

### 3. Übungsblatt zu Mathematik für Physiker I — Lösungshinweise

#### Aufgabe 6:

a) Ist  $B \subset \mathbb{R}^n$  messbar, so auch das Innere  $B^\circ$  und der Abschluss  $\overline{B}$  von  $B$  und  $m(B) = m(B^\circ) = m(\overline{B})$ .

1. Teil wahr, 2. Teil falsch:  $B^\circ$  und  $\overline{B}$  sind als offene bzw. abgeschlossene Mengen messbar. Für  $B = \mathbb{Q}$  ist jedoch  $0 = m(B) \neq m(\overline{B}) = m(\mathbb{R}) = \infty$ . Für  $B = \mathbb{R} \setminus \mathbb{Q}$  ist  $\infty = m(B) \neq m(B^\circ) = m(\emptyset) = 0$ .

b) Sind  $f, g : I \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  integrierbar und stimmen auf einer dichten Teilmenge überein, so ist  $\int_I f = \int_I g$ .

Falsch: Für  $f = \chi_{[0,1] \cap \mathbb{Q}}, g = \chi_{[0,1]}$  ist  $0 = \int_0^1 f \neq \int_0^1 g = 1$ , aber  $f = g$  auf den rationalen Zahlen, welche wiederum dicht in  $[0, 1]$  sind.

c) Sei  $f : (0, 1] \rightarrow \mathbb{R}$  definiert durch  $f(x) = n$  falls  $\frac{2n}{4n^2-1} < x \leq \frac{1}{2n-1}$  und  $f(x) = -n$  falls  $\frac{1}{2n+1} < x \leq \frac{2n}{4n^2-1}$  ( $n \in \mathbb{N}_{>0}$ ). Dann ist  $(0, 1] = \bigcup_{n=1}^{\infty} (\frac{1}{2n+1}, \frac{1}{2n-1}]$  aber  $\int_0^1 f \neq \sum_{n=1}^{\infty} \int_{1/(2n+1)}^{1/(2n-1)} f$ .

Wahr: Falls  $f$  messbar ist (ist es tatsächlich), so ist  $\int_0^1 f = \int_0^1 \max\{f, 0\} - \int_0^1 \max\{-f, 0\}$ , wenn nicht beide Terme auf der rechten Seite  $\infty$  sind. Wegen  $\int_0^1 \max\{f, 0\} = \int_0^1 \max\{-f, 0\} = \sum_n \frac{n}{4n^2-1} = \infty$ , sind beide Terme  $\infty$  und  $\int_0^1 f$  nicht definiert (Wäre  $f$  nicht messbar, so wäre  $\int_0^1 f$  erst recht nicht definiert). Andererseits ist  $\int_{1/(2n+1)}^{1/(2n-1)} f = 0$  für alle  $n$ , also auch  $\sum_{n=1}^{\infty} \int_{1/(2n+1)}^{1/(2n-1)} f = 0$ .

d)  $\frac{\sin(x)}{x}$  ist auf  $[0, \infty)$  nicht integrierbar.

Wahr: Wäre  $f(x) = \frac{\sin(x)}{x}$  integrierbar, so auch  $|f|$  (2.18a). Für  $|f|$  gilt jedoch  $\int_{k\pi}^{(k+1)\pi} dx \frac{|\sin(x)|}{x} \geq \frac{1}{(k+1)\pi} \int_{k\pi}^{(k+1)\pi} dx |\sin(x)| = \frac{2}{(k+1)\pi}$  für  $k \in \mathbb{N}_0$ . Wäre  $|f|$  integrierbar, so hätte man  $\int_0^\infty dx \frac{|\sin(x)|}{x} = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=0}^n \int_{k\pi}^{(k+1)\pi} dx \frac{|\sin(x)|}{x} \geq \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=0}^n \frac{2}{(k+1)\pi} = \infty$ . Widerspruch.  $|f|$  kann nicht integrierbar sein.

e)  $f$  ist genau dann integrierbar, wenn  $|f|$  integrierbar ist.

Falsch: Sei  $f = \chi_N - \chi_{[0,1] \setminus N}$ ,  $N \subset [0, 1]$  nicht messbar, so ist  $f$  nicht messbar, da  $\{x : f(x) > 0\} = N$  nicht messbar ist. Damit ist  $f$  auch nicht integrierbar.  $|f| = |\chi_N - \chi_{[0,1] \setminus N}| = 1$  dagegen ist als konstante Funktion integrierbar.

f) Es seien  $N \subset [0, 1]$  nicht messbar,  $C$  Cantors Diskontinuum und  $f_1, f_2, f_3 : [0, 1] \rightarrow \mathbb{R}$  definiert durch  $f_1 = \chi_C$ ,  $f_2 = \chi_N$ ,  $f_3(x) = \sqrt{\tan(\frac{\pi x}{2})}$ . Dann sind die Produkte  $f_i f_j f_k$ ,  $i, j, k \in \{1, 2, 3\}$ , messbar und über  $[0, 1]$  integrierbar.

