

1. (a) Wir berechnen das Trägheitsmoment  $J = \int_K (y^2 + z^2) dV$ . Die Symmetrien von  $K$  weisen darauf hin, dass wir die folgende Variablentransformation  $(x, r, \phi) \mapsto (x, y, z)$  anwenden sollten:

$$\begin{cases} x = x \\ y = r \cos \phi \\ z = r \sin \phi, \end{cases}$$

wobei  $x \in \mathbb{R}$ ,  $r > 0$ , und  $\phi \in [0, 2\pi)$  sind. Somit ist das Differentialelement

$$dV = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \phi & -r \sin \phi \\ 0 & \sin \phi & r \cos \phi \end{vmatrix} dx dr d\phi = r dx dr d\phi.$$

Man sieht, dass die von der Variablentransformation eingeführten Koordinaten nichts anderes sind als die Zylinderkoordinaten mit Hauptachse  $x$  statt wie üblich  $z$ . Für das Trägheitsmoment ergibt sich also

$$\begin{aligned} J &= \int_K (y^2 + z^2) dV = \int_0^1 \int_0^{2\pi} \int_0^{f(x)} (r^2 \cos^2 \phi + r^2 \sin^2 \phi) r dr d\phi dx \\ &= 2\pi \int_0^1 \int_0^{f(x)} r^3 dr dx = \frac{\pi}{2} \int_0^1 f(x)^4 dx = \frac{\pi}{2} \int_0^1 (ax^2 + bx + 1)(1-x) dx \\ &= \frac{\pi}{2} \int_0^1 [-ax^3 + (a-b)x^2 + (b-1)x + 1] dx \\ &= \frac{\pi}{2} \left( -\frac{a}{4} + \frac{a-b}{3} + \frac{b-1}{2} + 1 \right) = \frac{\pi}{24}(a + 2b + 6). \end{aligned}$$

Alternativ lässt sich  $J$  einfach aus der folgenden Formel der Analysis I bestimmen:  $J = \int_0^1 \frac{\pi}{2} f(x)^4 dx$ .

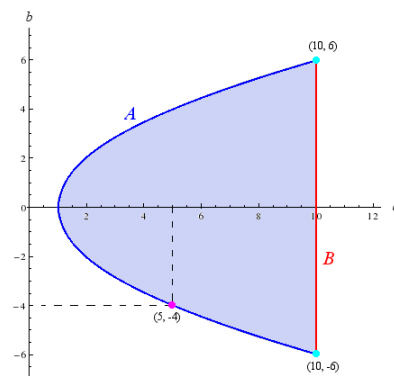
- (b) Wir lösen (b) für die Funktion  $\tilde{J}(a, b) = a + 2b + 6$ ; da  $\tilde{J} = \frac{24}{\pi} J$  ein positives Vielfaches von  $J$  ist, liegt das Minimum von  $J$  genau im selben Punkt  $(a, b) \in P$  wie das von  $J$ .

Man soll zuerst feststellen, dass die Funktion  $\tilde{J}$  keine Extrema im Inneren des Gebietes  $P$  hat (siehe Bild des Gebietes), denn

$$\text{grad } \tilde{J}(a, b) = (1, 2) \neq (0, 0).$$

Die Extrema von  $\tilde{J}$  treten also auf dem Rand

$$\begin{aligned} \partial P &= \left\{ (a, b) \in \mathbb{R}^2 : |b| \leq 6 \text{ und } \left( a = \frac{b^2}{4} + 1 \text{ oder } a = 10 \right) \right\} \\ &= \underbrace{\left\{ \left( \frac{b^2}{4} + 1, b \right) : |b| \leq 6 \right\}}_{=:A} \cup \underbrace{\{(10, b) : |b| \leq 6\}}_{=:B} \end{aligned}$$



von  $P$  auf.

