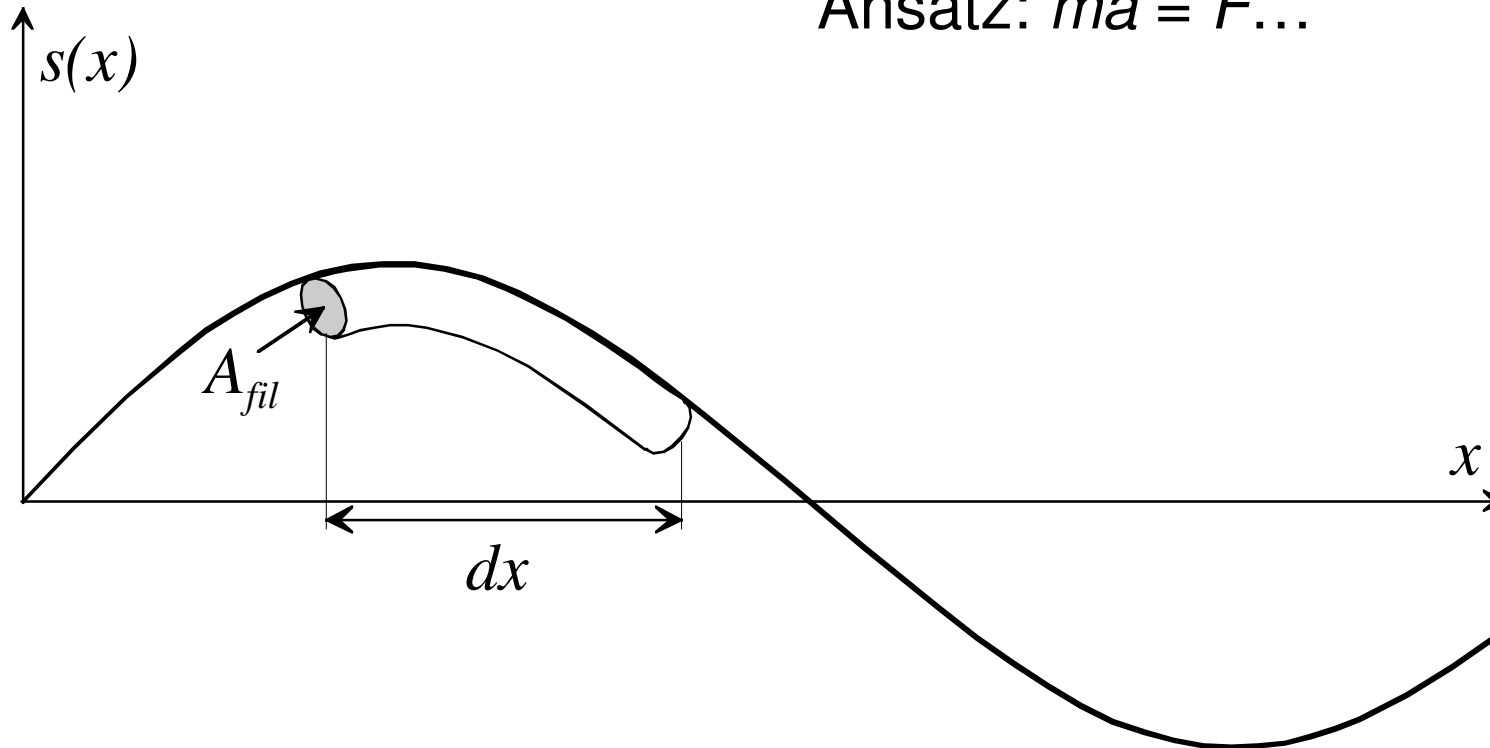
$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

612 Theorie

Gesucht:
Bewegungsgleichung?

