

Lösung zur Hausaufgabe in Topologie und Differentialrechnung mehrerer Variablen  
SS 2017

### Aufgabe 1

- a) Sei  $U \subseteq \mathbb{R}^n$ ,  $n \in \mathbb{N}$ ,  $f : U \rightarrow \mathbb{R}$  mit  $df = 0$  wie in der Aufgabenstellung gegeben. Sei  $x \in U$  gegeben. Wir wählen  $V = B_\varepsilon(x)$  mit  $\varepsilon > 0$  so klein, dass  $V \subseteq U$  gilt. Da  $V$  sternförmig ist können wir Lemma 2.121 verwenden. Sei  $df = \sum_{l=1}^n \alpha_l dx_l$ . Eine Stammfunktion von  $df$  ist dann gegeben durch,  $y \in V$

$$F(y) = \int_0^1 \sum_{l=1}^n \alpha_l (ty + (1-t)x)(y_l - x_l) dt, \quad (1)$$

wobei wie üblich  $y_l, x_l$  die  $l$ -ten Komponenten von  $y$  bzw.  $x$  bezeichnen. Weil  $f$  ebenfalls eine Stammfunktion von  $df$  ist, gilt dass deren Differenz konstant ist. Nun gilt aber  $df = 0$ , also auch  $\forall l : \alpha_l = 0$  und damit

$$\forall y \in V : F(y) = \int_0^1 \sum_{l=1}^n 0 \cdot (y_l - x_l) dt = 0. \quad (2)$$

Damit ist  $F$  konstant auf  $V$ , also auch  $f$ .

- b) Wir stellen zunächst fest, dass falls  $f$  konstant in zwei Mengen  $V, V' \subseteq U$  ist und  $V \cap V' \neq \emptyset$  gilt, so muss  $\forall x \in V \forall x' \in V' : f(x) = f(x')$  gelten. Die Abbildung  $f$  ist dann also konstant auf  $V \cup V'$ . Sei nun  $U$  zusammenhängend, dann wählen wir eine Überdeckung  $(V_n)_{n \in \mathbb{N}}$  von  $U$  mit  $V_n \cap V_{n+1} \neq \emptyset$  für alle  $n \in \mathbb{N}$ . Die  $V_n$  werden außerdem aus Bällen von Radius  $r_n$  um Mittelpunkte  $x_n$  gewählt. Der Beweis von Aufgabe a) zeigt, dass  $f$  konstant auf sternförmigen Gebieten ist, also ist  $f$  konstant eingeschränkt auf jedes  $V_n$ . Aus diesen beiden Gründen ist  $f$  konstant auf  $\bigcup_{n=1}^N V_n$  für alle  $n \in \mathbb{N}$  und damit auch auf  $\bigcup_{n=1}^{\infty} V_n \supseteq U$ .

- c) Wir führen den Beweis durch Widerspruch. Sei  $U \subseteq \mathbb{R}^n$ ,  $n \in \mathbb{N}$  derart, dass es für alle Punkte  $x, y \in U$  eine stetige Kurve  $k : [0, 1] \rightarrow U$ ,  $k(0) = x$ ,  $k(1) = y$  gibt. Wir nehmen weiter an, dass  $U$  nicht zusammenhängend ist. Dann gibt es also eine Zerlegung

$$U = C \cup W, C \cap W = \emptyset. \quad (3)$$

Wir wählen nun  $x \in C$  und  $y \in W$  und definieren

$$\tau := \inf \{ t \in [0, 1] \mid k(t) \in W \}. \quad (4)$$

Nun gilt entweder  $k(\tau) \in C$  oder  $k(\tau) \in W$ , wir wählen dann  $\varepsilon > 0$  so klein, dass  $U_\varepsilon(k(\tau)) \subseteq C$  oder  $U_\varepsilon(k(\tau)) \subseteq W$  gilt. Nun gilt nach Stetigkeit von  $k$ :

$$\exists \delta > 0 : |t - \tau| < \delta \rightarrow k(t) \in U_{\varepsilon/2}(k(\tau)). \quad (5)$$

