

1. Vi kan beskriva området med olikheterna  $D : 0 \leq y \leq x, 1 \leq x \leq 2$ , vilket ger

$$\begin{aligned} \iint_D \frac{1}{1+y} dx dy &= \int_1^2 \left( \int_0^x \frac{1}{1+y} dy \right) dx = \int_1^2 [\ln(1+y)]_0^x dx = \int_1^2 (\ln(1+x) - \ln 1) dx = \\ &= [x \ln(1+x)]_1^2 - \int_1^2 \frac{x}{1+x} dx = 2 \ln 3 - \ln 2 - \int_1^2 \left( 1 - \frac{1}{1+x} \right) dx = \\ &= 2 \ln 3 - \ln 2 - [x - \ln(1+x)]_1^2 = 2 \ln 3 - \ln 2 - (2 - \ln 3 - (1 - \ln 2)) = \\ &= \underline{3 \ln 3 - 2 \ln 2 - 1}. \end{aligned}$$

2. a) Vi beräknar

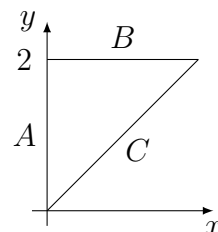
$$f'_x = 1 \cdot e^x + (1+x-y^2)e^x = (2+x-y^2)e^x \quad \text{och} \quad f'_y = -2ye^x,$$

vilket speciellt ger  $f'_x(0,2) = -2$  och  $f'_y(0,2) = -4$ . Tangentplanet får därför ekvation

$$z = -3 - 2(x-0) - 4(y-2) \quad \Leftrightarrow \quad \underline{2x + 4y + z - 5 = 0}.$$

b) Derivatorna ovan ger den stationära punkten  $(-2, 0)$ , som dock ligger utanför vårt område. Vi undersöker randen:

- $A : x = 0, 0 < y < 2$ . Vi får  $f(0, y) = 1 - y^2 = g_1(y)$ , och  $g'_1(y) = -2y = 0 \Leftrightarrow y = 0$ , vilket svarar mot hörnet  $(0, 0)$ .
- $B : y = 2, 0 < x < 2$ . Vi får  $f(x, 2) = (x-3)e^x = g_2(x)$ , och  $g'_2(x) = 1 \cdot e^x + (x-3)e^x = (x-2)e^x = 0 \Leftrightarrow x = 2$ , vilket svarar mot hörnet  $(2, 2)$ .
- $C : y = x, 0 < x < 2$ . Vi får  $f(x, x) = (1+x-x^2)e^x = g_3(x)$ , och  $g'_3(x) = (1-2x)e^x + (1+x-x^2)e^x = (2-x-x^2)e^x = 0 \Leftrightarrow x^2 + x - 2 = 0$ , vilken har lösningarna  $x = 1$  och  $x = -2$ . Den andra lösningen svarar mot en punkt utanför vårt område, men vi beräknar  $g_3(1) = \underline{e}$ .



Vi beräknar nu värdena i hörnen:

$$f(0,0) = \underline{1}, \quad f(0,2) = \underline{-3}, \quad f(2,2) = \underline{-e^2}.$$

Efter en jämförelse får vi alltså slutligen största värde  $e$  och minsta värde  $-e^2$ .

- c) På linjen  $x = 0$  gäller det att  $f(0, y) = 1 - y^2 \rightarrow -\infty$  då  $y \rightarrow \infty$ . På linjen  $y = 0$  gäller det att  $f(x, 0) = (1+x)e^x \rightarrow \infty$  då  $x \rightarrow \infty$ . Således saknas både största och minsta värde.

3. a) Se boken sidan 94.

b) Vi byter variabler med det föreslagna variabelbytet. Med hjälp av kedjeregeln får vi

$$\begin{aligned}\frac{\partial f}{\partial x} &= \frac{\partial f}{\partial u} \cdot \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial v} \cdot \frac{\partial v}{\partial x} = y^2 \frac{\partial f}{\partial v}. \\ \frac{\partial f}{\partial y} &= \frac{\partial f}{\partial u} \cdot \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial f}{\partial v} \cdot \frac{\partial v}{\partial y} = -\frac{1}{y^2} \frac{\partial f}{\partial u} + 2xy \frac{\partial f}{\partial v}.\end{aligned}$$

Vi sätter in dessa derivator i differentialekvationen, och får efter förenkling

$$\frac{1}{y} \frac{\partial f}{\partial u} = 1 \quad \Leftrightarrow \quad \frac{\partial f}{\partial u} = y \quad \Leftrightarrow \quad \frac{\partial f}{\partial u} = \frac{1}{u} \quad (1)$$

Vi löser nu denna ekvation:

$$\frac{\partial f}{\partial u} = \frac{1}{u} \quad \Leftrightarrow \quad f = \ln u + g(v)$$

där  $g$  är en funktion av en variabel. Återgång till variablerna  $x, y$  ger slutligen

$$f(x, y) = \ln \frac{1}{y} + g(xy^2).$$

Randvillkoret vi får givet ger

$$f(x, 1/x) = \ln x + g\left(\frac{1}{x}\right) = 0 \quad \Leftrightarrow \quad g\left(\frac{1}{x}\right) = -\ln x, \quad \text{vilket ger} \quad g(t) = -\ln \frac{1}{t}$$