Ansatz: $ma = F...$

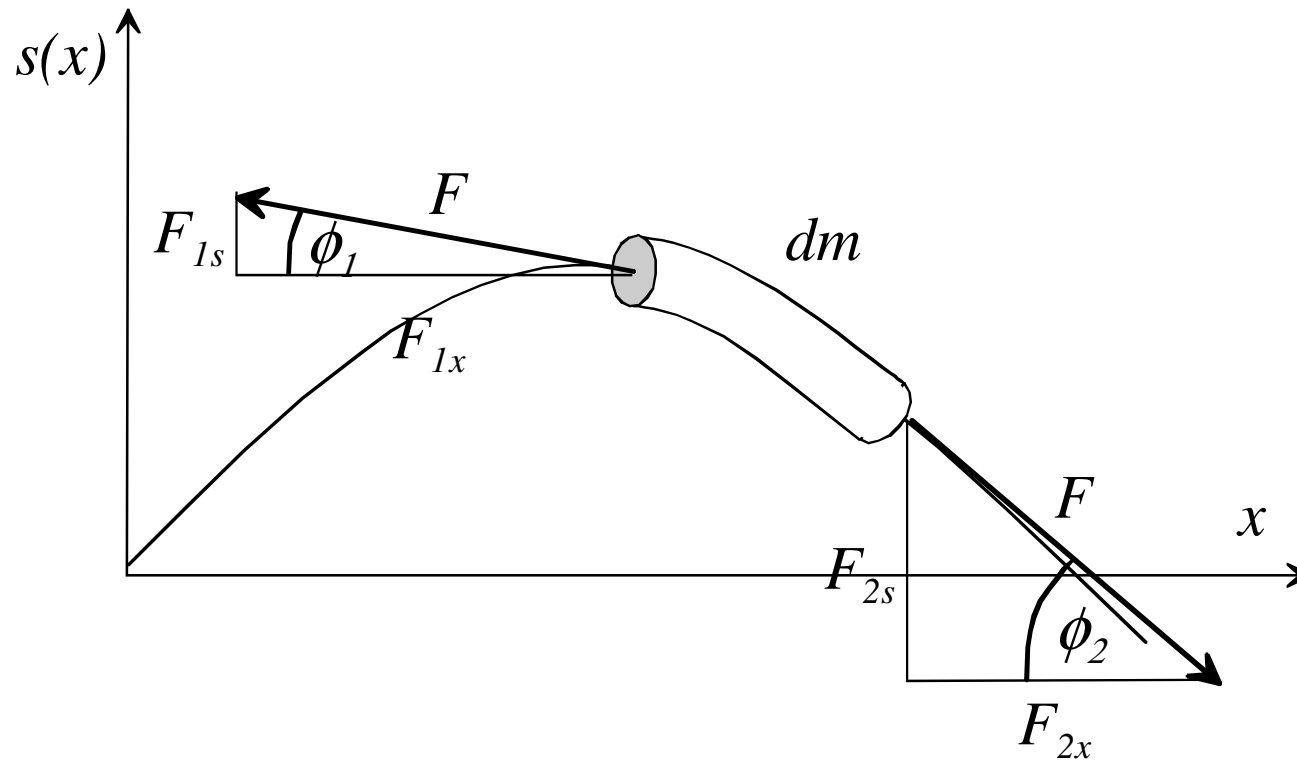


612 Theorie

$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

$$F = \dots ?$$



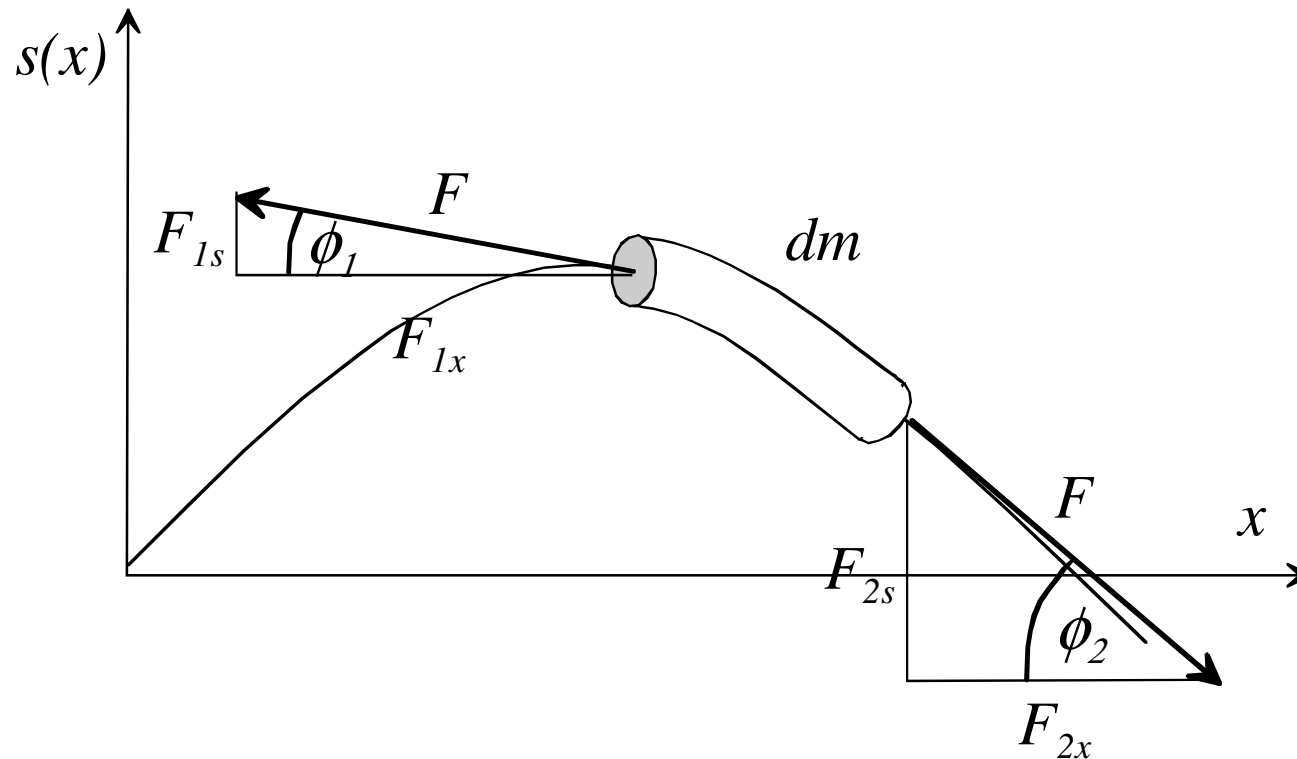
612 Theorie

$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

$$F = \dots ?$$

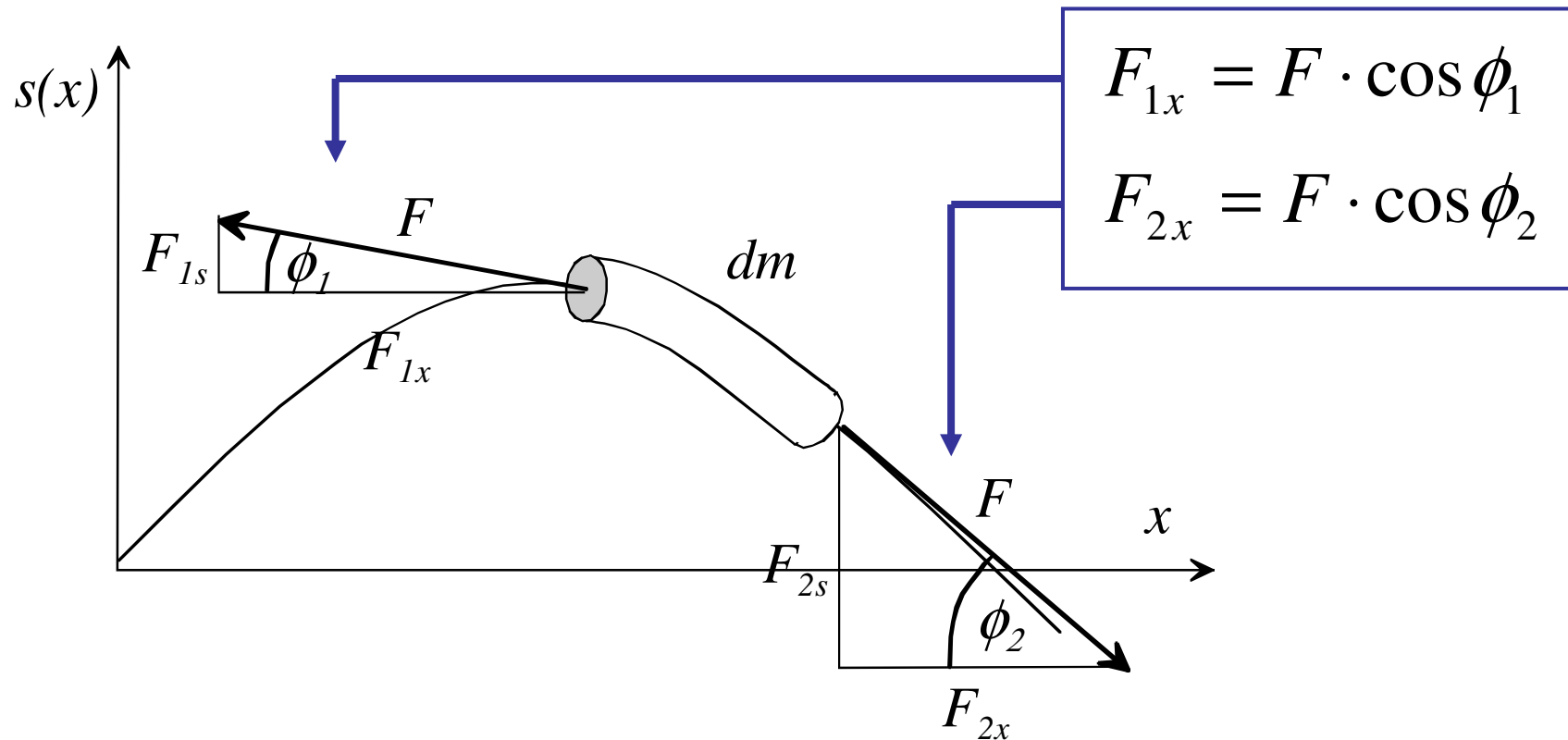
$$\sum_i \vec{F}_i = \vec{F}_2 - \vec{F}_1$$



