

Dieser Kasten ist vor der Bearbeitung der Klausur **vollständig** und **lesbar** auszufüllen!

| | |
|-------------------|---|
| Nachname _____ | Vorname _____ |
| Studiengang _____ | Matrikelnummer _____ |
| Art der Klausur: | <input type="radio"/> Prüfungsklausur <input type="radio"/> Übungsscheinklausur |

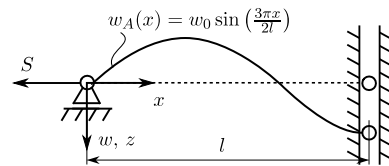
| | | | | | | | |
|------------------|---|---|---|---|---------|------|----------|
| Aufgabe | 1 | 2 | 3 | 4 | Σ 1 - 4 | 5 | Sichtung |
| erreichte Punkte | | | | | / 40 | / 10 | |

Die Klausur umfasst 5 Aufgaben. Die Klausur gilt als bestanden, wenn mindestens 20 von 50 Punkten erreicht werden. Dabei muss jedoch Aufgabe 5 (Kurzfragen) mit mind. 5 von 10 Punkten bestanden werden. Tragen Sie die Ergebnisse des **Kurzfragenteils direkt auf dem Klausurblatt** ein (**nur diese Eintragungen werden berücksichtigt!**). Es werden **alle** Rechenaufgaben gewertet. Bitte sauber schreiben, unlesbare Lösungen werden **nicht** beachtet. Die Bearbeitungszeit beträgt 2 Stunden.

1 Freie Schwingung, Lösungsansatz nach D'Alembert **3+2+2=7 Punkte**

Skizziert ist eine Saite (Länge l , Massenbelegung μ) unter der Vorspannung S . Sie habe eine Anfangsauslenkung

$$w(x, t = 0) = w_A(x) = w_0 \sin\left(\frac{3\pi x}{2l}\right).$$



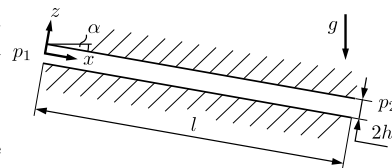
Die Saite hat keine Anfangsgeschwindigkeit.

- Geben Sie die das System beschreibende Differentialgleichung an. Wie lautet die allgemeine Lösung nach D'ALEMBERT und wie die spezielle Lösung für diese Saite (**keine Herleitung notwendig**)?
- Erstellen Sie eine Skizze der Wellen, die nach D'ALEMBERTScher Theorie "von außerhalb" einlaufen müssen, um die Randbedingungen erfüllen zu können. Zeichnen Sie die von rechts einlaufende Welle auf dem Gebiet $\{l, 2l\}$, die von links einlaufende auf dem Gebiet $\{-l, 0\}$.
- Zeigen Sie, dass die Lösung die Randbedingungen erfüllt.
Hinweis: $\cos(a + b) + \cos(a - b) = 2 \cos(a) \cos(b)$

Geg.: l, μ, S, w_0

2 (Bekannte Aufgabe) **(8 Punkte)**

Ein inkompressibles newtonsches Fluid (Dichte ρ , dynamische Viskosität η) fließt in x -Richtung durch einen dünnen Spalt (Dicke $2h$, Länge l). Senkrecht zur Zeichenebene hat der Spalt die Breite b mit $b \gg h$. Am linken Ende des Spalts herrscht der Druck p_1 , am rechten Ende p_2 . Im Spalt stellt sich eine stationäre, laminare Strömung ein. Weiterhin wird davon ausgegangen, dass die Strömungsgeschwindigkeit v nur von z und der Druck p nur von x abhängen.



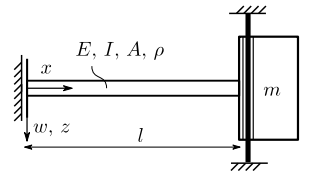
- Schneiden Sie ein Volumenelement des Fluids frei und ermitteln Sie daran das Strömungsprofil $v(z)$ im Spalt.
Hinweis: Verwenden Sie ein Volumenelement, welches in z -Richtung endlich breit ist und symmetrisch zur x -Achse liegt. Überlegen Sie, was das für die Schubspannungen bedeutet.
- Bestimmen Sie den Volumenstrom Q durch den Spalt.

