

# Tentamen i Flervariabelanalys F/TM, MVE035

2011 08 23 kl. 8.30–12.30.

Hjälpmiddel: Inga, ej räknedosa.

Telefon: Oskar Hamlet tel 0703-088304

För godkänt krävs minst 24 poäng.

Betyg 3: 24-35 poäng, betyg 4: 36-47 poäng, betyg 5: 48 poäng eller mera. Bonuspoäng från 2011 ingår.

Lösningar samt uppgifter om granskning av rättade tentor kommer på kursens hemsida:

<http://www.math.chalmers.se/Math/Grundutb/CTH/mve035/1011>

Skriv program och inskrivningsår på omslaget, skriv personliga koden på samtliga inlämnade papper.

- 
1. (a) Funktionen  $f(x, y) = x^2y^3 + (y - 1)^2$  har en enda stationär punkt. Hitta den och bestäm dess karaktär: lokalt maximum, lokalt minimum eller sadelpunkt. (4p)
  - (b) Temperaturen i ett område beskrivs av funktionen  $T(x, y, z) = 2x^2 + yz - 4z + 10$ . Bestäm temperaturens förändring per längdenhet då man i punkten  $(1, 2, 2)$  rör sig i riktningen  $v = (1, 2, -2)$ . (3p)
  - (c) Bestäm en potential till vektorfältet  $F = (4x^3y + e^y, x^4 + xe^y - 2y)$  och beräkna kurvintegralen  $\int_C F \cdot dr$  där  $C$  är kurvan  $y = \sqrt{x^2 + 1}$  från  $(0, 1)$  till  $(1, \sqrt{2})$ . (4p)
  
  2. Beräkna koordinaterna för tyngdpunkten av den del av enhetsklotet  $x^2 + y^2 + z^2 \leq 1$  som har alla koordinater positiva. Massfördelningen antas vara homogen. (7p)
  
  3. (a) Beräkna  $\iint_D \ln(|x| + |y|) dx dy$  där  $D = \{(x, y) : |x| + |y| \leq 1\}$ . (7p)
  - (b) Beräkna  $\iint_D (2x^2 + y) dx dy$  där  $D = \{(x, y) : 0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq \min(\frac{1}{x}, x^2 + 1)\}$ . (7p)
  
  4. Hastighetsvektorn i en gasströmning är  $v = (ye^{-z}, xe^z, x + z)$  och dess masstäthet är  $\rho(x, y, z) = z$ . Då är vektorfältet  $F = \rho v$  flödet av massa per tidsenhet och areaenhet.
    - (a) Beräkna massflödet (massa per tidsenhet) som strömmar ut genom det område som begränsas av konen  $z = \sqrt{x^2 + y^2}$  och planet  $z = 1$ . (5p)
    - (b) Hur stort är flödet genom bara den konformade delen av begränsningsytan? (2p)
  
  5. Bland alla tangentplan till ytan  $xy^2z^2 = 1$ , bestäm det eller de som har störst avstånd till origo. (7p)
  
  6. Formulera och bevisa Greens formel. (7p)
  
  7. (a) Formulera Stokes sats. (3p)
  - (b) Bevisa att  $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$  (4p)

## Lösningar till tentan 2011 08 23

1. (a) För stationär(a) punkt(er) löser vi ekvationssystemet  $\nabla f = \mathbf{0}$ :

$$\begin{cases} 2xy^3 & = 0 \\ 3x^2y^2 + 2(y-1) & = 0 \end{cases}$$

Den första ekvationen ger  $x = 0$  eller  $y = 0$ . Bara det förra ger lösning av den andra ekvationen:  $y = 1$ . Enda stationära punkt är alltså  $(0, 1)$ . Dess karaktär bestäms av den kvadratiske formen

$$Q(h) = f''_{xx}(0, 1)h^2 + 2f''_{xy}(0, 1)hk + f''_{yy}(0, 1)k^2 \text{ där } h = x, k = y - 1.$$

Vi har  $f''_{xx}(x, y) = 2y^3$ ,  $f''_{xy}(x, y) = 6xy^2$ ,  $f''_{yy}(x, y) = 6x^2y + 2$ , vilket ger

$$Q(h) = 2h^2 + 2k^2, \text{ som är positivt definit (dvs positiv för alla } (h, k) \neq (0, 0)).$$

Detta medför att  $(0, 1)$  är ett lokalt minimum.