Damit muss  $U_{\varepsilon/2}(k(\tau))$  nichtleeren Schnitt mit  $C$  und  $W$  haben, das ist aber nach Wahl von  $\varepsilon$  unmöglich.  $\square$

### Aufgabe 2

Es sei  $\omega$ ,  $(x, y) \in \mathbb{R}^2$  wie in der Aufgabenstellung gegeben.

a) Wir integrieren direkt entlang einer Ursprungsgeraden durch  $(x, y)$ , damit folgt

$$\omega_{k_1} = 2txtyd(tx) + t^2x^2d(ty) = 3x^2yt^2dt. \quad (6)$$

Für das Integral folgt dann

$$\int_0^1 \omega_{k_1} = \int_0^1 3x^2yt^2dt = x^2y. \quad (7)$$

b) Wir parametrisieren wieder mit Geradenstücken. Damit ergibt sich:

$$\omega_{k_{2a}} = 2tx0d(tx) + 0 = 0, \quad (8)$$

$$\omega_{k_{2b}} = 0 + x^2d(ty) = x^2ydt \quad (9)$$

und für das Integral

$$\int_{k_2} \omega = \int_{k_{2a}} 0 + \int_{k_{2b}} \omega_{k_{2b}} = \int_0^1 x^2ydt = x^2y. \quad (10)$$

c) Auch hier parametrisieren wir mit Geradenstücken. Es ergibt sich

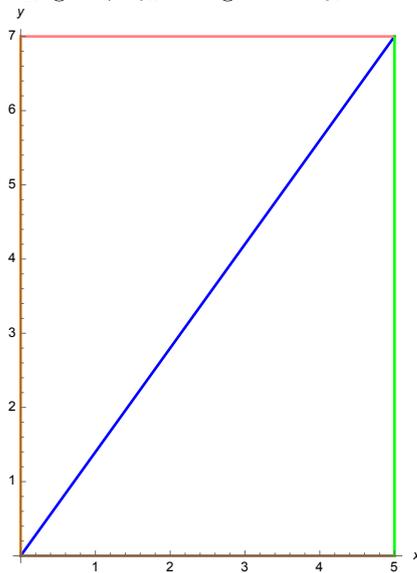
$$\omega_{k_{3a}} = 20yd0 + 0d(ty) = 0, \quad (11)$$

$$\omega_{k_{3b}} = 2xtyd(tx) + 0 = 2x^2ytdt \quad (12)$$

und für das Integral

$$\int_{k_3} \omega = \int_{k_{3a}} 0 + \int_{k_{3b}} \omega_{k_{3b}} = \int_0^1 2x^2ytdt = x^2y. \quad (13)$$

Integration über alle drei Wege hat das selbe Ergebnis. In der Skizze ist  $k_1$  blau,  $k_{2a}$  braun,  $k_{2b}$  grün,  $k_{3a}$  orange und  $k_{3b}$  rosa eingezeichnet.



### Aufgabe 3

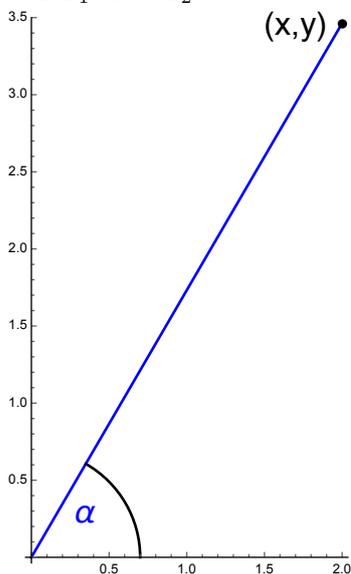
Wir überprüfen zuerst direkt durch Rechnung ob  $\Phi_1$  und  $\Phi_2$  aus der Angabe Stammfunktionen von

