

## Lösningar till Tentamen i 5B1138 Reell analys II 2004-04-13

1) a) Funktionen  $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$  är differentierbar i punkten  $a \in \mathbb{R}^n$  om det finns en  $m \times n$ -matris  $A$  sådan att  $f(a+h) - f(a) = Ah + R(h)$  där  $\|R(h)\|/\|h\| \rightarrow 0$  då  $\|h\| \rightarrow 0$ .

b) Antag att  $f$  är differentierbar i  $a$ . Då gäller  $\|f(a+h) - f(a)\| = \|Ah + R(h)\| \leq \|A\|\|h\| + \|R(h)\|$  som går mot 0 då  $\|h\| \rightarrow 0$  eftersom  $\|R(h)\|/\|h\| \rightarrow 0$ . Detta visar att  $f$  är kontinuerlig i  $a$ .

2) I  $(x, y)$  har  $\phi$  den totala derivatan

$$\phi'(x, y) = \begin{pmatrix} 1 + 2xf(x, y) + x^2 \frac{\partial f}{\partial x} & x^2 \frac{\partial f}{\partial y} \\ y^2 \frac{\partial f}{\partial x} & 1 + 2yg(x, y) + y^2 \frac{\partial g}{\partial y} \end{pmatrix}.$$

Alltså är  $\phi'(0, 0) = I$ , identitetsmatrisen, och är inverterbar. Inversa funktionsatsen ger att  $\phi$  är inverterbar i en omgivning av  $(0, 0)$ . Vi har också att

$$(\phi^{-1})'(0, 0) = (\phi^{-1})'(\phi(0, 0)) = (\phi'(0, 0))^{-1} = I.$$

*Svar:* Inversens totala derivata i origo är  $I$ .

3) Avståndet från punkten  $(x, y, z)$  till planet  $x+y+z-4=0$  ges av  $|x+y+z-4|/\sqrt{3}$ . Vi vill alltså maximera  $f(x, y, z) = (x+y+z-4)^2/3$  under bivillkoret  $g(x, y, z) = x^2+2y^2+4z^2-1=0$ . Observera att  $g'(x, y, z) = (2x \ 4y \ 8z)$  har maximal rang = 1 på hela ellipsoiden. Extrempunkten är därför en kritisk punkt till Lagrangefunktionen vilket ger ekvationerna  $\frac{2}{3}(x+y+z-4) - 2x\lambda = 0$ ,  $\frac{2}{3}(x+y+z-4) - 4y\lambda = 0$ ,  $\frac{2}{3}(x+y+z-4) - 8z\lambda = 0$ . Om  $\lambda = 0$  får vi  $x+y+z=4$ , dvs. en punkt i planet vilket inte kan ge maximalt avstånd. Alltså är  $\lambda \neq 0$  och ekvationssystemet ger  $x = 2y = 4z$ . Insatt i bivillkoret ger detta  $z = \pm 1/2\sqrt{7}$ . Vi får två kritiska punkter  $\pm(2/\sqrt{7}, 1/\sqrt{7}, 1/2\sqrt{7})$  och vi ser att största avståndet ges av  $|-2/\sqrt{7} - 1/\sqrt{7} - 1/2\sqrt{7} - 4|/\sqrt{3} = (8 + \sqrt{7})/2\sqrt{3}$ .

*Svar:* Största värdet är  $(8 + \sqrt{7})/2\sqrt{3}$ .

4) Planet skär ytan då  $(x-2)^2 + (y-2)^2 = 4(6-x-y)$ , dvs. då  $x^2 + y^2 = 16$ . Sätter vi  $D = \{(x, y) ; x^2 + y^2 \leq 16\}$  blir volymen

$$\iint_D \left( 6 - x - y - \frac{(x-2)^2 + (y-2)^2}{4} \right) dx dy = \frac{1}{4} \iint_D (16 - x^2 - y^2) dx dy.$$

Inför vi polära koordinater får vi

$$\frac{1}{4} \int_0^{2\pi} \left( \int_0^2 (16 - r^2) r dr \right) d\theta = 14\pi.$$

Svar: Volymen är  $14\pi$ .