- (b) Det som efterfrågas är riktningderivatan av  $T$  i punkten  $(1, 2, 2)$  och riktningen som ges av vektorn  $\mathbf{v} = (1, 2, -2)$ . För en differentierbar funktion, vilket ju varje polynom är, kan denna derivata beräknas enligt formeln  $T'_{\mathbf{v}}(1, 2, 2) = \mathbf{e} \cdot \nabla T(1, 2, 2)$ , där  $\mathbf{e}$  är en enhetsvektor i  $\mathbf{v}$ 's riktning. Nu är  $\nabla T = (4x, z, y - 4)$ ,

$$\nabla T(1, 2, 2) = (4, 2, -2), \mathbf{e} = \frac{1}{3}(1, 2, -2) \text{ och därmed } T'_{\mathbf{v}}(1, 2, 2) = \frac{1}{3}(1, 2, -2) \cdot (4, 2, -2) = 4.$$

- (c) Om  $U$  är en potential till  $\mathbf{F}$  så gäller  $\nabla U = \mathbf{F}$ , dvs  $U'_x = 4x^3y + e^y$ ,  $U'_y = x^4 + xe^y - 2y$ . Det första villkoret innebär att  $U = x^4y + xe^y + g(y)$ , där  $g$  är deriverbar. Det andra villkoret kräver då att  $g'(y) = -2y$ , så vi kan välja  $g(y) = -y^2$  och potentialen är  $\mathbf{U} = \mathbf{x}^4\mathbf{y} + \mathbf{x}e^{\mathbf{y}} - \mathbf{y}^2$ .

Fältet  $\mathbf{F}$  har en potential i hela rummet. Då är integralen längs en kurva lika med potentialdifferensen:  $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = U(1, \sqrt{2}) - U(0, 1) = (\sqrt{2} + e^{\sqrt{2}} - 2) - (-1) = \sqrt{2} + e^{\sqrt{2}} - 1$

2. Av symmetriskäl inser vi att  $x$ -  $y$ - och  $z$ -koordinaterna för tyngdpunkten är lika. Det räcker alltså att beräkna tyngdpunktens  $z$ -koordinat:

$$z_T = \frac{\iiint_D z \, dx \, dy \, dz}{\iiint_D dx \, dy \, dz}, \text{ där nämnaren uttrycker kroppens volym, vilken vi känner } = \frac{1}{8} \frac{4\pi \cdot 1^3}{3} = \frac{\pi}{6}.$$

Täljaren kan beräknas med sfäriska koordinater eller upprepade integrationer med vanliga polära koordinater i andra steget. Här väljer jag det förstnämnda (även om den andra varianten kanske är kortast):

$$z = r \cos \theta, J = r^2 \sin \theta, 0 \leq r \leq 1, 0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}, 0 \leq \phi \leq \frac{\pi}{2}$$

$$\begin{aligned} \iiint_D z \, dx \, dy \, dz &= \iiint_{D'} r \cos \theta \, r^2 \sin \theta \, dr \, d\theta \, d\phi = \int_0^1 r^3 \, dr \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta \sin \theta \, d\theta \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\phi = \\ &= \left[ \frac{r^4}{4} \right]_0^1 \left[ \frac{(\sin \theta)^2}{2} \right]_0^{\frac{\pi}{2}} \cdot \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{16} \text{ och därmed blir } z_T = \frac{\frac{\pi}{16}}{\frac{\pi}{6}} = \frac{3}{8}. \end{aligned}$$

Tyngdpunktens koordinater är  $(\frac{3}{8}, \frac{3}{8}, \frac{3}{8})$ .