Für  $(a, b) = \left(\frac{b^2}{4} + 1, b\right) \in A$  ist  $\tilde{J}(a, b) = \frac{b^2}{4} + 2b + 7$  eine Funktion einer Variablen, die wir  $\tilde{J}_A(b)$  nennen. Wir bestimmen die Extrema von  $\tilde{J}_A(b)$  für  $|b| \leq 6$ ; dafür bestimmen ihre kritischen Werte

$$\tilde{J}_A'(b) = \frac{b}{2} + 2 = 0 \iff b = -4.$$

Für diesen kritischen Wert ist  $a = 5$  und somit ist  $\tilde{J}(5, -4) = \tilde{J}_A(-4) = 3$ . Ausser  $b = -4$  sind  $b = -6$  und  $b = 6$  auch kritische Werte von  $\tilde{J}_A$ : Für  $b = -6$  sind  $a = 10$  und  $\tilde{J}(10, -6) = \tilde{J}_A(-6) = 4$ ; für  $b = 6$  sind  $a = 10$  und  $\tilde{J}(10, 6) = \tilde{J}_A(6) = 28$ . Alternativ bemerkt man, dass  $\tilde{J}_A$  eine quadratische Funktion mit positivem Leitkoeffizient ist und daher am kritischen Punkt ein globales Minimum hat.

Für  $(a, b) = (10, b) \in B$  ist  $\tilde{J}(a, b) = 2b + 16$ ; wir nennen diese Funktion  $\tilde{J}_B(b)$ . Die Ableitung  $\tilde{J}_B'(b) = 2$  ist nirgendwo null; daher sind die einzigen kritischen Punkte die Extrema des Intervalls  $[-6, 6]$ , die wir schon bei  $\tilde{J}_A$  betrachtet haben. Schliesslich vergleichen wir in der nächsten Tabelle die Werte der Funktion  $f$  an den drei kritischen Stellen:

$(a, b)$	$(5, -4)$	$(10, -6)$	$(10, 6)$
$\tilde{J}(a, b)$	3	4	28
$J(a, b)$	$\frac{\pi}{8}$	$\frac{\pi}{6}$	$\frac{7\pi}{6}$

Das globale Minimum von  $J$  in  $P$  beträgt also  $\frac{\pi}{8}$  und wird im Punkt  $(a, b) = (5, -4)$  angenommen.

## 2. Der Rotationskegel $K$ mit Grundfläche $G$ ist

$$K = \left\{ (x, y, z) : 0 \leq z \leq 2, x^2 + y^2 \leq \left(1 - \frac{z}{2}\right)^2 \right\}.$$

Um den Fluss  $\Phi$  von innen nach aussen durch die Oberfläche  $S$  von  $K$  zu bestimmen, wendet man den Satz von Gauss an:

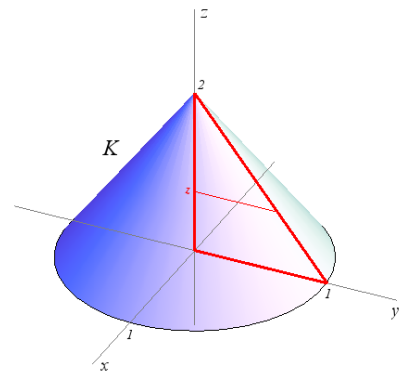
$$\Phi = \int_S \vec{v} \cdot \vec{n} \, dF = \int_K \operatorname{div} \vec{v} \, dV,$$

wobei  $\vec{n}$  ein nach aussen zeigender Einheitsvektor normal zu  $S$  ist.