Geg.: $\eta, \rho, \alpha, g, l, h, p_1, p_2$

3 Freie/erzwungene Balkenschwingung **3+1+5+3+2+1+3=18 Punkte**

Hinweis: Die Aufgabenteile (a)-(c) und (f)-(g) können unabhängig vom Rest der Aufgabe gelöst werden.

Ein Schubstarrer, linear elastischer, homogener Balken (Elastizitätsmodul E , Flächenträgheitsmoment I , Querschnittsfläche A , Dichte ρ) ist links und rechts vertikal verschieblich gelagert. An seinem rechten Ende ist eine träge Masse m befestigt, welche an der Stange reibungsfrei gleitet.



- Leiten Sie die das Problem beschreibende Differentialgleichung an einem Freischnitt eines infinitesimalen Balkenelements her.
- Überführen Sie die Differentialgleichung mit Hilfe eines BERNOULLI-Ansatzes in zwei gewöhnliche Differentialgleichungen für die Orts- und die Zeitfunktion.
- Geben Sie die allgemeine Lösung der Differentialgleichung im Ort und die Randbedingungen für die Ortslösung an.
- Werten Sie die Randbedingungen aus, so dass Sie die charakteristische Gleichung des Systems erhalten.
- Gehen Sie nun davon aus, dass die Endmasse sehr groß sei ($m \rightarrow \infty$). Geben Sie die vereinfachte charakteristische Gleichung an und erstellen Sie eine Skizze zur graphischen Bestimmung ihrer Lösungen.

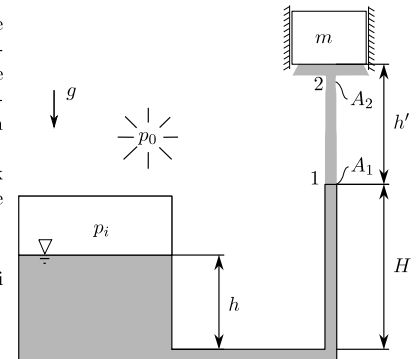
Nehmen Sie nun an, an der Endmasse m werde dem System eine vorgegebene Vertikalverschiebung in positive z -Richtung aufgezwungen $s(t) = s_0 \cos(\Omega t)$.

- Wie lauten nun Differentialgleichung und ihr Lösungsansatz für den eingeschwungenen Zustand?
- Geben Sie alle Randbedingungen für die Ortslösung an. Welchen Einfluss hat die Endmasse m auf die Schwingung des Systems? Begründen Sie Ihre Antwort.

Geg.: $E, I, A, \rho, l, m, s_0, \Omega$

4 Bernoulli/Impulssatz **2+1+1+1+2=7 Punkte**

Es soll ein Brunnen gebaut werden, welcher eine Masse balancieren kann. Ein schematischer Aufbau ist nebenstehend dargestellt. Dabei soll eine stationäre und reibungsfreie Strömung eines inkompressiblen Fluides der Dichte ρ vorausgesetzt werden. Die zu balancierende Masse m bewege sich reibungsfrei ausschließlich in vertikaler Richtung. Im Druckbehälter mit konstanter Füllhöhe h soll der Druck p_i derart gewählt werden, dass die Masse m 'schwebt'. Die Austrittsfläche am Rohr sei A_1 .



- Bestimmen Sie die Austrittsgeschwindigkeit v_1 bei Punkt 1 als Funktion von p_i .
- Wie groß ist die Geschwindigkeit bei Punkt 2
- Wie groß sind die Geschwindigkeiten nach dem Aufprall in horizontaler Richtung?
- Wie groß ist die Kraft, die vom Fluid auf die Masse m wirkt (nehmen Sie die Geschwindigkeiten aus a) und b) hier als gegeben an)?
- Wie groß muss der Druck p_i **mindestens** gewählt werden, damit die Masse m für ein $h' \geq 0$ schweben kann?