3. (a) Av symmetriskäl är integralen lika med  $I = 4 \iint_E \ln(x+y) dx dy$  där  $E = \{(x, y) : x \geq 0, y \geq 0, x+y \leq 1\}$  (dvs en triangelformad fjärdedel av den snedställda kvadraten  $D$ ).

Integranden är odefinierad i origo, men har konstant tecken (minus) i  $E$ . Vi bildar en uttömmande följd av mängder

$$E_n = \{(x, y) : x \geq 0, y \geq 0, \frac{1}{n} \leq x+y \leq 1\},$$

$$\text{så att } I = 4 \lim_{n \rightarrow \infty} \iint_{E_n} \ln(x+y) dx dy.$$

För att beräkna den sistnämnda integralen byter vi variabler enligt:

$$\begin{cases} u = x+y \\ v = y \end{cases} \iff \begin{cases} x = u-v \\ y = v \end{cases} \text{ med Jacobianen } J = \begin{vmatrix} 1 & -1 \\ 0 & 1 \end{vmatrix} = 1$$

Nytt område blir  $E'_n = \{(u, v) : \frac{1}{n} \leq u \leq 1, 0 \leq v \leq u\}$  och vi får:

$$\begin{aligned} \iint_{E_n} \ln(x+y) dx dy &= \iint_{E'_n} \ln u |J| du dv = \int_{\frac{1}{n}}^1 \ln u du \int_0^u dv = \int_{\frac{1}{n}}^1 u \ln u du = (\text{partiell integration}) \\ &= \left[ \frac{u^2}{2} \ln u \right]_{\frac{1}{n}}^1 - \int_{\frac{1}{n}}^1 \frac{u^2}{2} \frac{1}{u} du = \left[ \frac{u^2}{2} \ln u - \frac{u^2}{4} \right]_{\frac{1}{n}}^1 = -\frac{1}{4} + \frac{\ln n}{2n^2} - \frac{1}{4n^2} \rightarrow -\frac{1}{4} \text{ då } n \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Härav följer att  $\mathbf{I} = -1$ .

### (b) Metod I

En naturlig variabelsubstitution (p g a randkurvorna  $y - x^2 = 1$  och  $xy = 1$ ) är

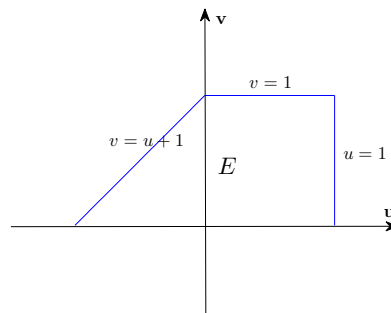
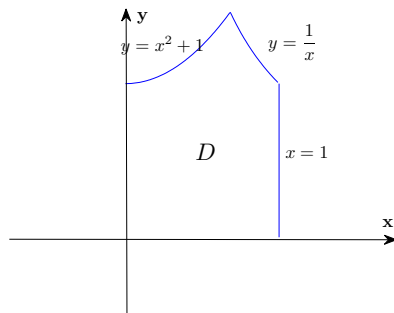
$$\begin{cases} u = y - x^2 \\ v = xy \end{cases} \text{ med inversa Jacobianen } J^{-1} = \begin{vmatrix} -2x & 1 \\ y & x \end{vmatrix} = -2x^2 - y$$

och därmed  $|J| = (2x^2 + y)^{-1}$ , vilket gör att den nya integranden blir 1.

