

KTH Institutionen för Matematik

Olof Heden, Bronislaw Krakus, Harald Lang, Jan Olov Strömberg

Kortfattade lösningsförslag till tentamen i Differential- och Integralkalkyl II, del 2 (5B1103 del 2) 2000-03-07

1. En normal till tangentplanet är $\text{grad}(2x^2y + 3xyz + xz^2) = (4xy + 3yz + z^2, 2x^2 + 3xz, 3xy + 2xz) = (8, 5, 5)$ för $(x, y, z) = (1, 1, 1)$. Alltså är en ekvation för tangentplanet $8(x - 1) + 5(y - 1) + 5(z - 1) = 0$.

2. Lagrange-funktionen för detta problem är $\mathcal{L} = x + y + z - \lambda(2x^2 + 3y^2 + 6z^2 - 36)$.
Kritiska punkter ges alltså av

$$\begin{aligned}1 - 4\lambda x &= 0 \\1 - 6\lambda y &= 0 \\1 - 12\lambda z &= 0\end{aligned}$$

som ger $(x, y, z) = (\frac{1}{4\lambda}, \frac{1}{6\lambda}, \frac{1}{12\lambda})$. Insatt i $2x^2 + 3y^2 + 6z^2 = 36$ ger detta $\lambda = \pm 1/12$. För $\lambda = 1/12$ får vi $(x, y, z) = (3, 2, 1)$ och funktionsvärdet $f = 3 + 2 + 1 = 6$ och för $\lambda = -1/12$ får vi $(x, y, z) = (-3, -2, -1)$ och funktionsvärdet $f = -3 - 2 - 1 = -6$. Största värdet för f är alltså 6 som antas i $(3, 2, 1)$, minsta värdet är -6 som antas i $(-3, -2, -1)$.

- 3.

$$\begin{aligned}u'_x &= e^{x+y} = u & v'_x &= e^{x-y} = v \\u'_y &= e^{x+y} = u & v'_y &= -e^{x-y} = -v\end{aligned}$$

Alltså $z'_x = z'_u u'_x + z'_v v'_x = z'_u u + z'_v v$. Derivering m.a.p. y ger nu (eftersom $z''_{uv} = z''_{vu}$)

$$\begin{aligned}z''_{xy} &= (z''_{uu} u'_y + z''_{uv} v'_y)u + z'_u u'_y + (z''_{vu} u'_y + z''_{vv} v'_y)v + z'_v v'_y \\&= \underline{\underline{z''_{uu} u^2 - z''_{vv} v^2 + z'_u u - z'_v v}}\end{aligned}$$

4. Kritiska punkter ges av

$$\begin{aligned}0 &= \frac{\partial}{\partial x} xye^{-x^2-y^2} = ye^{-x^2-y^2}(1 - 2x^2) \\0 &= \frac{\partial}{\partial y} xye^{-x^2-y^2} = xe^{-x^2-y^2}(1 - 2y^2)\end{aligned} \quad \text{d.v.s.} \quad \begin{aligned}y(1 - 2x^2) &= 0 \\x(1 - 2y^2) &= 0\end{aligned}$$

som ger $(x, y) = (0, 0), (\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}), (\frac{-1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}), (\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{-1}{\sqrt{2}}), (\frac{-1}{\sqrt{2}}, \frac{-1}{\sqrt{2}})$. Nu är $A = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = (4x^3y - 6xy)e^{-x^2-y^2}$, $B = \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = (4x^2y^2 - 2x^2 - 2y^2 + 1)e^{-x^2-y^2}$, $C = \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = (4xy^3 - 6xy)e^{-x^2-y^2}$. Vi ser att för $(x, y) = (0, 0)$ är $Ah^2 + 2Bhk + Ck^2 = 2hk$ som är indefinit, alltså sadelpunkt. För $(x, y) = (\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}})$ och $(x, y) = (\frac{-1}{\sqrt{2}}, \frac{-1}{\sqrt{2}})$ är $Ah^2 + 2Bhk + Ck^2 = -2e^{-1}h^2 - 2e^{-1}k^2$ som är negativt definit; alltså lokala maximipunkter. För $(x, y) = (\frac{-1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}})$ och $(x, y) = (\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{-1}{\sqrt{2}})$ är

$Ah^2 + 2Bhk + Ck^2 = 2e^{-1}h^2 + 2e^{-1}k^2$ som är positivt definit; alltså lokala minimipunkter.

5. Vi gör variabelsubstitutionen

$$\begin{cases} u = x + y \\ v = 3x + y \end{cases} \quad \text{dvs.} \quad \begin{cases} x = \frac{1}{2}v - \frac{1}{2}u \\ y = \frac{3}{2}u - \frac{1}{2}v \end{cases}$$

alltså
$$\frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} = \pm \begin{vmatrix} -\frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ \frac{3}{2} & -\frac{1}{2} \end{vmatrix} = \frac{1}{2}$$

Alltså
$$\iint e^x dx dy = \int_2^4 \int_1^3 e^{v/2-u/2} \frac{1}{2} du dv = \int_2^4 (e^{v/2-1/2} - e^{v/2-3/2}) dv = \underline{\underline{2e^{3/2} - 4e^{1/2} + 2e^{-1/2}}}$$