612 Theorie

$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is} \quad \sum_i \vec{F}_i = \vec{F}_2 - \vec{F}_1$$

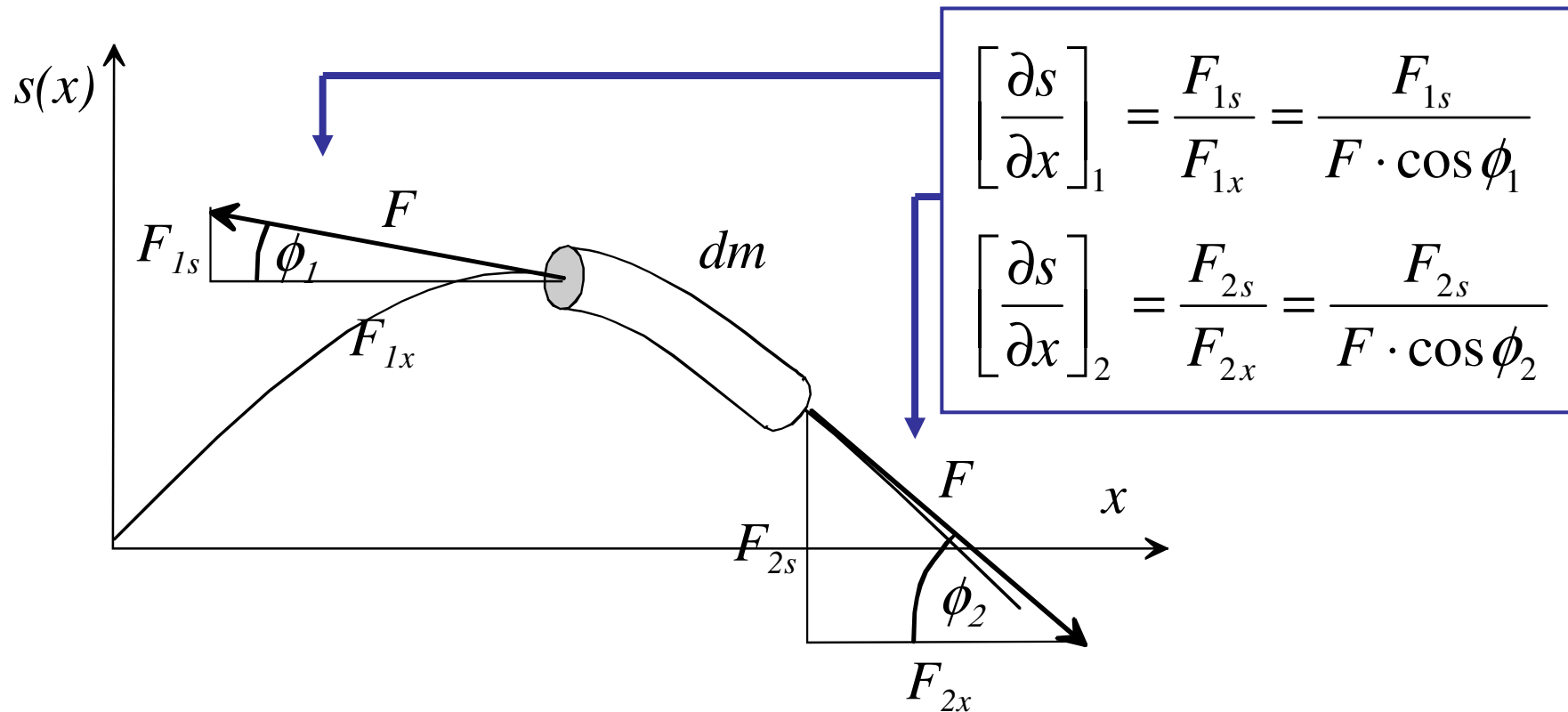


612 Theorie

$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

Steigungen für $s(x)$:



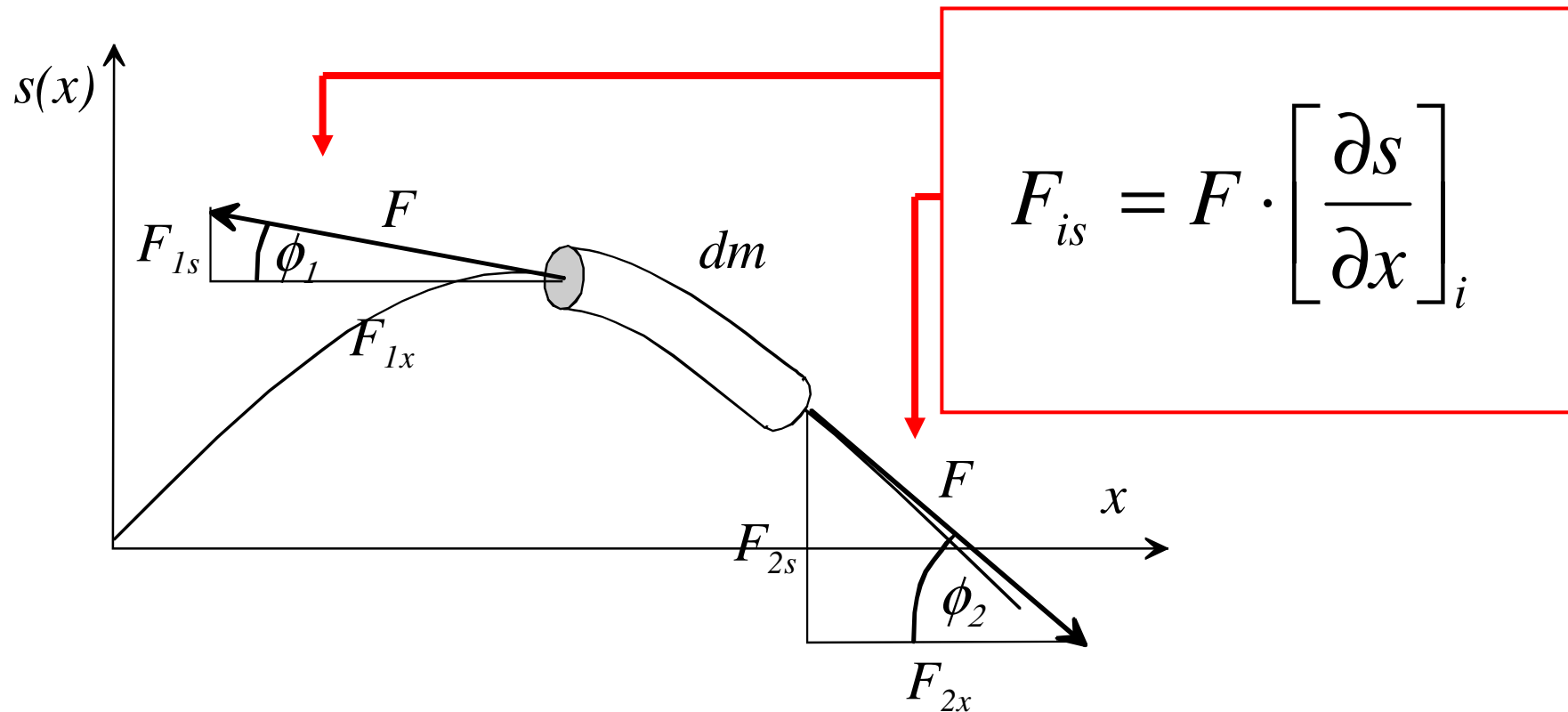
$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