Vi översätter randkurvorna till nya koordinater:

$$y = x^2 + 1 \iff u = 1 \qquad y = \frac{1}{x} \iff v = 1 \qquad x = 1 \iff v = u + 1$$

$$x = 0, 0 \leq y \leq 1 \iff v = 0, 0 \leq u \leq 1 \qquad y = 0, 0 \leq x \leq 1 \iff v = 0, -1 \leq u \leq 0$$



Observera hur två vinkelräta linjer avbildas på var sin sträcka av u-axeln och att dessa sträckor möts i den punkt där  $J^{-1} = 0$ . Om man ser variabelbytet åt andra hållet, så är det inte värre än att Jacobianen är noll i en punkt på randen ( $\neq 0$  i det inre, vilket är det som krävs).

Vi fullföljer nu beräkningen, som blir banal:

$$\iint_D (2x^2 + y) dx dy = \iint_E dudv = m(E) = 1,5$$

### Metod II

Kurvorna  $y = x^2 + 1$  och  $y = \frac{1}{x}$  skär varandra i  $x_0$  (varav följer att  $x_0^3 = 1 - x_0$ ). Vi delar upp intervallet i två delar (utan variabelbyte):

$$\begin{aligned} \int_0^{x_0} dx \int_0^{x^2+1} (2x^2 + y) dy + \int_{x_0}^1 dx \int_0^{\frac{1}{x}} (2x^2 + y) dy &= \int_0^{x_0} \frac{1}{2} (5x^4 + 6x^2 + 1) dx + \int_{x_0}^1 (2x + \frac{1}{2x^2}) dx = \\ &= \frac{1}{2x_0} (x_0^6 + 2x_0^4 + x_0^2 - 2x_0^3 + 1) + \frac{1}{2} = (\text{sätt in } x_0^3 = 1 - x_0) \\ &= \frac{1}{2x_0} \left( (1 - x_0)^2 + 2x_0(1 - x_0) + x_0^2 - 2(1 - x_0) + 1 \right) + \frac{1}{2} = \frac{1}{2x_0} (2x_0) + \frac{1}{2} = 1,5 \end{aligned}$$

4. Hastighetsvektorn i en gasströmning är  $\mathbf{v} = (ye^{-z}, xe^z, x+z)$  och dess masstäthet är  $\rho(x, y, z) = z$ . Då är vektorfältet  $\mathbf{F} = \rho\mathbf{v}$  flödet av massa per tidsenhet och areaenhet.

- (a) Vi vill beräkna ytintegralen  $\Phi = \iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS = \iint_S (yze^{-z}, xze^z, xz+z^2) \cdot \mathbf{N} dS$ , där  $S$  är den slutna ytan (kon + "lock") och  $\mathbf{N}$  är dess utåtriktade normalvektor. Här är Gauss sats tillämpbar (fältet är  $C^1$ , området  $K$  kompakt med  $C^1$ -rand. Då är  $\Phi = \iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS = \iiint_K \operatorname{div} \mathbf{F} dx dy dz = \iiint_K (x+2z) dx dy dz$

Av symmetriskäl blir integralen av  $x$  på den koniska kroppen lika med noll, så vi har

$$\begin{aligned} \Phi &= \iint_{x^2+y^2 \leq 1} dx dy \int_{\sqrt{x^2+y^2}}^1 2z dz = \iint_{x^2+y^2 \leq 1} (1-x^2-y^2) dx dy = (\text{med polära koordinater}) \\ &= 2\pi \int_0^1 (1-r^2)r dr = \frac{\pi}{2}. \end{aligned}$$

- (b) För att få flödet genom den konformade delen av  $S$  kan vi subtrahera flödet genom 'locket', som är lättare att beräkna. Detta flöde blir med uppåtriktad normal,  $z = 1$  insatt (återigen integreras  $x$  till noll på enhetscirkelskivan):

$$\iint_{x^2+y^2 \leq 1} (ye^{-1}, xe, x+1) \cdot (0, 0, 1) dx dy = \iint_{x^2+y^2 \leq 1} 1 dx dy = \pi \text{ (arean av enhetscirkelskivan).}$$

Slutligen subtraheras detta från  $\Phi$  så vi får flödet genom den koniska ytan till  $-\frac{\pi}{2}$  (det flödar alltså snarare in genom den ytan).