5) Sätt  $F_1(x, y) = \frac{y-1}{(x-1)^2+(y-1)^2}$ ,  $F_2(x, y) = -\frac{x-1}{(x-1)^2+(y-1)^2}$ . Då gäller, om  $(x, y) \neq (1, 1)$ ,

$$\frac{\partial F_1}{\partial y} = \frac{(x-1)^2 - (y-1)^2}{((x-1)^2 + (y-1)^2)^2} = \frac{\partial F_2}{\partial x}$$

Eftersom  $(F_1, F_2)$  är  $C^1$  innanför  $\mathcal{C}_1$  så ger Greens formel att

$$\int_{\mathcal{C}_1} F_1 dx + F_2 dy = \iint_{x^2+y^2 \leq 1} \left( \frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} \right) dx dy = 0.$$

Låt  $\Gamma$  vara en cirkel med radie 1 kring  $(1, 1)$ .  $(F_1, F_2)$  är  $C^1$  i området mellan  $\Gamma$  och  $\mathcal{C}_1$  och på dessa kurvor. Greens formel tillämpad på detta område ger

$$\int_{\mathcal{C}_4} F_1 dx + F_2 dy = \int_{\Gamma} F_1 dx + F_2 dy.$$

Parametrisera  $\Gamma$  genom  $x = 1 + \cos \theta$ ,  $y = 1 + \sin \theta$ ,  $0 \leq \theta \leq 2\pi$ . Vi får

$$\int_{\Gamma} F_1 dx + F_2 dy = \int_0^{2\pi} (\sin \theta, -\cos \theta) \cdot (-\sin \theta, \cos \theta) d\theta = -2\pi.$$

Svar:  $I(1) = 0$  och  $I(2) = -2\pi$ .

6) Utan inskränkning kan vi placera centrum för den sfäriska cirkelskivan i nordpolen. I sfäriska koordinater,  $x = \cos \theta \sin \phi$ ,  $y = \sin \theta \sin \phi$ ,  $z = \cos \phi$ , beskrivs den då av  $0 \leq \theta \leq 2\pi$ ,  $0 \leq \phi \leq r$ , eftersom avståndet från nordpolen till  $(x, y, z)$  är precis  $\phi$  (båglängd på storcirkeln). Areaelementet i sfäriska koordinater ges av  $\sin \phi d\theta d\phi$ , varför

$$\begin{aligned} A(r) &= \int_0^r \left( \int_0^{2\pi} \sin \phi d\theta \right) d\phi = 2\pi \int_0^r \sin \phi d\phi \\ &= 2\pi(1 - \cos r). \end{aligned}$$

MacLaurinutveckling av  $\cos r$  ger  $\cos r = 1 - r^2/2 + r^4/24 + O(r^6)$ . Alltså är

$$A(r) = 2\pi \left( \frac{r^2}{2} - \frac{r^4}{24} + O(r^6) \right) = \pi r^2 - \frac{\pi r^4}{12} + O(r^6),$$

vilket ger  $\frac{12}{\pi} r^{-4} (\pi r^2 - A(r)) = 1 + O(r^2)$ , och det sökta gränsvärdet följer.

7) Låt  $\mathbf{N} = (N_1, N_2, N_3)$  och  $\mathbf{F} = (F_1, F_2, F_3)$ . Då är

$$\mathbf{N} \times \mathbf{F} = (N_2 F_3 - N_3 F_2, N_3 F_1 - N_1 F_3, N_1 F_2 - N_2 F_1).$$

De tre komponenterna kan skrivas  $(0, F_3, -F_2) \cdot \mathbf{N}$ ,  $(-F_3, 0, F_1) \cdot \mathbf{N}$  resp.  $(-F_1, F_2, 0) \cdot \mathbf{N}$ . Observera att  $(\operatorname{div}(0, F_3, -F_2), \operatorname{div}(-F_3, 0, F_1), \operatorname{div}(-F_1, F_2, 0)) = \operatorname{curl} \mathbf{F}$ . Använder vi nu Gauss' sats på varje komponent ser vi att

$$\iint_{\partial\Omega} \mathbf{N} \times \mathbf{F} dS = \iiint_{\Omega} \operatorname{curl} \mathbf{F} dV.$$

(Se också Adams s. 971.).