Die Divergenz von  $\vec{v}$  ist

$$\operatorname{div} \vec{v}(x, y, z) = 3x^2 + 3y^2 + 2z.$$

Die Symmetrien von  $K$  weisen hin, dass die Berechnung von  $\Phi$  sich vereinfacht,



wenn man Zylinderkoordinaten anwendet:

$$\begin{aligned}
 \Phi &= \int_K (3x^2 + 3y^2 + 2z) \, dV = \int_0^2 \int_0^{2\pi} \int_0^{1-\frac{z}{2}} (3\rho^2 \cos^2 \phi + 3\rho^2 \sin^2 \phi + 2z) \rho \, d\rho \, d\phi \, dz \\
 &= \int_0^2 \int_0^{2\pi} \int_0^{1-\frac{z}{2}} (3\rho^3 + 2\rho z) \, d\rho \, d\phi \, dz = 2\pi \int_0^2 \left[ \frac{3}{4} \rho^4 + \rho^2 z \right]_{\rho=0}^{\rho=1-\frac{z}{2}} dz \\
 &= 2\pi \int_0^2 \left[ \frac{3}{4} \left(1 - \frac{z}{2}\right)^4 + \left(1 - \frac{z}{2}\right)^2 z \right] dz \stackrel{u=1-z/2}{=} 4\pi \int_0^1 \left( \frac{3}{4} u^4 - 2u^3 + 2u^2 \right) du \\
 &= \pi \left( \frac{3}{5} - 2 + \frac{8}{3} \right) = \frac{19}{15} \pi
 \end{aligned}$$

Alternativ berechnet man den Fluss  $\Phi$  direkt durch ein Integral über die Oberfläche  $S$  von  $K$ . Diese zerlegt sich in die Grundfläche  $S_1 = G$  und den Kegelmantel  $S_2$  und wir berechnen

$$\Phi = \int_S \vec{v} \cdot \vec{n} \, dF = \int_{S_1} \vec{v} \cdot \vec{n} \, dF + \int_{S_2} \vec{v} \cdot \vec{n} \, dF.$$

Auf der Grundfläche  $G$  ist der nach aussen zeigende Normalenvektor konstant  $\vec{n} = (0, 0, -1)$ , daher ergibt sich

$$\int_{S_1} \vec{v} \cdot \vec{n} \, dF = \int_{S_1} -z \, dF = 0.$$

Die Fläche  $S_2$  wird stetig differenzierbar parametrisiert durch

$$s(z, \phi) = \left( \left(1 - \frac{z}{2}\right) \cos(\phi), \left(1 - \frac{z}{2}\right) \sin(\phi), z \right)$$

Man erhält für die partiellen Ableitungen

$$s_z(z, \phi) = \begin{pmatrix} -1/2 \cos(\phi) \\ -1/2 \sin(\phi) \\ 1 \end{pmatrix}, \quad s_\phi(z, \phi) = \begin{pmatrix} -(1 - \frac{z}{2}) \sin(\phi) \\ (1 - \frac{z}{2}) \cos(\phi) \\ 0 \end{pmatrix}$$

und berechnet das Oberflächenelement

$$\vec{n} \, dF = s_\phi \times s_z = \begin{pmatrix} (1 - \frac{z}{2}) \cos(\phi) \\ (1 - \frac{z}{2}) \sin(\phi) \\ (\frac{1}{2} - \frac{z}{4}) \end{pmatrix} d\phi \, dz.$$

Damit ergibt sich

$$\begin{aligned}
 \Phi &= \int_0^{2\pi} \int_0^2 \begin{pmatrix} [(1 - \frac{z}{2}) \cos(\phi)]^3 \\ [(1 - \frac{z}{2}) \sin(\phi)]^3 \\ z^2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} (1 - \frac{z}{2}) \cos(\phi) \\ (1 - \frac{z}{2}) \sin(\phi) \\ (\frac{1}{2} - \frac{z}{4}) \end{pmatrix} d\phi \, dz \\
 &= \int_0^{2\pi} \int_0^2 \left(1 - \frac{z}{2}\right)^4 [\cos^4(\phi) + \sin^4(\phi)] + \left(\frac{1}{2} - \frac{z}{4}\right) z^2 d\phi \, dz
 \end{aligned}$$

Ausführen dieses Integrals ergibt den Wert  $\Phi = \frac{19}{15} \pi$ , wobei man beispielsweise die Rekursion

$$\int \cos^n(x) dx = \frac{n-1}{n} \int \cos^{n-2}(x) dx + \frac{1}{n} \sin(x) \cos^{n-1}(x)$$

für  $n \geq 2$  verwenden kann.