Vi får därför slutligen lösningen

$$f(x, y) = \ln \frac{1}{y} - g(xy^2) = \ln \frac{1}{y} - \ln \frac{1}{xy^2} = \ln xy^2 - \ln y = \ln \frac{xy^2}{y} = \underline{\underline{\ln xy}}.$$

4. a) Vi kan parametrisera  $\gamma$  enligt  $(x(t), y(t)) = (2 \cos t + 1, \sin t)$ ,  $t : 0 \rightarrow \pi$ , så

$$\begin{aligned}I &= \int_{\gamma} -y dx + 1 dy = \int_0^{\pi} (-\sin t(-2 \sin t) + 1 \cos t) dt = \int_0^{\pi} (2 \sin^2 t + \cos t) dt = \\ &= \int_0^{\pi} (1 - \cos 2t + \cos t) dt = \left[ t - \frac{\sin 2t}{2} + \sin t \right]_0^{\pi} = \underline{\underline{\pi}}.\end{aligned}$$

b) Med  $(P, Q) = (e^{y^2} + 1, 2xye^{y^2} - 1)$  gäller det att  $\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}$ , så vi letar efter en potentialfunktion, dvs. en funktion  $U$  som uppfyller att  $(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}) = (P, Q)$ :

$$U = \int P dx = xe^{y^2} + x + \varphi(y),$$

vilket ger  $\frac{\partial U}{\partial y} = 2xye^{y^2} + 0 + \varphi'(y)$ . Jämför vi detta med  $Q$  ser vi att  $\varphi'(y) = -1$ , så vi kan välja  $\varphi(y) = -y$ . Vi får då potentialfunktionen  $U(x, y) = xe^{y^2} + x - y$ , och kurvintegralen blir

$$I = U(-1, 0) - U(3, 0) = -e^0 - 1 - (3e^0 + 3) = \underline{\underline{-8}}.$$

5. a) Nivåkurvan  $u(x, y) = f(x^2 + 2y^2) = 1$  blir, då  $f(4) = 1$ , ellipsen  $x^2 + 2y^2 = 4$  med halvaxlarna 2 respektive  $\sqrt{2}$ .
- b) I punkten  $(\sqrt{2}, 1)$  blir  $x^2 + 2y^2 = 4$ , och vi får följande med hjälp av kedjeregeln:

$$u'_x = f'(x^2 + 2y^2) \cdot 2x \Rightarrow u'_x(\sqrt{2}, 1) = f'(4) \cdot 2\sqrt{2} = 2 \cdot 2\sqrt{2} = \underline{4\sqrt{2}},$$

$$u'_y = f'(x^2 + 2y^2) \cdot 4y \Rightarrow u'_y(\sqrt{2}, 1) = f'(4) \cdot 4 = 2 \cdot 4 = \underline{8},$$

$$u''_{xx} = f''(x^2 + 2y^2) \cdot 2x \cdot 2x + f'(x^2 + 2y^2) \cdot 2 \Rightarrow$$

$$u''_{xx}(\sqrt{2}, 1) = f''(4) \cdot 2\sqrt{2} \cdot 2\sqrt{2} + f'(4) \cdot 2 = 3 \cdot 8 + 2 \cdot 2 = \underline{28},$$

$$u''_{yy} = f''(x^2 + 2y^2) \cdot 4y \cdot 4y + f'(x^2 + 2y^2) \cdot 4 \Rightarrow$$

$$u''_{yy}(\sqrt{2}, 1) = f''(4) \cdot 4 \cdot 4 + f'(4) \cdot 4 = 3 \cdot 16 + 2 \cdot 4 = \underline{56},$$

$$u''_{xy} = u''_{yx} = f''(x^2 + 2y^2) \cdot 2x \cdot 4y \Rightarrow$$

$$u''_{xy}(\sqrt{2}, 1) = u''_{yx}(\sqrt{2}, 1) = f''(4) \cdot 2\sqrt{2} \cdot 4 = 3 \cdot 8\sqrt{2} = \underline{24\sqrt{2}}.$$

Taylorpolynomet av ordning 2 till  $u$  i punkten  $(\sqrt{2}, 1)$  blir därför, då  $u(\sqrt{2}, 1) = f(4) = 1$ ,

$$\begin{aligned} p_2(x, y) &= u(\sqrt{2}, 1) + u'_x(\sqrt{2}, 1)(x - \sqrt{2}) + u'_y(\sqrt{2}, 1)(y - 1) + \\ &+ \frac{1}{2} \left( u''_{xx}(\sqrt{2}, 1)(x - \sqrt{2})^2 + 2u''_{xy}(\sqrt{2}, 1)(x - \sqrt{2})(y - 1) + u''_{yy}(\sqrt{2}, 1)(y - 1)^2 \right) = \\ &= \underline{1 + 4\sqrt{2}(x - \sqrt{2}) + 8(y - 1) + 14(x - \sqrt{2})^2 + 24\sqrt{2}(x - \sqrt{2})(y - 1) + 28(y - 1)^2}. \end{aligned}$$