612 Theorie

Für kleine Auslenkungen

$$\cos \phi_1 \approx \cos \phi_2 \approx 1$$



Keine kleinen Auslenkungen ...



Keine kleinen Auslenkungen ...



612 Theorie

Einsetzen in
Bewegungsgleichung

$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

$$\rho A_{fil} \cdot \Delta x \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \left(\left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_2 - \left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_1 \right) \cdot F$$

$$F_{is} = F \cdot \left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_i$$

612 Theorie

$$dm \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \rho A_{fil} \cdot dx \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \sum_i F_{is}$$

Einsetzen in
Bewegungsgleichung

$$\rho A_{fil} \cdot \Delta x \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$= \left(\begin{bmatrix} \frac{\partial s}{\partial x} \\ \frac{\partial s}{\partial x} \end{bmatrix}_2 - \begin{bmatrix} \frac{\partial s}{\partial x} \\ \frac{\partial s}{\partial x} \end{bmatrix}_1 \right) \cdot F = F \cdot \Delta(\partial s / \partial x)$$

$$F_{is} = F \cdot \left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_i$$

612 Theorie

$$\rho A_{fil} \cdot \Delta x \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

Division durch Δx

$$= \left(\left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_2 - \left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_1 \right) \cdot F = F \cdot \Delta(\partial s / \partial x)$$

$$\rho A_{fil} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = F \cdot \frac{\Delta(\partial s / \partial x)}{\Delta x}$$

612 Theorie

$$\rho A_{fil} \cdot \Delta x \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

Division durch Δx und
Grenzwertbildung

$$= \left(\left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_2 - \left[\frac{\partial s}{\partial x} \right]_1 \right) \cdot F = F \cdot \Delta(\partial s / \partial x)$$

$$\rho A_{fil} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = F \cdot \frac{\Delta(\partial s / \partial x)}{\Delta x} = F \cdot \frac{\partial^2 s}{\partial x^2}$$

612 Theorie

$$\rho A_{fil} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = F \cdot \frac{\Delta(\partial s / \partial x)}{\Delta x} = F \cdot \frac{\partial^2 s}{\partial x^2}$$

$$\longrightarrow \frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{\rho A_{fil}}{F} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \frac{\rho}{\sigma} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

612 Theorie

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{\rho A_{fil}}{F} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \frac{\rho}{\sigma} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

Diese Gleichung hat die typische Form einer Wellengleichung

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$c = \sqrt{\sigma / \rho}$$

612 Theorie

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{\rho A_{fil}}{F} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \frac{\rho}{\sigma} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$c = \sqrt{\sigma / \rho}$$

Diese Gleichung hat die typische Form einer Wellengleichung

Fragen:

Welche Bedeutung hat c ?

Welche Funktionen sind Lösungen?

612 Theorie

Welche Funktionen sind
Lösungen?

Ansatz:

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$c = \sqrt{\sigma / \rho}$$

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin(kx \mp \omega t)$$

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \cos(kx \mp \omega t)$$

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$s(x, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)$$

612 Theorie

Welche Funktionen sind
Lösungen?

Ansatz:

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)] = -\hat{s} \cdot k^2 \cdot \cos(kx - \omega t)$$

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$s(x, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \cos(kx \mp \omega t)$$

612 Theorie

Welche Funktionen sind
Lösungen?

Ansatz:

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)] = -\hat{s} \cdot k^2 \cdot \cos(kx - \omega t)$$

$$= \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2}{dt^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)]$$

$$\frac{\partial^2 s}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2}$$

$$s(x, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \cos(kx \mp \omega t)$$

612 Theorie

Welche Funktionen sind
Lösungen?

Ansatz:

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)] = -\hat{s} \cdot k^2 \cdot \cos(kx - \omega t)$$

$$= \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2}{dt^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)] = -\frac{\hat{s} \cdot \omega^2}{c^2} \cdot \cos(kx - \omega t)$$

$$c = \frac{\omega}{k} = \frac{2\pi\nu}{2\pi} \cdot \lambda$$
$$= \nu \cdot \lambda$$

612 Theorie

Vergleich der beiden Seiten

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)] = -\hat{s} \cdot k^2 \cos(kx - \omega t)$$

$$= \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2}{dt^2} [\hat{s} \cdot \cos(kx - \omega t)] = -\frac{\hat{s} \cdot \omega^2}{c^2} \cos(kx - \omega t)$$

$$c = \frac{\omega}{k} = \frac{2\pi\nu}{2\pi} \cdot \lambda$$
$$= \nu \cdot \lambda$$

612 Theorie

Wellenzahl und Frequenz

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$\nu = \frac{\omega}{2\pi}$$

$$c = \frac{\omega}{k} = \frac{2\pi\nu}{2\pi} \cdot \lambda$$
$$= \nu \cdot \lambda$$

612 Theorie

Bedeutung von c ?

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$\nu = \frac{\omega}{2\pi}$$

$$c = \frac{\omega}{k} = \frac{2\pi\nu}{2\pi} \cdot \lambda$$
$$= \nu \cdot \lambda$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$\nu = \frac{\omega}{2\pi}$$

612 Theorie

Bedeutung von c ?