Teilweise richtig/teilweise falsch: Ist einer der Faktoren  $= f_1$ , so verschwindet das Produkt außerhalb einer Nullmenge und ist daher messbar und integrierbar mit Integral  $= 0$ . Besteht das Produkt aus Faktoren, die  $f_2$ , aber nicht  $f_1$  enthalten, so ist die Menge der  $x \in [0, 1]$ , für die das Produkt  $> 0$  ist, gleich  $N$  oder  $N \setminus \{0\}$ .  $N$  ist nicht messbar, und da sonst  $N = (N \setminus \{0\}) \cup \{0\}$ , falls  $0 \in N$ , als Vereinigung messbarer Mengen messbar wäre, kann  $N \setminus \{0\}$  ebenfalls nicht messbar sein. Deshalb ist das Produkt nicht messbar, und somit auch nicht integrierbar. Bleibt als letztes der Fall  $f_3^3(x) = \tan^{3/2}(\frac{\pi x}{2})$ . Diese Funktion ist messbar, da die Mengen  $\{x \in [0, 1] : f_3^3(x) > c\}$  Intervalle, und insbesondere messbar, sind. Da  $\sin(\frac{\pi x}{2})$  und  $\frac{(1-x)^{3/2}}{\cos^{3/2}(\frac{\pi x}{2})}$  auf jedem Intervall  $[a, 1]$ ,  $a > 0$ , von unten beschränkt sind, gilt  $0 < C \leq (1-x)^{3/2} \tan^{3/2}(\frac{\pi x}{2})$

auf  $[a, 1]$ . Es folgt  $\int_0^1 f_3^3 \geq \int_a^1 f_3^3 \geq C \int_a^1 (1-x)^{-3/2} \geq C \int_a^{1-\varepsilon} (1-x)^{-3/2}$  für  $\varepsilon \in (0, 1-a)$ . Die rechte Seite  $\int_a^{1-\varepsilon} (1-x)^{-3/2}$  berechnet man als Riemann-Integral und sieht, dass sie für  $\varepsilon \rightarrow 0^+$  gegen  $\infty$  geht. Daher ist  $\int_0^1 f_3^3 = \infty$  und  $f_3^3$  auf  $[0, 1]$  nicht integrierbar.

g) Seien  $f_n : [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$  definiert durch  $f_n(x) = n^2 x e^{-nx}$ . Dann ist  $\int_0^\infty \lim_{n \rightarrow \infty} f_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^\infty f_n = 1$ .

Falsch: Auch wenn man  $\int_0^\infty f_n = 1$  für alle  $n$  nachrechnet, gilt doch punktweise  $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n = 0$ , so dass  $\int_0^\infty \lim_{n \rightarrow \infty} f_n = 0$ . Um den Satz von der dominierten Konvergenz anzuwenden, benötigt man eine integrierbare Majorante  $|f_n| \leq g$ , die man hier nicht findet.

### Aufgabe 7:

Ähnlich wie bei der Konstruktion des Cantorschen Diskontinuums werden aus dem gleichseitigen, abgeschlossenen Dreieck  $D \subseteq \mathbb{R}^2$  mit Eckpunkten  $(0, 0)$ ,  $(1, 0)$ ,  $(\frac{1}{2}, \frac{\sqrt{3}}{2})$  nacheinander kleinere, offene und gleichseitige Teildreiecke aus der Mitte der verbleibenden Dreiecke herausgenommen: Wie auf der Rückseite angedeutet, zuerst das mittige  $D_{1,1}$ , dann  $D_{2,1}, D_{2,2}, D_{2,3}$ , dann  $D_{3,1}, \dots, D_{3,9}$ , usw. Die Restmenge  $S = D \setminus \bigcup_{j,k} D_{j,k}$  heißt Sierpinski-Dreieck. Nun sei  $f : D \rightarrow \mathbb{R}$  definiert durch  $f(x, y) = 2x + j$  falls  $(x, y) \in D_{j,k}$  und 0 falls  $(x, y) \in S$ . Beweisen Sie, dass  $f$  integrierbar ist, und bestimmen Sie  $\int_D dm f$ .