6. Vi ansätter en potentialfunktion $U(x, y, z)$. $U'_x = 2y^2 \iff U(x, y, z) = 2y^2x + V(y, z)$. Nu ger $U'_y = 4xy + y^2z^2$ att $V'_y = y^2z^2 \iff V(y, z) = \frac{1}{3}y^3z^2 + W(z)$, alltså $U(x, y, z) = 2y^2x + \frac{1}{3}y^3z^2 + W(z)$. Slutligen ger nu $U'_z = \frac{2}{3}y^3z$ att $W'(z) = z \iff W(z) = \frac{1}{2}z^2 + C$. Således är $U(x, y, z) = 2y^2x + \frac{1}{3}y^3z^2 + \frac{1}{2}z^2$ en potentialfunktion, vilket vi också lätt verifierar. Eftersom fältet har en potentialfunktion är det konservativt.

7. Vi parametriserar kurvan med y . $x = 1/y \implies dx = -dy/y^2$. Alltså

$$\int -xy^3 dx + 2x^2 y dy = \int_1^3 \left(\frac{2}{y} + 1\right) dy = \underline{\underline{2 \ln(3) + 2}}$$

8. Randkurvan till \mathbf{S} är $\gamma =$ enhetscirkeln $x^2 + y^2 = 1$, $z = 1$ genomlöst i positiv led sedd "uppifrån" (stort z -värde.) På denna kurva är $\mathbf{F} = (0, y, 1)$. Alltså är enligt Stokes' sats integralen $= \int_{\gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\gamma} y dy = \underline{\underline{0}}$. Den sista likheten fås t.ex. av att $y dy = d(y^2/2)$ är en exakt differential och γ en sluten kurva.

9a. För $x = y^2$ är $\lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} \frac{\sin(xy^2)}{x^2 + y^4} = \lim_{y \rightarrow 0} \frac{\sin y^4}{2y^4} = \frac{1}{2} \lim_{t \rightarrow 0} \frac{\sin t}{t} = \underline{\underline{\frac{1}{2}}}$.

9b. Uppenbarligen gäller $\lim_{(x,0) \rightarrow (0,0)} \frac{\sin(xy^2)}{x^2 + y^4} = 0$, dvs. gränsvärdet då man närmar sig origo längs x -axeln (och även y -axeln) $= 0$. Eftersom gränsvärdet längs parabeln i a) ger ett annat värde, existerar inte det givna gränsvärdet.

10. Vi parametriserar ytan genom att ge z som en funktion av x och y :

$z = 2 - \frac{1}{3}x - \frac{2}{3}y$, $x^2 + y^2 \leq 1$. Plattans totala massa är $\iint z d\mathbf{S}$. Nu är $d\mathbf{S} = \sqrt{1 + (z'_x)^2 + (z'_y)^2} dx dy = \frac{\sqrt{14}}{3} dx dy$. Alltså är massan

$\iint (2 - \frac{1}{3}x - \frac{2}{3}y) \frac{\sqrt{14}}{3} dx dy$, där integralen tas över enhetscirkeln. Av symmetriskäl blir integralen av x -termen $= 0$ och likaså y -termen. Kvar blir alltså $2\frac{\sqrt{14}}{3}$ gånger engetsirkelns area $= \underline{\underline{2\pi\frac{\sqrt{14}}{3}}}$.

11. Definiera $F(x, y, u, v) = e^x + xy + e^y - u$, $G(x, y, u, v) = x^3 - x + y + y^3 - v$. Vi har för $(x, y, u, v) = (0, 0, 2, 0)$

$$\begin{vmatrix} F'_x & F'_y \\ G'_x & G'_y \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 1 \\ -1 & 1 \end{vmatrix} = 2 \neq 0$$

Enligt satsen om implicita funktioner definierar därför de givna ekvationerna x och y som funktioner av u och v i närheten av $(x, y, u, v) = (0, 0, 2, 0)$:
 $x = x(u, v)$, $y = y(u, v)$. Uppenbarligen är $x(2, 0) = 0$ och $y(2, 0) = 0$. Om $(x, y, 2, 0)$ är en lösning till de givna ekvationerna där (x, y) ligger i en tillräckligt liten omgivning av $(0, 0)$ gäller alltså att
 $(x, y, 2, 0) = (x(2, 0), y(2, 0), 2, 0) = (0, 0, 2, 0)$, *Q.E.D.*

12. Enligt riktningsderivatans definition är

$$\begin{aligned} \mathbf{D}_{\bar{v}}f(0, 0) &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(h \cos a, h \sin a) - f(0, 0)}{h} \\ &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{h^3 \sin^3 a}{h(h^2 \cos^2 a + h^2 \sin^2 a)} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{h^3 \sin^3 a}{h^3} \\ &= \sin^3 a \end{aligned}$$

Detta visar att riktningsderivatan existerar. Speciellt får vi för $a = 0$ respektive $a = \pi/2$ $f'_x(0, 0) = 0$, $f'_y(0, 0) = 1$. Om nu f vore differentierbar i origo, så skulle $\mathbf{D}_{\bar{v}}f(0, 0) = (f'_x(0, 0), f'_y(0, 0)) \cdot (\cos a, \sin a) = \sin a$ vilket vi ser av kalkylen ovan inte gäller. Alltså är f inte differentierbar i origo.