Betrachtung der folgenden
Wellenfunktion:

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x\right)$$

$$c = v \cdot \lambda$$

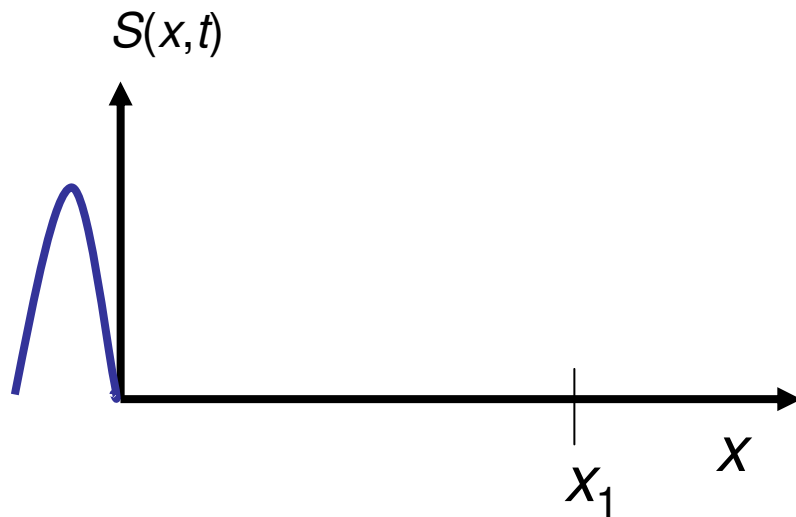
612 Theorie

Bedeutung von c ?

Betrachtung der folgenden
Wellenfunktion:

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi v \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x\right)$$

$$c = \frac{x_1 - x}{t_1 - t} = \frac{x_1}{t_1}$$



$$c = v \cdot \lambda$$

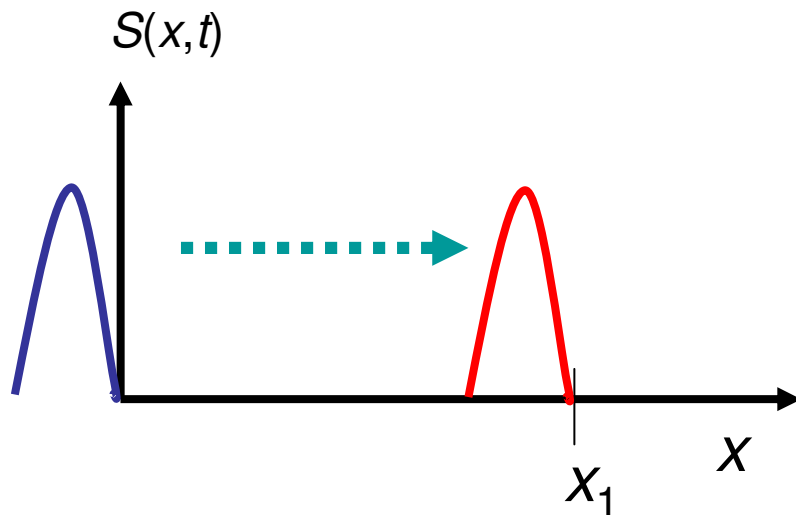
612 Theorie

Bedeutung von c ?

Betrachtung der folgenden
Wellenfunktion:

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi v \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x\right)$$

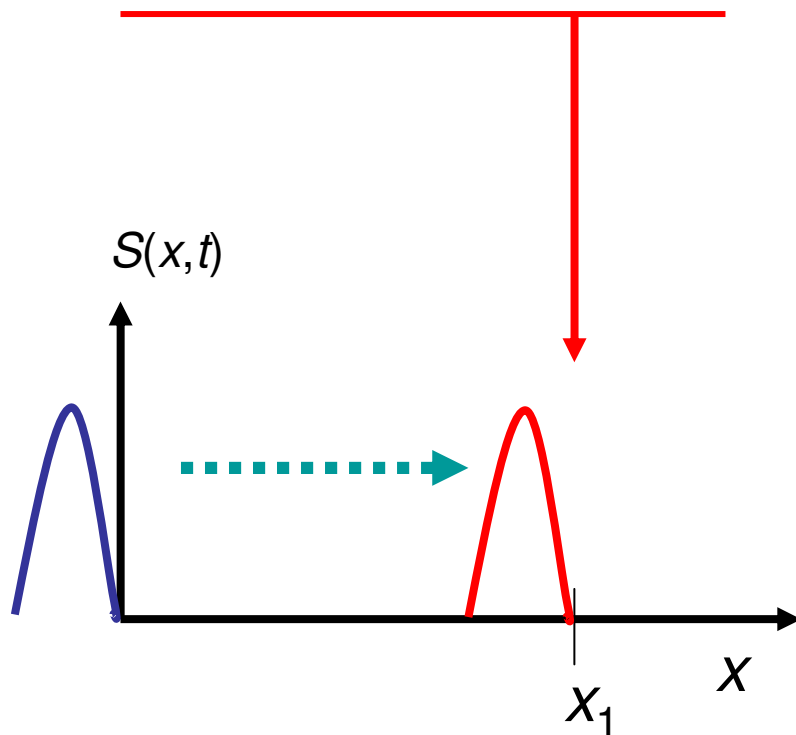
$$c = \frac{x_1 - x}{t_1 - t} = \frac{x_1}{t_1}$$



612 Theorie

$$s(x_1, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x_1\right)$$



Bedeutung von c ?

Betrachtung der folgenden
Wellenfunktion:

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x\right)$$

$$c = \frac{x_1 - x}{t_1 - t} = \frac{x_1}{t_1}$$

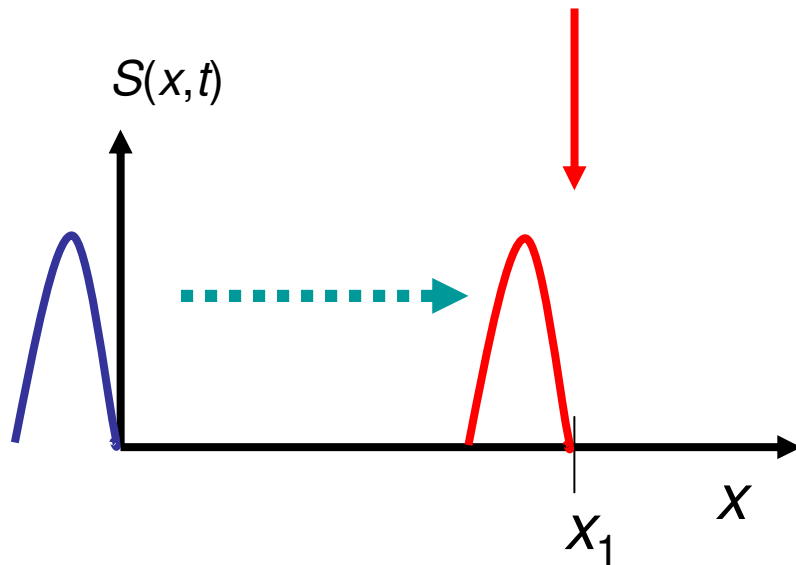
612 Theorie

$$s(x_1, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x_1\right)$$

$$x_1 = ct_1$$

$$\Rightarrow s(x_1, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right)$$



$$c = \frac{x_1 - x}{t_1 - t} = \frac{x_1}{t_1}$$

612 Theorie

$$s(x_1, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x_1\right)$$

$$x_1 = ct_1$$

$$\Rightarrow s(x_1, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right)$$

$$s(x_1, t_1) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t_1 - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right) = \hat{s} \cdot \sin\left[2\pi \cdot t_1 \cdot \left(\nu - \frac{c}{\lambda}\right)\right]$$

Zeit t festhalten

612 Theorie

$$s(x_1, t)$$

$$= \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} x_1\right)$$

$$x_1 = ct_1$$

$$\Rightarrow s(x_1, t) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right)$$

$$s(x_1, t_1) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t_1 - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right) = \hat{s} \cdot \sin\left[2\pi \cdot t_1 \cdot \left(\nu - \frac{c}{\lambda}\right)\right]$$

= 0, da Knoten betrachtet wird!