Geg.: $p_0, h, H, h', A_1, g, \rho, m$

Aufgabe 1

(a) $\sum = 3$ DGL:

$$\ddot{w}(x, t) = c^2 w''(x, t) \text{ mit } c = \sqrt{\frac{S}{\mu}} \quad [1]$$

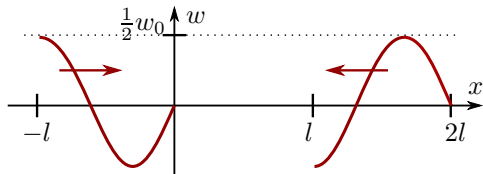
Allgemeine Lösung:

$$w(x, t) = f_1(x - ct) + f_2(x + ct) \quad [1]$$

Spezielle Lösung:

$$w(x, t) = \frac{1}{2} w_0 \left[\sin\left(\frac{3\pi}{2l}(x + ct)\right) + \sin\left(\frac{3\pi}{2l}(x - ct)\right) \right] \quad [1]$$

(b) $\sum = 2$



$\sum = 2$ 1 je Welle

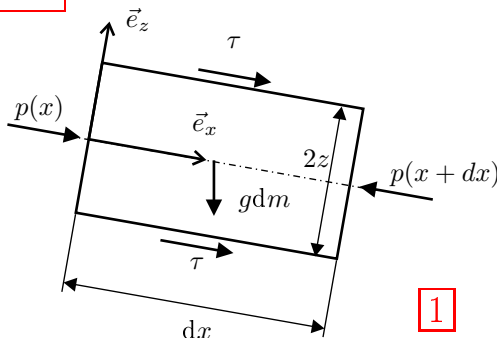
(c) $\sum = 2$ Randbedingungen:

$$\begin{aligned} w(0, t) &= \frac{1}{2} w_0 \left[\sin\left(\frac{3\pi}{2l} ct\right) + \sin\left(-\frac{3\pi}{2l} ct\right) \right] \\ &= \frac{1}{2} w_0 \left[\sin\left(\frac{3\pi}{2l} ct\right) - \sin\left(\frac{3\pi}{2l} ct\right) \right] = 0 \quad \checkmark [1] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} w'(l, t) &= \frac{1}{2} w_0 \frac{3\pi}{2l} \left[\cos\left(\frac{3\pi}{2l}(l + ct)\right) + \cos\left(\frac{3\pi}{2l}(l - ct)\right) \right] \\ &= \frac{1}{2} w_0 \frac{3\pi}{2l} \left[\underbrace{2 \cos\left(\frac{3\pi}{2l} l\right)}_{=0} \cos\left(\frac{3\pi}{2l} ct\right) \right] = 0 \quad \checkmark [1] \end{aligned}$$

Aufgabe 2

(a) $\sum = 6$ Freischnitt:



Aus Symmetriegründen sind die Schubspannungen am oberen und am unteren Rand identisch. Da die Strömung stationär ist, müssen die Kräfte in \vec{e}_x -Richtung im Gleichgewicht sein:

$$\begin{aligned} 0 &= 2zb(p(x) - p(x + dx)) + gdm \sin \alpha + 2\tau b dx \\ &= -z(p(x + dx) - p(x)) + \rho g z \sin \alpha dx + \tau dx \\ \tau &= \frac{dp}{dx} z - \rho g z \sin \alpha. \quad [1] \end{aligned} \quad (1)$$

Mit

$$\tau = \eta \frac{dv}{dz} \quad [1] \quad (2)$$

folgt

$$\frac{dv}{dz} = \frac{1}{\eta} \left(\frac{dp}{dx} - \rho g \sin \alpha \right) z \quad (3)$$

und nach Integration über z :

$$v(z) = \left(\frac{dp}{dx} - \rho g \sin \alpha \right) \frac{z^2}{2\eta} + c \quad [1] \quad (4)$$