$$\omega = \frac{xdy - ydx}{x^2 + y^2} \quad (14)$$

sind. Es ergibt sich für geeignete Werte von  $x, y$ ,

$$\begin{aligned}
d\Phi_{1/2}(x, y) &= d\left(2 \arctan \frac{y}{x \pm \sqrt{x^2 + y^2}}\right) \\
&= 2 \frac{1}{1 + \frac{y^2}{(x \pm \sqrt{x^2 + y^2})^2}} \frac{(x \pm \sqrt{x^2 + y^2})dy - y(dx \pm \frac{xdx + ydy}{\sqrt{x^2 + y^2}})}{(x \pm \sqrt{x^2 + y^2})^2} \\
&= 2 \frac{1}{(x \pm \sqrt{x^2 + y^2})^2 + y^2} \left( \left(-y \mp \frac{xy}{\sqrt{x^2 + y^2}}\right) dx + \left(x \pm \sqrt{x^2 + y^2} \mp \frac{y^2}{\sqrt{x^2 + y^2}}\right) dy \right) \\
&= 2 \frac{1}{2\sqrt{x^2 + y^2}(\pm x + \sqrt{x^2 + y^2})} \left( \frac{-y}{\sqrt{x^2 + y^2}}(\sqrt{x^2 + y^2} \pm x)dx + \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}(\sqrt{x^2 + y^2} \pm x)dy \right) \\
&= \frac{1}{x^2 + y^2}(-ydx + xdy) = \omega.
\end{aligned}$$

Geeignete Werte von  $x, y$  bedeutet hierbei, dass nicht durch 0 geteilt wird, also  $x^2 + y^2 \neq 0$  und entweder  $x \neq \sqrt{x^2 + y^2}$  oder  $x \neq -\sqrt{x^2 + y^2}$ , dies entspricht genau dem Definitionsbereich von  $\Phi_1$  bzw.  $\Phi_2$ .



Aus der Skizze und Elementargeometrie ist leicht ersichtlich, dass der Winkel zwischen der Positiven  $x$ -Achse und dem Punkt  $(x, y)$  im 1. oder 4. Quadranten gleich

$$\arctan \frac{y}{x} \quad (15)$$

ist. Für  $x \neq -\sqrt{x^2 + y^2}$  folgt

$$\frac{y}{x} = 2y \frac{x + \sqrt{x^2 + y^2}}{2x(x + \sqrt{x^2 + y^2})} = 2 \frac{y(x + \sqrt{x^2 + y^2})}{x^2 + 2x\sqrt{x^2 + y^2} + y^2 + x^2 - y^2} = 2 \frac{y \frac{1}{x + \sqrt{x^2 + y^2}}}{1 - \frac{y^2}{(x + \sqrt{x^2 + y^2})^2}}. \quad (16)$$

Auf diese Gleichung wenden wir  $\arctan$  an, dann folgt

$$\arctan \frac{y}{x} = \arctan \left( 2 \frac{\frac{y}{x + \sqrt{x^2 + y^2}}}{1 - \frac{y^2}{(x + \sqrt{x^2 + y^2})^2}} \right). \quad (17)$$

Weil wir auf einen Ausdruck der Form  $\Phi_1$  kommen wollen überlegen wir uns wie man Tangens eines doppelten Argumentes darstellen kann. Es sei  $\alpha \in \mathbb{R}$ , dann gilt mit

$$\begin{aligned}
\sin(2\alpha) &= \cos \alpha \sin \alpha + \sin \alpha \cos \alpha = 2 \cos \alpha \sin \alpha \\
\cos(2\alpha) &= \cos \alpha \cos \alpha - \sin \alpha \sin \alpha = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha
\end{aligned}$$

die Beziehung

$$\tan(2\alpha) = \frac{\sin(2\alpha)}{\cos(2\alpha)} = \frac{2 \sin \alpha \cos \alpha}{\cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha} = 2 \frac{\tan \alpha}{1 - \tan^2 \alpha}. \quad (18)$$