612 Theorie

$$s(x_1, t_1) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t_1 - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right) = \hat{s} \cdot \sin\left[2\pi \cdot t_1 \cdot \left(\nu - \frac{c}{\lambda}\right)\right]$$

= 0, da Knoten betrachtet wird!

$$\rightarrow \left[2\pi \cdot t_1 \cdot \left(\nu - \frac{c}{\lambda}\right)\right] = 0$$

612 Theorie

$$s(x_1, t_1) = \hat{s} \cdot \sin\left(2\pi\nu \cdot t_1 - \frac{2\pi}{\lambda} ct_1\right) = \hat{s} \cdot \sin\left[2\pi \cdot t_1 \cdot \left(\nu - \frac{c}{\lambda}\right)\right]$$

= 0, da Knoten betrachtet wird!

$$\rightarrow \left[2\pi \cdot t_1 \cdot \left(\nu - \frac{c}{\lambda}\right)\right] = 0 \Rightarrow \nu = \frac{c}{\lambda}$$

613 stehende Wellen

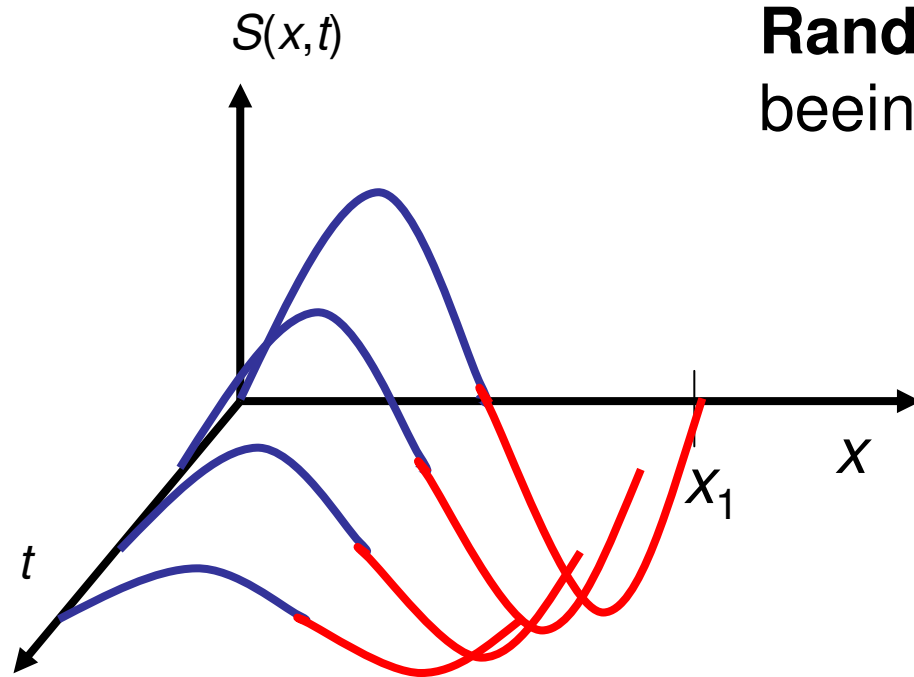


613 Ziele

- Mögliche Lösungen der Wellengleichung für eingespannte Saite finden und beschreiben können
- Einfluss der Randbedingungen auf die möglichen Frequenzen berechnen können
- Grundintervalle zu den entsprechenden Schwingungsmodi zuordnen können

613 Theorie

Wellengleichung hat zeit- und ortsabhängige Lösungen, welche durch die **Anfangs-** und **Randbedingungen** beeinflusst werden

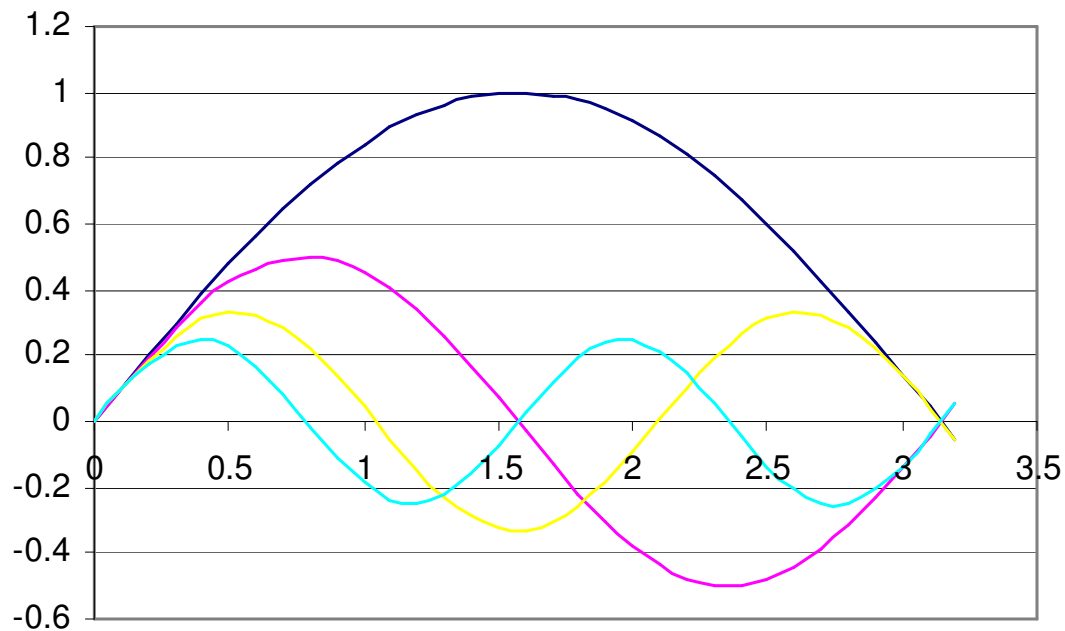


613 Theorie

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin(kx) \cdot \sin(\omega t)$$