3. (a) Die Bogenlänge  $\ell_n$  der Kurve  $\vec{r}_n$  ist

$$\begin{aligned}\ell_n &= \int_0^1 \|\vec{r}'_n(t)\| dt = \int_0^1 \|(2\pi n \cos(2\pi nt), 2\pi n \sin(2\pi nt), 1)\| dt \\ &= \int_0^1 \sqrt{4\pi^2 n^2 + 1} dt = \sqrt{4\pi^2 n^2 + 1}\end{aligned}$$

(b) Das Arbeitsintegral  $W_n = \int \vec{v} \bullet d\vec{r}_n$  lässt sich hier ohne Weiteres lösen:

$$\begin{aligned}W_n &= \int_0^1 \vec{v}(\vec{r}_n(t)) \bullet \vec{r}'_n(t) dt \\ &= \int_0^1 (\sin 2\pi nt, 1 - \cos 2\pi nt, te^t) \bullet (2\pi n \cos(2\pi nt), 2\pi n \sin(2\pi nt), 1) dt \\ &= \int_0^1 (2\pi n \sin(2\pi nt) + te^t) dt = 1.\end{aligned}$$

Alternativ kann man feststellen, dass

$$f(x, y, z) := \frac{x^2}{2} + \frac{y^2}{2} + (z - 1)e^z$$

ein Potential von  $\vec{v}$  ist; somit ist

$$W_n = \int \vec{v} \bullet d\vec{r}_n = f(0, 0, 1) - f(0, 0, 0) = 0 - (-1) = 1.$$

4. (a)  $\mathbf{rot} \vec{v}(x, y, z) = (-2y, 2x, 2)$ .

(b) Sei  $K = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 + z^2 = 1; x, y, z \geq 0\}$  das im ersten Oktanten liegende Stück der dreidimensionalen Einheitskugel. Der Flächenstück  $K$  ist von  $\gamma$  berandet; ausserdem ist

$$\sigma(\varphi, \theta) = (\cos \varphi \cos \theta, \sin \varphi \cos \theta, \sin \theta)$$

mit  $\varphi, \theta \in [0, \pi/2]$  eine stetig differenzierbare Parametrisierung von  $K$ .

Um die Arbeit von  $\vec{v}$  langs  $\gamma$  zu bestimmen, können wir also den Satz von Stokes anwenden:

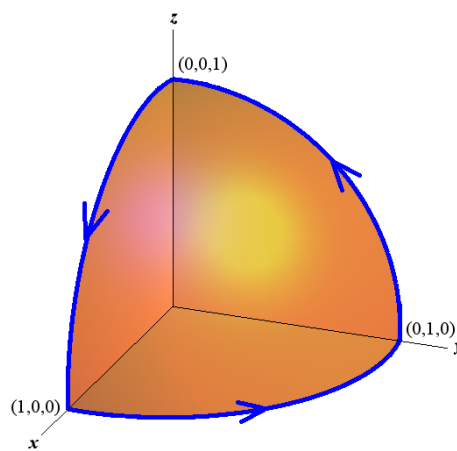
$$W = \int_{\gamma} \vec{v} \bullet d\vec{r} = \int_K \mathbf{rot} \vec{v} \bullet \vec{n} dF,$$

wobei  $\vec{n}$  den Einheitsvektor

$$\vec{n}(x, y, z) = \frac{(x, y, z)}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = (x, y, z), \quad (x, y, z) \in K$$

bezeichnet — der Vektor  $\vec{n}$  ist überall normal zu  $K$  und seine Richtung entspricht der Orientierung von  $\gamma$ . Dann gilt

$$W = \int_K \mathbf{rot} \vec{v} \bullet \vec{n} dF = \int_K (-2y, 2x, 2) \bullet (x, y, z) dF = \int_K 2z dF.$$