8) a) Derivering av  $\mathbf{T} \cdot \mathbf{T} = 1$  m.a.p.  $s$  ger  $2\mathbf{T} \cdot \frac{d\mathbf{T}}{ds} = 0$ , vilket ger  $\mathbf{N} \cdot \mathbf{T} = 0$ , dvs.  $\mathbf{N}$  är ortogonal mot  $\mathbf{T}$ .

b) Derivering av definitionen av  $\mathbf{N}$  ger

$$\frac{d\mathbf{N}}{ds} = -\frac{\kappa'(s)}{\kappa(s)}\mathbf{N} + \frac{1}{\kappa(s)}\frac{d^2\mathbf{T}}{ds^2}. \quad (1)$$

Eftersom  $\mathbf{T}$ ,  $\mathbf{N}$  är en ON-bas gäller

$$\frac{d\mathbf{N}}{ds} = (\mathbf{T} \cdot \frac{d\mathbf{N}}{ds})\mathbf{T} + (\mathbf{N} \cdot \frac{d\mathbf{N}}{ds})\mathbf{N}. \quad (2)$$

Derivering av  $\mathbf{N} \cdot \mathbf{N} = 1$  ger  $\mathbf{N} \cdot \frac{d\mathbf{N}}{ds} = 0$ . Det följer från (1) att

$$\mathbf{T} \cdot \frac{d\mathbf{N}}{ds} = \frac{1}{\kappa(s)}\mathbf{T} \cdot \frac{d^2\mathbf{T}}{ds^2}. \quad (3)$$

Derivering av  $\frac{d\mathbf{T}}{ds} \cdot \mathbf{T} = 0$  ger  $\|\frac{d\mathbf{T}}{ds}\|^2 + \mathbf{T} \cdot \frac{d^2\mathbf{T}}{ds^2} = 0$  eller  $\mathbf{T} \cdot \frac{d^2\mathbf{T}}{ds^2} = -\kappa(s)^2$  enligt definitionen av krökningen. Formeln (3) ger  $\mathbf{T} \cdot \frac{d\mathbf{N}}{ds} = -\kappa(s)$ , och av (2) följer nu den sökta formeln.

9) Vi använder kedjeregeln

$$\frac{\partial g}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial v}{\partial x}.$$

Derivering en gång till ger

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 g}{\partial x^2} &= \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial f}{\partial u} \right) \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial f}{\partial v} \right) \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \\ &= \frac{\partial^2 f}{\partial u^2} \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial^2 f}{\partial v \partial u} \left( \frac{\partial v}{\partial x} \right) \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \\ &\quad + \frac{\partial^2 f}{\partial u \partial v} \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right) \left( \frac{\partial v}{\partial x} \right) + \frac{\partial^2 f}{\partial v^2} \left( \frac{\partial v}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}. \end{aligned}$$

På samma sätt

$$\begin{aligned}\frac{\partial^2 g}{\partial y^2} &= \frac{\partial^2 f}{\partial u^2} \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right)^2 + \frac{\partial^2 f}{\partial v \partial u} \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right) \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right) + \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \\ &+ \frac{\partial^2 f}{\partial u \partial v} \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right) \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right) + \frac{\partial^2 f}{\partial v^2} \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right)^2 + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial^2 v}{\partial y^2}.\end{aligned}$$

Addition ger

$$\begin{aligned}\Delta g &= \left[ \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right)^2 \right] \Delta f + \frac{\partial f}{\partial u} \Delta u + \frac{\partial f}{\partial v} \Delta v \\ &+ 2 \frac{\partial^2 f}{\partial v \partial u} \left[ \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right) \left(\frac{\partial v}{\partial x}\right) + \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right) \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right) \right].\end{aligned}\tag{4}$$

Av  $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}$  och  $\frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$  följer

$$\left(\frac{\partial u}{\partial x}\right) \left(\frac{\partial v}{\partial x}\right) + \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right) \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right) = 0.$$

Dessutom följer  $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 v}{\partial y \partial x} = -\frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$  dvs.  $\Delta u = 0$ . På samma sätt visas  $\Delta v = 0$ . Vi har dessutom antagit att  $\Delta f = 0$ . Alltså är högra ledet i (4) = 0, dvs.  $\Delta g = 0$ .