In Gleichung (17) fügen wir vor den beiden Vorkommnissen von  $\frac{y}{x + \sqrt{x^2 + y^2}} := C$  eine Identität der Form  $\tan \circ \arctan$  ein und erhalten mit (18)

$$\arctan \frac{y}{x} = \arctan \left( 2 \frac{\tan \arctan C}{1 - \tan^2 \arctan C} \right) = \arctan \tan(2 \arctan C) \quad (19)$$

$$= n\pi + 2 \arctan C = n\pi + 2 \arctan \frac{y}{x + \sqrt{x^2 + y^2}}, \quad (20)$$

wobei aufgrund der Periodizität von Tangens im Allgemeinen  $n \in \mathbb{Z}$  ist. Wir können jedoch  $n$  mittels asymptotischen Verhalten finden. Für  $x \in \mathbb{R}^+$  sind beide Seiten der Gleichung stetig in  $y$  und die Arkustangens Funktionen verschwinden beide bei  $y = 0$ . Für diesen Bereich folgt also  $n = 0$ . Für  $y \in \mathbb{R}^+$  und  $x \rightarrow 0^-$  geht die linke Seite der Gleichung gegen  $-\frac{\pi}{2}$  und die Rechte gegen

$$n\pi + 2 \arctan 1 = n\pi + \frac{\pi}{2}, \quad (21)$$

es folgt also in diesem Bereich  $n = -1$ . Für  $y \in \mathbb{R}^-$  und  $x \rightarrow 0^-$  geht die linke Seite der Gleichung gegen  $\frac{\pi}{2}$  und die Rechte gegen

$$n\pi + 2 \arctan -1 = n\pi - \frac{\pi}{2}, \quad (22)$$

es folgt also für diesen Bereich  $n = 1$ . Weil für festes  $n$  beide Seiten jeweils stetig in jedem Quadranten von  $\mathbb{R}^2$  sind können wir zusammenfassen

$$\Phi_1(x, y) = 2 \arctan \frac{y}{x + \sqrt{x^2 + y^2}} = \begin{cases} \arctan \frac{y}{x} \text{ für } x > 0 \\ \arctan \frac{y}{x} - \pi \text{ für } x \leq 0, y < 0 \\ \arctan \frac{y}{x} + \pi \text{ für } x \leq 0, y > 0 \end{cases} \quad (23)$$

Die rechte Seite ist hierbei genau wie man den Winkel zwischen der positiven  $x$ -Achse und dem Punkt mit den Koordinaten  $(x, y)$  angeben würde.

Die analoge Aussage für  $\Phi_2$  folgt daraus, dass  $\Phi_2(x, y) = \Phi_1(-x, -y)$  gilt. Damit folgt

$$\Phi_2(x, y) = 2 \arctan \frac{y}{x - \sqrt{x^2 + y^2}} = \begin{cases} \arctan \frac{y}{x} \text{ für } x < 0 \\ \arctan \frac{y}{x} - \pi \text{ für } x \geq 0, y > 0 \\ \arctan \frac{y}{x} + \pi \text{ für } x \geq 0, y < 0 \end{cases} \quad (24)$$

Die gewünschte Gleichung für die Differenz von  $\Phi_1$  und  $\Phi_2$  folgt damit direkt.  $\square$

## Aufgabe 4

Wir halten uns an den Hinweis und versuchen den Beweis von Satz 2.125 zu imitieren. Zunächst zur Eindeutigkeit der Darstellung in der Basis

$$\omega_1 = \frac{-ydx + (x-1)dy}{(x-1)^2 + y^2}, \quad \omega_2 = \frac{-ydx + (x+1)dy}{(x+1)^2 + y^2}. \quad (25)$$

Sei  $\chi \in Z^1(\mathbb{R}^2 \setminus \{(1, 0), (-1, 0)\})$  und nehme an es gibt zwei Darstellungen

$$\alpha_1 \omega_1 + \beta_1 + df_1 = \chi = \alpha_2 \omega_2 + \beta_2 + df_2, \quad (26)$$

dann folgt, dass  $(\alpha_1 - \alpha_2)\omega_1 + (\beta_1 - \beta_2)\omega_2$  exakt ist. Dies führt allerdings zu einem Widerspruch falls nicht  $\alpha_1 = \alpha_2$  und  $\beta_1 = \beta_2$  gilt. Das sieht man so ein: Wir betrachten einen Kreisweg mit einer Windung ( $C_1$ ) bzw. zwei Windungen ( $C_2$ ) um  $(-1, 0)$ , dieser Weg wird parametrisiert durch