Die Konstante c wird aus der Randbedingung

$$v(\pm h) = 0 \quad [1] \quad (5)$$

bestimmt:

$$\begin{aligned} v(h) = 0 &= \left(\frac{dp}{dx} - \rho g \sin \alpha \right) \frac{h^2}{2\eta} + c \\ \Leftrightarrow c &= - \left(\frac{dp}{dx} - \rho g \sin \alpha \right) \frac{h^2}{2\eta}. \end{aligned} \quad (6)$$

Da die Geschwindigkeit gemäß Aufgabenstellung nicht von x abhängt, muss $\frac{dp}{dx}$ konstant bezüglich x sein und es gilt

$$\frac{dp}{dx} = \frac{\Delta p}{l}, \quad \Delta p := p_2 - p_1. \quad (7)$$

Somit hat die Geschwindigkeit das Profil:

$$v(z) = \frac{1}{2\eta} \left(\frac{\Delta p}{l} - \rho g \sin \alpha \right) (z^2 - h^2) \quad [1] \quad (8)$$

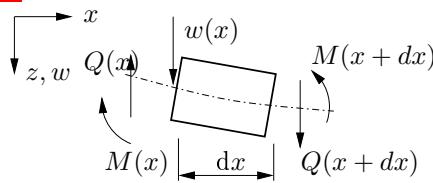
Die maximale Geschwindigkeit ist an der Stelle $z = 0$:

(b) $\sum = 2$ Der Volumenstrom ist:

$$\begin{aligned} Q &= \int_A v(z) dA = b \int_{-h}^{+h} v(z) dz \quad [1] \quad (9) \\ &= 2 \frac{b}{2\eta} \left(\frac{\Delta p}{l} - \rho g \sin \alpha \right) \int_0^{+h} (z^2 - h^2) dz \\ &= \frac{b}{\eta} \left(\frac{\Delta p}{l} - \rho g \sin \alpha \right) \left[\frac{1}{3} z^3 - h^2 z \right]_0^h \\ &= \frac{2bh^3}{3\eta} \left(\rho g \sin \alpha - \frac{\Delta p}{l} \right). \quad [1] \end{aligned} \quad (10)$$

Aufgabe 3

(a) $\Sigma = 3$



1

Das zweite Newtonsche Gesetz liefert

$$dx \rho A \ddot{w}(x, t) = Q(x + dx, t) - Q(x, t) \quad 1$$

$$\Rightarrow \rho A \ddot{w}(x, t) = Q'(x, t)$$

mit $Q(x, t) = -EI w'''(x, t)$ folgt

$$\ddot{w}(x, t) = -c^2 w''''(x, t) \quad \text{mit} \quad c^2 = \frac{EI}{\rho A} \quad 1 \quad (11)$$

(b) $\Sigma = 1$ Mit $w(x, t) = X(x) \cdot T(t)$ folgt

$$\ddot{T} + \omega^2 T = 0$$

$$X'''' - \kappa^4 X = 0 \quad , \quad \kappa^4 = \frac{\rho A \omega^2}{EI}$$

1 mit Definition für Kappa

(c) $\Sigma = 5$ Allg Lösung:

$$X(x) = A \cos(\kappa x) + B \sin(\kappa x) + C \cosh(\kappa x) + D \sinh(\kappa x)$$