Für das Flächenelement  $dF$  ergibt sich

$$\begin{aligned} dF &= \|\sigma_\varphi(\varphi, \theta) \times \sigma_\theta(\varphi, \theta)\| \, d\varphi \, d\theta \\ &= \|(-\sin \varphi \cos \theta, \cos \varphi \cos \theta, 0) \times (-\cos \varphi \sin \theta, -\sin \varphi \sin \theta, \cos \theta)\| \, d\varphi \, d\theta \\ &= \|(\cos \varphi \cos^2 \theta, \sin \varphi \cos^2 \theta, \sin \theta \cos \theta)\| \, d\varphi \, d\theta \\ &= \cos \theta \, d\varphi \, d\theta. \end{aligned}$$

Hier kann man auch bemerken, dass es sich bei der Parametrisierung  $\sigma$  um die üblichen sphärischen Koordinaten handelt, deren Flächenelement bekannt ist.

Also ist die Arbeit

$$W = \int_K 2z \, dF = \int_0^{\pi/2} \int_0^{\pi/2} 2(\sin \theta) \cos \theta \, d\varphi \, d\theta = \frac{\pi}{2} \int_0^{\pi/2} \sin 2\theta \, d\theta = \frac{\pi}{2}.$$

Alternativ erhält man  $W$  direkt über das Wegintegral entlang  $\gamma$ . Hierzu parametrisiert man die drei Teilstücke einzeln, beispielsweise den Weg von  $(1, 0, 0)$  nach  $(0, 1, 0)$  durch  $\gamma_1(t) = (\cos(t), \sin(t), 0)$  für  $0 \leq t \leq \pi/2$  und analog die beiden anderen Pfade  $\gamma_2, \gamma_3$ . Damit ergibt sich

$$\begin{aligned} W &= \int_\gamma \vec{v} \cdot d\vec{r} = \sum_{i=1}^3 \int_0^{\pi/2} \vec{v}(\gamma(t)) \cdot \gamma'(t) \, dt \\ &= \int_0^{\pi/2} \begin{pmatrix} -\sin(t) \\ \cos(t) \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin(t) \\ \cos(t) \\ 0 \end{pmatrix} \, dt + \int_0^{\pi/2} \begin{pmatrix} -\cos(t) \\ 2\cos(t)\sin(t) \\ 2\sin^2(t)+1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ -\sin(t) \\ \cos(t) \end{pmatrix} \, dt \\ &\quad + \int_0^{\pi/2} \begin{pmatrix} 2\cos(t)\sin(t) \\ \sin(t) \\ 2\cos^2(t)+1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \cos(t) \\ 0 \\ -\sin(t) \end{pmatrix} \, dt \\ &= \int_0^{\pi/2} 1 \, dt + \int_0^{\pi/2} \cos(t) \, dt + \int_0^{\pi/2} -\sin(t) \, dt = \frac{\pi}{2} + 1 - 1 = \frac{\pi}{2} \end{aligned}$$

5. Da  $\mathbb{R}^3$  einfach zusammenhängend ist, ist  $\vec{v}$  genau dann ein Potentialfeld, wenn

$$\operatorname{rot} \vec{v}(x, y, z) = (8 - \alpha, -5 - \gamma, 3 - \beta) = (0, 0, 0)$$

ist, für alle  $(x, y, z) \in \mathbb{R}^3$ , also wenn  $\alpha = 8$ ,  $\beta = 3$  und  $\gamma = -5$  sind. In diesem Fall sollte ein Potential  $f: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$  die Gleichungen

$$\begin{cases} f_x(x, y, z) = -3x + 3y - 5z \\ f_y(x, y, z) = 3x + y + 8z \\ f_z(x, y, z) = -5x + 8y + 2z \end{cases}$$

