

$$\delta F_1(x, y) = \frac{-y}{x^2 + y^2} dx + \frac{x}{x^2 + y^2} dy$$

$$\delta F_2(x, y) = (2y^2 - 3x) dx - 4xy dy$$

$$\delta F_3(x, y) = (y - x^2) dx + (x + y^2) dy$$

a) F_1 : Nein. Angenommen es gibt $F(x, y)$, $F: \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\} \rightarrow \mathbb{R}$
mit $dF_1 = \frac{\partial F_1}{\partial x} dx + \frac{\partial F_1}{\partial y} dy = -\frac{y}{x^2+y^2} dx + \frac{x}{x^2+y^2} dy$.

Dann betrachten wir $F(\cos \theta, \sin \theta)$. F soll periodisch sein. Es gilt

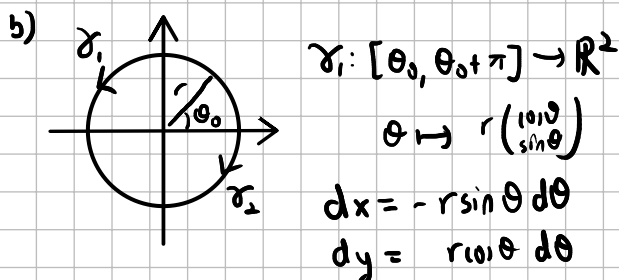
$$\begin{aligned} \frac{dF(\cos \theta, \sin \theta)}{d\theta} &= \frac{\partial F}{\partial x} (-\sin \theta) + \frac{\partial F}{\partial y} \cos \theta \\ &= \frac{\sin^2 \theta}{\sin^2 \theta + \cos^2 \theta} + \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta + \cos^2 \theta} = 1 \end{aligned}$$

Ein Widerspruch, da dann F_1 nicht periodisch ist.

$$F_2: \text{Nein, da } \frac{\partial(2y^2 - 3x)}{\partial y} = 4y \neq -4y = \frac{\partial(-4xy)}{\partial x}$$

$$F_3: \text{Ja, da } \frac{\partial(y - x^2)}{\partial y} = 1 = \frac{\partial(x + y^2)}{\partial x}$$

Da $F_3: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ und \mathbb{R}^2 einfach zusammenhängend ist, ist das Differentialform exakt.



$$\delta F_1 = -\frac{y}{x^2 + y^2} dx + \frac{x}{x^2 + y^2} dy$$

$$S(F, \gamma_1) = \int_{\gamma_1} \delta F_1 = \int_{\theta_0}^{\theta_0 + \pi} \left[-\frac{r \sin \theta}{r^2} (-r \sin \theta) + \frac{r \cos \theta}{r^2} (r \cos \theta) \right] d\theta$$

$$= \int_{\theta_0}^{\theta_0 + \pi} d\theta = \pi$$

$$\gamma_2: [0, \pi] \rightarrow \mathbb{R}^2$$

$$\theta \mapsto r \begin{pmatrix} \cos(\theta_0 - \theta) \\ \sin(\theta_0 - \theta) \end{pmatrix}$$

$$dx = \sin(\theta_0 - \theta) d\theta$$

$$dy = -\cos(\theta_0 - \theta) d\theta$$

$$S(F, \gamma_2) = \int_{\gamma_2} \delta F_1 = \int_0^\pi \left[-\frac{r \sin(\theta_0 - \theta)}{r^2} \sin(\theta_0 - \theta) + \frac{r \cos(\theta_0 - \theta)}{r^2} (-r \cos(\theta_0 - \theta)) \right] d\theta$$

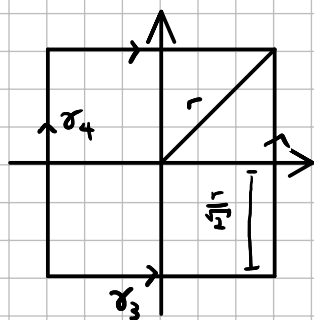
$$= -\int_0^\pi d\theta$$

$$S(F, \gamma_2) = -\int_0^\pi d\theta = -\pi$$

c) Integrieren Sie $\delta F_2(x, y)$ entlang der Wege γ_3 und γ_4 .