$S = D \setminus \bigcup_{j,k} D_{j,k} = \bigcap_j D \setminus \bigcup_{k=1}^{3^{j-1}} D_{j,k}$  ist als Durchschnitt von ineinander enthaltenen Vereinigungen von Dreiecken messbar, und nach 2. Stundenübung ist  $m(S) = \lim_{j \rightarrow \infty} m(\bigcap_{k=1}^{3^{j-1}} D \setminus D_{j,k}) = \lim_{j \rightarrow \infty} (\frac{3}{4})^j m(D) = 0$ . D.h.  $S$  ist eine Nullmenge. Wir schreiben  $f = f_1 + f_2$  mit  $f_1(x, y) = 2x$  bzw.  $f_2(x, y) = j$  falls  $(x, y) \in D_{j,k}$  und  $f_1(x, y) = f_2(x, y) = 0$  falls  $(x, y) \in S$ . Die Mengen  $\{f_j(x, y) > c\}$  sind für  $j = 1$  abzählbare Vereinigungen von Punkten, Dreiecken und Fünfecken, für  $j = 2$  abzählbare Vereinigungen von Dreiecken, jeweils also messbar. Damit sind auch  $f_1, f_2$  und  $f = f_1 + f_2$  messbar.  $f_1$  ist als beschränkte Funktion nach Lemma 2.11a auf  $D$  integrierbar, da  $m(D) < \infty$ . Weil  $S$  Nullmenge ist, erhält man mit elementarer Geometrie für den ersten Summanden  $\int_{D \setminus S} 2x = \int_D 2x = \text{Volumen}$  unter dem Graph von  $2x = \frac{\sqrt{3}}{4}$ . Wegen  $f_2 \geq 0$  folgt die Integrierbarkeit von  $f_2$  sofern  $\int_D f_2 < \infty$ . Wie in der Stundenübung gilt nach dem Satz von der monotonen Konvergenz  $\int_D f_2 = \sum_{j,k} \int_{D_{j,k}} j = \frac{\sqrt{3}}{4} \frac{1}{3} \sum_{j=1}^\infty j (\frac{3}{4})^j = \frac{\sqrt{3}}{4} \frac{1}{4} \sum_{j=1}^\infty j (\frac{3}{4})^{j-1} = \frac{\sqrt{3}}{16} \frac{1}{(1-\frac{3}{4})^2} = \sqrt{3} < \infty$ . Unterwegs haben wir die Reihe  $\sum_{n=1}^\infty n x^{n-1} = \frac{1}{(1-x)^2}$  (für  $|x| < 1$ ) aus Analysis I zitiert. Also sind  $f_1, f_2$  und somit auch  $f = f_1 + f_2$  integrierbar, und  $\int_D f = \int_D f_1 + \int_D f_2 = \frac{5\sqrt{3}}{4}$ .

### Aufgabe 8:

Seit der Planckschen Strahlungsformel wissen Sie, dass im thermischen Gleichgewicht die Photonen oder anderen absorbierbaren Bosonen mit Energien  $E$  zwischen  $E_1$  und  $E_2$  zusammen die Energie

$$\int_{E_1}^{E_2} dE g(E) \frac{E}{e^{\frac{E}{T}} - 1}$$

enthalten. Dabei bezeichnet  $g(E)$  die Zustandsdichte, mit der die Energieniveaus verteilt sind und für die in  $n$  Dimensionen in der Regel  $g(E) = E^{s-1}$  für  $s = \frac{n}{2}$  oder  $n$  gilt. Man beweise, dass sich in diesem Fall die gesamte Energie der Bosonen mit  $E > 0$  zu  $T^{s+1} \Gamma(s+1) \zeta(s+1)$  ergibt, wobei  $\Gamma(x) = \int_0^\infty dt e^{-t} t^{x-1}$  ( $x > 0$ ) die Gammafunktion und  $\zeta(x) = \sum_{k=1}^\infty \frac{1}{k^x}$  ( $x > 1$ ) die Riemannsche Zetafunktion sind.

Es ist  $\int_0^\infty dE \frac{E^s}{e^{\frac{E}{T}} - 1} = \int_0^\infty dE E^s \frac{e^{-\frac{E}{T}}}{1 - e^{-\frac{E}{T}}} = \int_0^\infty dE \lim_{k \rightarrow \infty} E^s \sum_{j=0}^k e^{-(j+1)\frac{E}{T}}$ . Die Intervalle  $\{E : e^{-(j+1)\frac{E}{T}} > c\}$  sind messbar, so dass auch  $e^{-(j+1)\frac{E}{T}}$  für alle  $j, T$  messbar ist.  $f_k(E) := E^s \sum_{j=0}^k e^{-(j+1)\frac{E}{T}}$  ist als Summe messbarer Funktionen messbar, und da die Summanden  $\geq 0$  sind, gilt  $0 \leq f_1(E) \leq f_2(E) \leq f_3(E) \leq \dots$  für jedes  $E$ . Aus Satz 2.20 (monotone Konvergenz) folgt  $\int_0^\infty dE \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(E) = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^\infty dE f_k(E) = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^\infty dE E^s \sum_{j=0}^k e^{-(j+1)\frac{E}{T}} = \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{j=0}^k \int_0^\infty dE E^s e^{-(j+1)\frac{E}{T}}$ . Wegen  $\int_0^\infty dE E^s e^{-(j+1)\frac{E}{T}} = T^{s+1} \frac{1}{(j+1)^{s+1}} \int_0^\infty dE E^s e^{-E} = T^{s+1} \frac{1}{(j+1)^{s+1}} \Gamma(s+1)$  gilt also  $\int_0^\infty dE \frac{E^s}{e^{\frac{E}{T}} - 1} = \sum_{j=0}^\infty T^{s+1} \frac{1}{(j+1)^{s+1}} \Gamma(s+1) = T^{s+1} \Gamma(s+1) \zeta(s+1)$ .