$$k_1 : [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2, \quad t \mapsto \begin{pmatrix} \cos t - 1 \\ \sin t \end{pmatrix}, \quad (27)$$

beziehungsweise

$$k_1 : [0, 4\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2, \quad t \mapsto \begin{pmatrix} \cos t - 1 \\ \sin t \end{pmatrix}, \quad (28)$$

direkte Rechnung für  $\omega_2$  ergibt

$$\int_{C_1} \omega_2 = \int_0^{2\pi} \frac{\cos^2 t dt + \sin^2 t dt}{\cos^2 t + \sin^2 t} = \int_0^{2\pi} dt = 2\pi. \quad (29)$$

Analog gilt  $\int_{C_2} \omega_2 = 4\pi$ . Die beiden Wege beginnen aber jeweils bei  $(0,0)$  und enden dort. Für  $\omega_1$  verhält es sich anders, denn für  $\omega_1|_{C_1}$  beziehungsweise  $\omega_1|_{C_2}$  kann man auch die Einschränkung von  $\omega_1$  auf  $\mathbb{R}^2 \setminus [1, \infty] \times \{0\}$  verwenden. Dieses Gebiet ist aber sternförmig, daher ist  $\omega_1$  auf diesem Gebiet exakt, also können Wegintegrale nicht vom Weg abhängen. Es muss also  $\int_{C_1} \omega_1 = \int_{C_2} \omega_2$  gelten. Damit gilt

$$\int_{C_1} ((\alpha_1 - \alpha_2)\omega_1 + (\beta_1 - \beta_2)\omega_2) \neq \int_{C_2} ((\alpha_1 - \alpha_2)\omega_1 + (\beta_1 - \beta_2)\omega_2), \quad (30)$$

falls  $\beta_1 \neq \beta_2$  gilt. Da diese Form aber exakt ist folgt  $\beta_1 = \beta_2$ . Die gleiche Argumentation mit  $\omega_1$  und  $\omega_2$ , sowie die beiden Pole vertauscht liefert  $\alpha_1 = \alpha_2$ . Damit sind  $\omega_1$  und  $\omega_2$  linear unabhängig und die Darstellung eindeutig.

Nun zur Existenz der Darstellung. Sei wieder  $\chi \in Z^1(\mathbb{R}^2 \setminus \{(1,0), (-1,0)\})$ . Wir betrachten nun  $\chi$  eingeschränkt auf die Bereiche  $U_1 := \mathbb{R}^2 \setminus ]-\infty, 1] \times \{0\}$ ,  $U_2 := \mathbb{R}^2 \setminus ([-\infty, -1] \cup [1, \infty]) \times \{0\}$  und  $U_3 := \mathbb{R}^2 \setminus [-1, \infty[$ . Weil diese Gebiete alle Sternförmig sind (mit Zentren  $(2,0)$ ,  $(0,0)$  und  $(-2,0)$ ) sind dort  $\omega_1$  und  $\omega_2$  jeweils exakt und haben daher Stammfunktionen. Da wir bereits Stammfunktionen auf geschlitzten Ebenen von verschobenen Versionen von  $\omega_{1/2}$  kennen, können wir diese Stammfunktionen sogar direkt angeben. Sie sind (in der Notation der letzten Aufgabe)

$$\begin{aligned} \forall (x,y) \in U_1 : \omega_1(x,y) &= d\Phi_1(x-1,y), & \omega_2(x,y) &= d\Phi_1(x+1,y) \\ \forall (x,y) \in U_2 : \omega_1(x,y) &= d\Phi_2(x-1,y), & \omega_2(x,y) &= d\Phi_2(x+1,y) \\ \forall (x,y) \in U_3 : \omega_1(x,y) &= d\Phi_2(x-1,y), & \omega_2(x,y) &= d\Phi_1(x+1,y). \end{aligned}$$