2 P.

d)



$$\delta F_2(x, y) = (2y^2 - 3x) dx - 4xy dy$$

$$\int_{\gamma_3} \delta F_2 = \int_{-r/\sqrt{2}}^{r/\sqrt{2}} (r^2 - 3x) dx + \int_{-r/\sqrt{2}}^{r/\sqrt{2}} (-4 \frac{r}{2} y) dy$$

$$= \sqrt{2} r^3$$

$$\int_{\gamma_4} \delta F_2 = \int_{r/\sqrt{2}}^{-r/\sqrt{2}} (4 \frac{r}{2} y) dy + \int_{r/\sqrt{2}}^{-r/\sqrt{2}} (r^2 - 3x) dx$$

$$= \sqrt{2} r^3$$

d) Zeigen Sie, dass für ein beliebiges exaktes Differential gilt: $\oint \delta F = 0$.

2 P.

Hinweis: Nutzen Sie den Green'schen Integralsatz.

d) Nach der Stokes'schen Satz:

$$\int_{\partial \Omega} dF = \int_{\Omega} d(dF) = \int_{\Omega} 0 = 0$$

Alternativ: Angenommen δF ist exakt, also $\delta F = \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy$

$$\int_{\partial \Omega} \delta F = \int_{\partial \Omega} \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy$$

$$= \int_{\Omega} \left(- \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} \right) dx dy$$

$$= \int 0 dx dy = 0$$

Aufgabe 2 Kinetische Theorie des idealen Gases 7 P.

Ziel dieser Aufgabe ist es die Zustandsgleichung des idealen Gases anhand der kinetischen Gastheorie herzuleiten.

- a) Finden Sie einen Ausdruck für die Anzahl der Teilchen, welche in einem infinitesimalen Geschwindigkeitsvolumen d^3v eingeschlossen sind und somit eine Geschwindigkeit innerhalb des Intervalls $[\vec{v}, \vec{v} + d\vec{v}]$ aufweisen. 1 P.

Hinweis: Nehmen Sie für die Teilchen eine beliebige normierte Verteilungsfunktion $f(\vec{v})$ an.

$$N f(\vec{v}) d^3v$$

- b) Finden Sie nun einen Ausdruck für die Zahl der Teilchen, welche innerhalb des Zeitraums dt mit einer Wand kollidieren. 2 P.
- Hinweis:* Überlegen Sie, wie weit ein Teilchen von einer Wand entfernt sein darf, damit es diese innerhalb des Zeitraums dt erreichen kann.

Wenn das Teilchen die Geschwindigkeit \vec{v} hat, muss das Teilchen innerhalb $-\vec{v}dt$ sein

Angenommen die Wand befindet sich in der y-z Ebene, dann muss $x \leq -v_x dt$

Die Anzahl der Teilchen ist daher

$$N \frac{(-v_x dt) S}{V} d^3v$$

- c) Kombinieren Sie diese beiden Ausdrücke, um einen Ausdruck für den Impuls dp zu finden, welcher durch alle Teilchenkollisionen innerhalb des Zeitraums dt auf eine massive Wand übertragen wurde. 1 P.

Hinweis: Das Endergebnis lautet $dp = 2 m v_x^2 \frac{N}{V} S dt f(\vec{v}) d^3v$.

Der übertragene Impuls ist $2p_x$, da das Stoß als elastisch angenommen wird und das Teilchen reflektiert wird.

Damit ist

$$dp = \underbrace{2 m v_x}_{\text{Impuls eines Teilchens}} \underbrace{\left| N \frac{(-v_x dt) S}{V} \right|}_{\text{Anzahl Teilchen}} d^3v$$

$$= 2 m v_x^2 \frac{N}{V} S dt f(\vec{v}) d^3v$$

- d) Finden Sie unter Ausnutzung von dp einen Ausdruck für den Druck, welcher auf die Innenfläche des Behälters ausgeübt wird. 2 P.

Hinweis: Das Endergebnis für die Zustandsgleichung des idealen Gases lautet: $pV = \frac{1}{3} m N \langle v^2 \rangle = \frac{2}{3} N \langle \epsilon_{kin} \rangle$

Druck $P = \frac{F}{A} = \frac{1}{A} \frac{dp}{dt}$

Summe auf 6 Seiten des Behälters
Gesamte Fläche $A = 6S$

$$\frac{dp}{dt} = 2 m \frac{N}{V} S (v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) f(\vec{v}) d^3v$$

$$= 2 m \frac{N}{V} S \langle v^2 \rangle$$

$$P = \frac{1}{3} m \frac{N}{V} \langle v^2 \rangle$$

$$pV = \frac{1}{3} m N \langle v^2 \rangle$$

$$= \frac{2}{3} N \langle \epsilon_{kin} \rangle$$

c) Nun vereinfachen Sie diesen Ausdruck unter Benutzung der inneren Energie des idealen Gases. 1 P.

$$\langle \epsilon_{kin} \rangle = \frac{3}{2} k_B T$$

$$pV = nRT$$