Aus der ersten Gleichung folgt

$$f(x, y, z) = -\frac{3}{2}x^2 + 3xy - 5xz + g(y, z),$$

wobei  $g(y, z)$  eine zu bestimmende Funktion  $\mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$  ist. Mit der zweiten Gleichung haben wir

$$f_y(x, y, z) = 3x + y + 8z = 3x + g_y(y, z),$$

also  $g_y(y, z) = y + 8z$ , d.h.  $g(y, z) = \frac{1}{2}y^2 + 8yz + h(z)$ . Daraus folgt

$$f(x, y, z) = -\frac{3}{2}x^2 + 3xy - 5xz + \frac{1}{2}y^2 + 8yz + h(z),$$

wobei die Funktion  $h : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  noch zu bestimmen ist. Mit der dritten Gleichung

$$f_z(x, y, z) = -5x + 8y + 2z = -5x + 8y + h'(z)$$

ergibt sich  $h'(z) = 2z$ , also  $h(z) = z^2 + C$ . Somit ist

$$f(x, y, z) = -\frac{3}{2}x^2 + 3xy - 5xz + \frac{1}{2}y^2 + 8yz + z^2$$

ein Potential des Vektorfeldes  $\vec{v}$ .

6. (a) Wir wollen die Gleichung  $f(x) = x^4 + x^2 + 1 = 0$  für  $x \in \mathbb{C}$  lösen. Nach der quadratischen Formel ist

$$x^2 = -\frac{1}{2} \pm \frac{\sqrt{3}}{2}i = e^{\pm \frac{2\pi}{3}i}.$$

Wir haben also die vier Nullstellen:

$$\begin{aligned} x_1 = e^{\frac{\pi}{3}i} &= \frac{1}{2} + \frac{\sqrt{3}}{2}i, & x_2 = e^{-\frac{2\pi}{3}i} &= -\frac{1}{2} - \frac{\sqrt{3}}{2}i, \\ x_3 = e^{-\frac{\pi}{3}i} &= \frac{1}{2} - \frac{\sqrt{3}}{2}i, & x_4 = e^{\frac{2\pi}{3}i} &= -\frac{1}{2} + \frac{\sqrt{3}}{2}i. \end{aligned}$$

- (b) Man soll bemerken, dass  $\bar{x}_1 = x_3$  und  $\bar{x}_2 = x_4$  sind. Dann sind

$$p(x) := (x - x_1)(x - x_3) = x^2 - x + 1, \quad q(x) := (x - x_2)(x - x_4) = x^2 + x + 1$$

reelle Polynome und  $f(x) = p(x)q(x)$ .

Die Partialbruchzerlegung

$$\frac{4x^3 + 2x}{x^4 + x^2 + 1} = \frac{f'(x)}{f(x)} = \frac{Ax + B}{p(x)} + \frac{Cx + D}{q(x)}$$

lässt sich direkt bestimmen, indem man das dazugehörige Gleichungssystem nach  $A$ ,  $B$ ,  $C$  und  $D$  löst. Allerdings vereinfacht sich die Berechnung, wenn man merkt, dass  $f'(x)/f(x)$  die Ableitung von  $\log |f(x)|$  ist:

$$\begin{aligned} \frac{f'(x)}{f(x)} &= (\log |f(x)|)' = (\log |p(x)q(x)|)' \\ &= (\log |p(x)| + \log |q(x)|)' = \frac{p'(x)}{p(x)} + \frac{q'(x)}{q(x)} \\ &= \frac{2x - 1}{x^2 - x + 1} + \frac{2x + 1}{x^2 + x + 1}. \end{aligned}$$

7. Wir leiten die Gleichung der Kurvenschar nach  $x$  ab, um die Differentialgleichung der Schar zu bestimmen; man erhält

$$y' = -\frac{1}{\cosh^2 x}.$$

Die Differentialgleichung der Orthogonaltrajektorien ist also

$$y' = -\frac{1}{-\frac{1}{\cosh^2 x}} = \cosh^2 x.$$

Dann ist

$$y = \int \cosh^2 x \, dx = \int \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cosh 2x \right) dx = \frac{1}{2}x + \frac{1}{4} \sinh 2x + C$$

die gesuchte Kurvenschar der Orthogonaltrajektorien.