Spezielle Bedingungen:
eingespannte Saite,

$$S(0, t) = 0 \text{ und } S(l, t) = 0$$

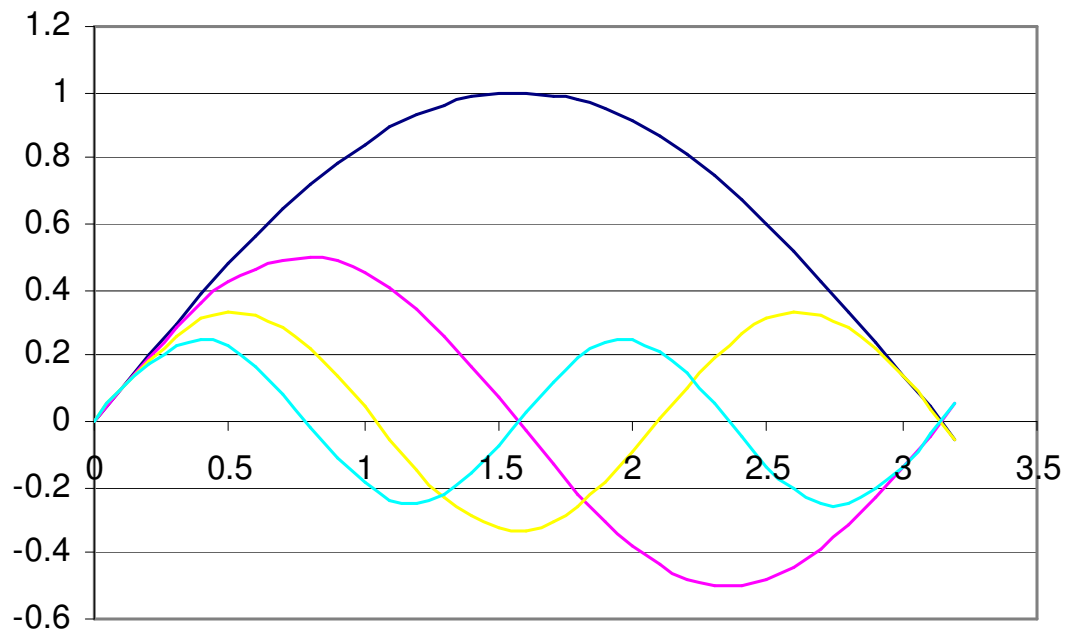


613 Theorie

$$s(x, t) = \hat{s} \cdot \sin(kx) \cdot \sin(\omega t)$$

Spezielle Bedingungen:
eingespannte Saite,

$$S(0, t) = 0 \text{ und } S(l, t) = 0$$



$$\lambda_n = \frac{2l}{n}$$

$$v_n = \frac{c}{\lambda_n} = \frac{c}{2l} \cdot n$$

614 Longitudinalwellen in Festkörpern

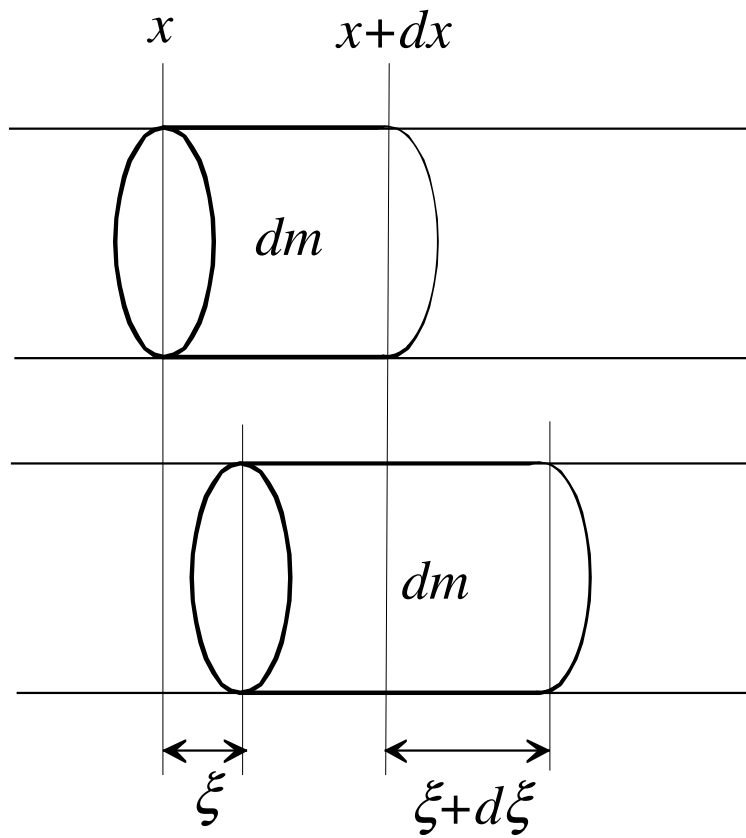


614 Ziele

- Unterschiede zwischen Transversalwellen und Longitudinalwellen erklären können
- Einfluss der elastischen Konstanten beschreiben und Wellenausbreitungsgeschwindigkeit berechnen können