1
RB:

$$w'(0, t) = 0 \Rightarrow X'(0) = 0 \quad (12)$$

$$Q(0, t) = 0 \Rightarrow X'''(0) = 0 \quad (13)$$

$$w'(l, t) = 0 \Rightarrow X'(l) = 0 \quad (14)$$

1 RB 1 Überführung (15)

$$m \ddot{w}(l, t) = -Q(l, t) = EI w'''(l, t) \quad 1 \quad (16)$$

$$\text{mit } \ddot{w}(l, t) = -X(l) \omega^2 T(t) \quad (17)$$

$$-m \omega^2 X(l) = EI X'''(l) \quad 1 \quad (18)$$

(d) $\Sigma = 3$ Aus (12) und (13) folgt

$$B = D = 0 \quad 1$$

Aus (14) folgt

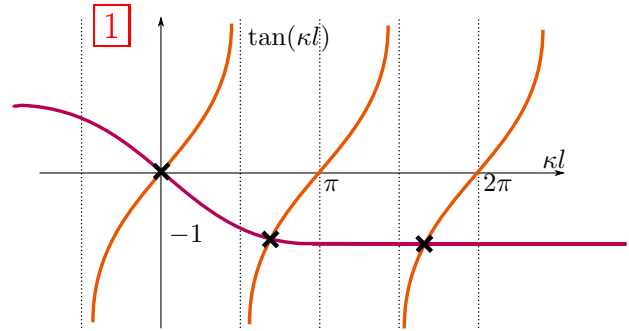
$$C \sinh(\kappa l) = A \sin(\kappa l) \quad 1$$

Einsetzen in (18) liefert schließlich

$$(2\kappa^3 EI + m\omega^2) \tanh(\kappa l) + m\omega^2 \tan(\kappa l) = 0 \quad 1$$

(e) $\Sigma = 2$ Vereinfachte Gleichung:

$$\tan(\kappa l) = -\tanh(\kappa l) \quad 1$$



(f) $\Sigma = 1$ DGL: $EI w'''' + \rho A \ddot{w} = 0$

Ansatz: $w(x, t) = \hat{w}(x) \cdot \cos \Omega t$ 1 ein für beides

(g) $\Sigma = 3$ RB:

$$w'(0, t) = 0 \Rightarrow \hat{w}'(0) = 0$$

$$Q(0, t) = 0 \Rightarrow \hat{w}'''(0) = 0$$

$$w'(l, t) = 0 \Rightarrow \hat{w}'(l) = 0$$

$$w(l, t) = s_0 \sin(\Omega t) \Rightarrow \hat{w}(l) = s_0$$

2 für vier, eine fuer drei und eine fuer $w(l, t)$

Die Masse m hat keinen Einfluss, da die Verschiebung bei $x = l$ vorgegeben ist / da sie nicht mehr in den RB auftaucht. 1

Aufgabe 4

(a) $\Sigma = 2$ Bernoulli von innen nach 1:

$$\frac{p_i}{\rho} + gh = \frac{p_0}{\rho} + gH + \frac{1}{2} v_1^2 \quad 1 \quad (19)$$

$$\Rightarrow v_1 = \sqrt{2 \frac{p_i - p_0}{\rho} + 2g(h - H)} \quad 1 \quad (20)$$

(b) $\Sigma = 1$ Bernoulli von 1 nach 2:

$$\frac{p_0}{\rho} + g(H + h') + \frac{1}{2} v_{2,v}^2 = \frac{p_0}{\rho} + gH + \frac{1}{2} v_1^2 \quad (21)$$

$$\Rightarrow v_{2,v} = \sqrt{v_1^2 + 2g(h')} \quad (22)$$

$$\Rightarrow v_{2,v} = \sqrt{2 \frac{p_i - p_0}{\rho} + 2g(h - H - h')} \quad 1 \quad (23)$$

(c) $\Sigma = 1$ Bernoulli an der Umlenkstelle: $v_{2,v} = v_{2,h}$

(d) $\Sigma = 1$ $F = \rho A_1 v_1 (0 - v_{2,v}) = -\rho A_1 v_1 v_{2,v}$ 1

(e) $\Sigma = 2$ Es muss für $h' = 0$ gelten:

$$mg = \rho A_1 v_1^2 \quad 1 \quad (24)$$

Damit folgt für den Druck p_i :

$$\frac{mg}{\rho A_1} = v_1^2 = 2 \frac{p_i - p_0}{\rho} + 2g(h - H) \quad (25)$$

$$\Rightarrow p_i = \frac{mg}{2A_1} - \rho g(h - H) + p_0 \quad 1 \quad (26)$$