8. Aus der ersten Gleichung im System folgt, dass  $y = \frac{1}{2}(4x - \dot{x})$  ist. Mit der zweiten Gleichung erhält man die homogene Differentialgleichung zweiter Ordnung

$$\ddot{x} - 16\dot{x} + 64x = 0.$$

Das charakteristische Polynom dieser Gleichung ist  $P(\lambda) = \lambda^2 - 16\lambda + 64 = (\lambda - 8)^2$ . Somit hat sie eine allgemeine Lösung der Gestalt

$$x(t) = C_1 e^{8t} + C_2 t e^{8t}$$

für Konstanten  $C_1, C_2$ . Wenn man dies in den Ausdruck für  $y$  einsetzt, ergibt sich

$$\begin{aligned} y(t) &= \frac{1}{2} \{4(C_1 e^{8t} + C_2 t e^{8t}) - (8C_1 e^{8t} + C_2 e^{8t} + 8C_2 t e^{8t})\} \\ &= \left(-\frac{C_2}{2} - 2C_1\right) e^{8t} - 2C_2 t e^{8t}. \end{aligned}$$

Aus den Anfangsbedingungen folgt:

$$x(0) = C_1 = 1, \quad y(0) = -\frac{C_2}{2} - 2C_1 = 0.$$

Daher ist  $C_2 = -4C_1 = -4$ , und die gesuchten Lösungen sind

$$x(t) = (1 - 4t)e^{8t}, \quad y(t) = 8te^{8t}.$$

9. (a) Nach der geometrischen Reihe ist

$$\begin{aligned} f(x) &= \sum_{k=0}^{\infty} x^k - \sum_{k=0}^{\infty} (-2x)^k \\ &= \sum_{k=0}^{\infty} \{1 - (-2)^k\} x^k \\ &= 3x - 3x^2 + 9x^3 - 15x^4 + \dots, \end{aligned}$$

wenn  $|x| < \frac{1}{2}$ . Tatsächlich ist  $\rho = \frac{1}{2}$  der Konvergenzradius dieser Reihe, denn für  $\frac{1}{2} \leq |x| < 1$  ist sie nicht konvergent (sonst müsste

$$\sum_{k=0}^{\infty} (-2x)^k = \sum_{k=0}^{\infty} x^k - f(x)$$

für solche Werte von  $x$  konvergieren, ein Widerspruch).

- (b) Für alle  $x \in \mathbb{R}$  gilt

$$e^{-2x} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} (-2x)^k = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-2)^k}{k!} x^k = 1 - 2x + 2x^2 - \frac{4}{3}x^3 + \dots$$

Dann gilt für  $|x| < \frac{1}{2}$ :

$$\begin{aligned} g(x) &= f(x)e^{-2x} \\ &= (3x - 3x^2 + 9x^3 - 15x^4 + \dots) \left(1 - 2x + 2x^2 - \frac{4}{3}x^3 + \dots\right) \\ &= 3x + (-6 - 3)x^2 + (6 + 6 + 9)x^3 + (-4 - 6 - 18 - 15)x^4 + \dots \\ &= 3x - 9x^2 + 21x^3 - 43x^4 + \dots \end{aligned}$$

Die Konvergenzradien von  $f$  und  $g$  sind genau gleich: oben sieht man, da die Exponentialreihe überall konvergiert, dass  $g$  für Werte innerhalb des Konvergenzbereiches von  $f$  konvergiert; andererseits gilt  $f(x) = g(x)e^{2x}$ , also konvergiert  $f$ , wenn  $g$  konvergiert.

10. (a) F, (b) W, (c) W, (d) F, (e) F, (f) F, (g) F, (h) W, (i) W, (j) W