614 Theorie

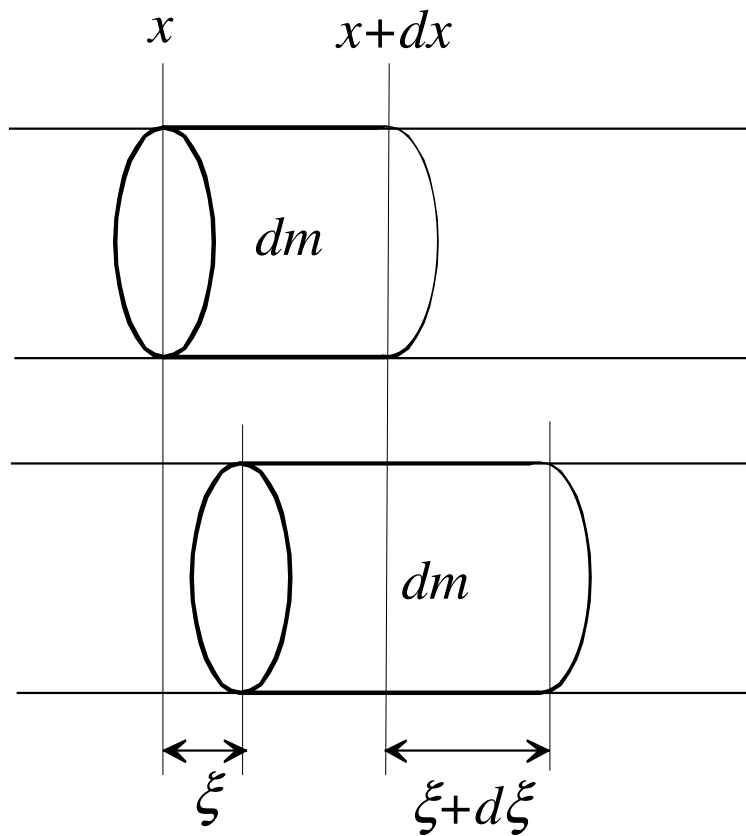
Modell für Longitudinalwelle



614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

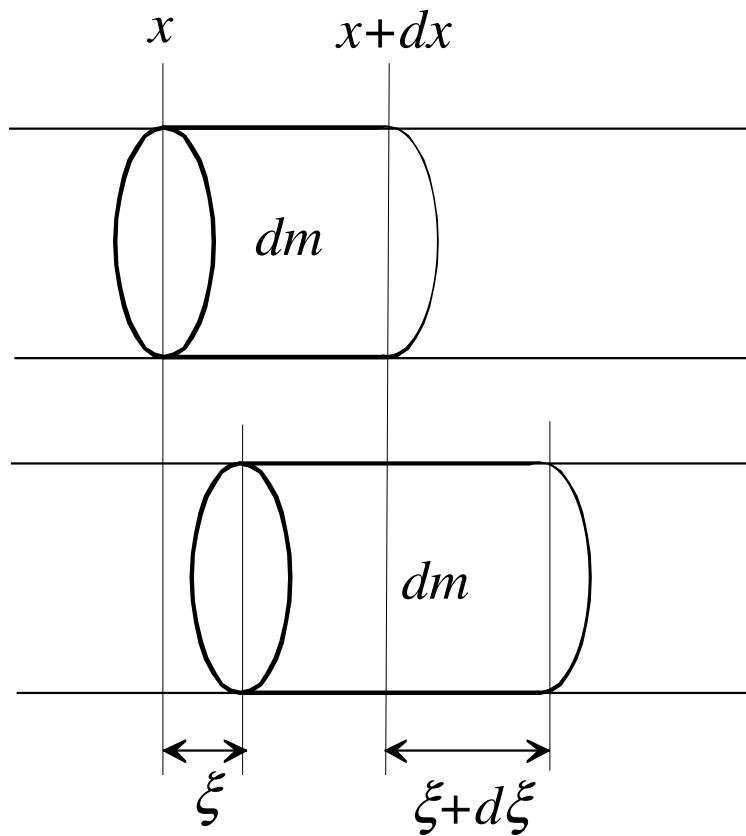
Modell für Longitudinalwelle



614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

Modell für Longitudinalwelle

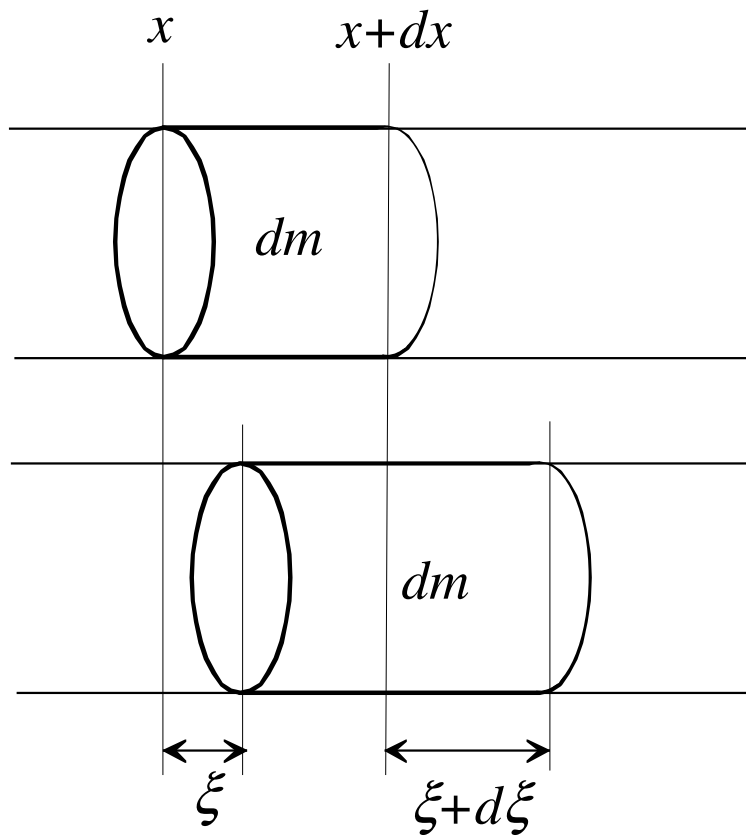


$$\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} = \frac{\xi + d\xi - \xi}{dx} = \frac{d\xi}{dx}$$

614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

Wellengleichung



$$\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} = \frac{\xi + d\xi - \xi}{dx} = \frac{d\xi}{dx}$$

$$F = \sigma A$$

614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

Wellengleichung

$$\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} = \frac{\xi + d\xi - \xi}{dx} = \frac{d\xi}{dx} \quad F = \sigma A$$

$$\rho A \cdot dx \cdot \frac{d^2 \xi}{dt^2} = (F(x + dx, t) - F(x, t))$$

614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

Wellengleichung

$$\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} = \frac{\xi + d\xi - \xi}{dx} = \frac{d\xi}{dx} \quad F = \sigma A$$

$$\rho A \cdot dx \cdot \frac{d^2 \xi}{dt^2} = A \cdot (\sigma(x + dx, t) - \sigma(x, t)) =$$

614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

Wellengleichung

$$\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} = \frac{\xi + d\xi - \xi}{dx} = \frac{d\xi}{dx} \quad F = \sigma A$$

$$\rho A \cdot dx \cdot \frac{d^2 \xi}{dt^2} = A \cdot (\sigma(x + dx, t) - \sigma(x, t)) =$$

$$= AE \cdot (\varepsilon(x + dx) - \varepsilon(x))$$

614 Theorie

$$\sigma = \varepsilon E \quad l = dx$$

Wellengleichung

$$\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} = \frac{\xi + d\xi - \xi}{dx} = \frac{d\xi}{dx} \quad F = \sigma A$$

$$\rho A \cdot dx \cdot \frac{d^2 \xi}{dt^2} = A \cdot (\sigma(x + dx, t) - \sigma(x, t)) =$$

$$= AE \cdot (\varepsilon(x + dx) - \varepsilon(x)) = AE \cdot \left(\left[\frac{d\xi}{dx} \right]_{x+dx} - \left[\frac{d\xi}{dx} \right]_x \right)$$

614 Theorie

Wellengleichung

$$\rho A \cdot dx \cdot \frac{d^2 \xi}{dt^2} = A \cdot (\sigma(x + dx, t) - \sigma(x, t)) =$$

$$= AE \cdot (\varepsilon(x + dx) - \varepsilon(x)) = AE \cdot \left(\left[\frac{d\xi}{dx} \right]_{x+dx} - \left[\frac{d\xi}{dx} \right]_x \right)$$

$$\rightarrow \frac{d^2 \xi}{dt^2} = \frac{E}{\rho} \cdot \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2}$$

614 Theorie

$$\frac{d^2 \xi}{dt^2} = \frac{E}{\rho} \cdot \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2}$$

Wellengleichung

Wellenausbreitungsgeschwindigkeit

$$c = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$$