Im folgenden werden Argumente durch  $\cdot$  für eine kompaktere Notation ersetzt. Eingeschränkt auf  $U_1, U_2$  und  $U_3$  haben jedoch nicht nur  $\omega_{1/2}$  Stammfunktionen, sondern auch  $\chi$ . Wir bezeichnen diese mit  $g_1, g_2$  und  $g_3$ . Wir machen nun einen analogen Ansatz zum Beweis von Satz 2.125. Wir suchen  $\alpha_1, \alpha_3, \beta, \gamma \in \mathbb{R}$  sodass alle drei Funktionen

$$\begin{aligned} f_1 &:= g_1 - \alpha_1 + \beta\Phi_1(\cdot - 1, \cdot) + \gamma\Phi_1(\cdot + 1, \cdot) \\ f_2 &:= g_2 + \beta\Phi_2(\cdot - 1, \cdot) + \gamma\Phi_2(\cdot + 1, \cdot) \\ f_3 &:= g_3 - \alpha_3 + \beta\Phi_2(\cdot - 1, \cdot) + \gamma\Phi_1(\cdot + 1, \cdot) \end{aligned}$$

überall auf  $\mathbb{R} \times (\mathbb{R} \setminus \{0\})$  übereinstimmen. Für jedes  $U_l$  gilt schon einmal

$$\chi|_{U_l} = \beta\omega_1 + \gamma\omega_2 + df_l \quad (31)$$

aufgrund der Definition von  $g_l$  und  $d\Phi = \omega$ . Um diese Gleichheit auf Ganz  $\mathbb{R}^2 \setminus \{(-1,0), (1,0)\}$  heben zu können reicht es zu zeigen, dass sie überall auf  $\mathbb{R} \times (\mathbb{R} \setminus \{0\})$  gilt. Wir sind also fertig, wenn wir die Existenz von Koeffizienten  $\alpha_1, \alpha_3, \beta, \gamma \in \mathbb{R}$  gezeigt haben, welche diese Bedingung erfüllen. Wir schauen uns also  $f_1 - f_2$  und  $f_2 - f_3$  an, diese Ausdrücke sind jeweils lokal konstant. Wir definieren daher die Konstanten  $c_1^+ := g_1 - g_2$ ,  $c_2^+ := g_2 - g_3$  für Argumente oberhalb der  $x$ -Achse und  $c_1^- := g_1 - g_2$ ,  $c_2^- := g_2 - g_3$  für Argumente unterhalb der  $x$ -Achse. Wir definieren außerdem  $V_+ := \mathbb{R} \times \mathbb{R}^+$  und  $V_- := \mathbb{R} \times \mathbb{R}^-$ . Aus den aus der letzten Aufgabe bekannten Relationen für  $\Phi$  ergibt sich dann das folgende Gleichungssystem für den gemeinsamen Definitionsbereich  $V^+ \cup V^-$

$$\begin{aligned} 0 &\stackrel{!}{=} f_1 - f_2 = c_1^+ 1_{V^+} + c_1^- 1_{V^-} - \alpha_1 + \beta\pi(1_{V^+} - 1_{V^-}) + \gamma\pi(1_{V^+} - 1_{V^-}) \\ 0 &\stackrel{!}{=} f_2 - f_3 = c_2^+ 1_{V^+} + c_2^- 1_{V^-} + \alpha_3 - \gamma\pi(1_{V^+} - 1_{V^-}), \end{aligned}$$

die Relation  $f_1 - f_3$  gibt keine weitere Bedingung, da  $U_1 \cap U_2 = U_2 \cap U_3 = U_1 \cap U_3$  gilt. Dieses Gleichungssystem wird gelöst von

$$\begin{aligned}\gamma &= \frac{c_2^+ - c_2^-}{2\pi}, & \alpha_3 &= -\frac{c_2^+ + c_2^-}{2} \\ \alpha_1 &= \frac{c_1^+ + c_1^-}{2}, & \beta &= \frac{c_1^- - c_1^+ + c_2^- - c_2^+}{2}.\end{aligned}$$

□