6. a) Vi beräknar funktionaldeterminanten

$$\frac{d(u, v, w)}{d(x, y, z)} = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 3z^2 \end{vmatrix} = 3z^2,$$

och variabelbyte enligt den givna avbildningen ger att volymen vi söker blir

$$V = \iiint_L 1 \, dudvdw = \iiint_K \frac{d(u, v, w)}{d(x, y, z)} \, dxdydz = \iiint_K 3z^2 \, dxdydz.$$

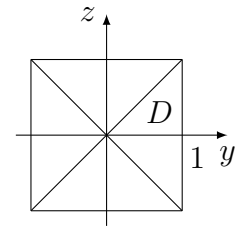
Med rymdpolariska koordinater övergår  $K$  i  $J : 0 \leq r \leq 2, 0 \leq \theta \leq \pi, 0 \leq \varphi \leq 2\pi$ , och vi får

$$\begin{aligned} V &= \iiint_K 3z^2 \, dxdydz = \iiint_J 3(r \cos \theta)^2 r^2 \sin \theta \, dr d\theta d\varphi = \\ &= 3 \int_0^2 r^4 dr \int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta \, d\theta \int_0^{2\pi} 1 \, d\varphi = \\ &= 3 \cdot 2\pi \left[ \frac{r^5}{5} \right]_0^2 \left[ -\frac{\cos^3 \theta}{3} \right]_0^\pi = 6\pi \cdot \frac{32}{5} \cdot \frac{2}{3} = \underline{\frac{128\pi}{5}}. \end{aligned}$$

- b) Vi börjar med att beräkna volymen av det första hålet, längs  $z$ -axeln. Vi har då en undre yta  $z = -\sqrt{4 - (x^2 + y^2)}$  samt en övre  $z = \sqrt{4 - (x^2 + y^2)}$ , och aktuellt område i  $xy$ -planet är enhetscirkelskivan, som med polära koordinater övergår i  $E : 0 \leq r \leq 1, 0 \leq \varphi \leq 2\pi$ . Volymen blir därför

$$\begin{aligned} V_1 &= \iint_D \sqrt{4 - (x^2 + y^2)} - (-\sqrt{4 - (x^2 + y^2)}) \, dx dy = \\ &= 2 \iint_D \sqrt{4 - (x^2 + y^2)} \, dx dy = 2 \iint_E \sqrt{4 - r^2} r \, dr d\varphi = 2 \int_0^1 \sqrt{4 - r^2} r \, dr \int_0^{2\pi} 1 \, d\varphi \\ &= 2 \cdot 2\pi \left[ -\frac{1}{3}(4 - r^2)^{3/2} \right]_0^1 = \frac{4\pi}{3} (4^{3/2} - 3^{3/2}) = \frac{4\pi}{3} (8 - 3\sqrt{3}). \end{aligned}$$

Vi kan nu inte bara lägga till en lika stor volym för det andra hålet, för då räknar vi volymen av den kropp  $K'$  som tillhör båda hålen två gånger. Kroppen  $K'$  begränsas av cylindrarna  $x^2 + y^2 = 1$  längs  $z$ -axeln och  $x^2 + z^2 = 1$  längs  $y$ -axeln. Sedd från positiva  $x$ -axeln ser alltså  $K'$  ut som i figuren. (Notera speciellt att cylindrarna skär varandra då  $y = \pm z$ .) Vi beräknar arean över området  $D$ . Här begränsas  $K'$  av  $x^2 + y^2 = 1$ , så vi får en undre yta  $x = -\sqrt{1 - y^2}$  och en övre  $x = \sqrt{1 - y^2}$ . Volymen, som på grund av symmetri blir en åttondel av den totala, blir



$$\begin{aligned} V_s &= \iint_D \sqrt{1 - y^2} - (-\sqrt{1 - y^2}) \, dx dy = 2 \iint_D \sqrt{1 - y^2} \, dx dy = \\ &= 2 \int_0^1 \left( \int_0^y \sqrt{1 - y^2} \, dz \right) dy = 2 \int_0^1 \left[ z\sqrt{1 - y^2} \right]_0^y dy \\ &= 2 \int_0^1 y\sqrt{1 - y^2} \, dy = 2 \left[ -\frac{1}{3}(1 - y^2)^{3/2} \right]_0^1 = 2 \left( \frac{1}{3} - 0 \right) = \frac{2}{3}. \end{aligned}$$

Den totala volymen av  $K'$  blir således  $8 \cdot \frac{2}{3} = \frac{16}{3}$ . Vi kan nu slutligen få fram volymen av det utborrade materialet som

$$V = 2V_1 - V_s = \underline{\underline{\frac{8\pi}{3}(8 - 3\sqrt{3}) - \frac{16}{3}}}.$$