Uppgift 5 på nästa sida!

5. Ytan  $f(x, y, z) = 1$  med  $f(x, y, z) = xy^2z^2$  har tangentplan i varje punkt. I punkten  $(a, b, c)$  är tangentplanets ekvation

$$\nabla f(a, b, c) \cdot (x - a, y - b, z - c) = 0 \iff (b^2c^2, 2abc^2, 2ab^2c) \cdot (x - a, y - b, z - c) = 0 \iff$$

$$b^2c^2x + 2abc^2y + 2ab^2cz = ab^2c^2 + 2ab^2c^2 + 2ab^2c^2 = 5 \quad (\text{d\aa } (a, b, c) \text{ ligger p\aa ytan, \r\nu ju } ab^2c^2 = 1!)$$

Man kan ocks\aa anv\aa sambandet till att skriva om planet lite enklare:  $\frac{x}{a} + \frac{2y}{b} + \frac{2z}{c} = 5$

Vi ser att inget tangentplan kan g\aa genom origo (origo insatt ger VL=0, HL=5). F\or ett plan  $Ax + By + Cz = D$  som inte g\aa genom origo, har den punkt som \r\narmast origo en normal som g\aa genom origo. Vi tar en s\aa dan normal  $(x, y, z) = t(A, B, C)$  och s\aa tter in i planets ekvation och f\aa r den punkt som \r\narmast origo:  $tA^2 + tB^2 + tC^2 = D \Rightarrow t = \frac{D}{A^2 + B^2 + C^2} \Rightarrow$  avst\aa ndet \r\n  $|t|(A, B, C) = \frac{|D|}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$  (kanske redan k\aa nt fr\aa n annan kurs!)

Nu vet vi d\aa rmed att tangentplanet i  $(a, b, c)$  har (minsta) avst\aa ndet  $\frac{5}{\sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{4}{b^2} + \frac{4}{c^2}}}$  och uppgiften \r\n att maximera

detta uttryck, dvs att minimera uttrycket  $h(a, b, c) = \frac{1}{a^2} + \frac{4}{b^2} + \frac{4}{c^2}$  under bivillkoret  $f(a, b, c) = ab^2c^2 = 1$ . Det finns olika s\aa t att hantera detta, h\aa r v\aa ljer jag att eliminera variabeln  $a$  med bivillkoret:

$$a = \frac{1}{b^2c^2} \Rightarrow h(a, b, c) = b^4c^4 + \frac{4}{b^2} + \frac{4}{c^2} =: H(b, c)$$

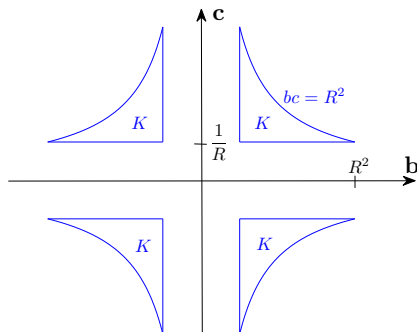
Funktionen  $H$  \r\n definierad och differentierbar i hela sin definitionsm\aa ngd. Vi s\aa ker f\or st dess station\aa ra punkter:

$$\nabla H = \mathbf{0} \iff b^4c^6 = b^6c^4 = 2 \iff b^{10} = c^{10} = 2$$

H\aa rav finner vi att det finns fyra station\aa ra punkter som uppfyller  $b^2 = c^2 = 2^{\frac{1}{5}}$  och alla ger  $H = 5 \cdot 2^{\frac{4}{5}}$ . F\or att visa att dessa ger v\aa rt minimum (och allts\aa maximum f\or avst\aa ndet) v\aa ljer vi en kompakt m\aa ngd

$$K = \{(b, c) : |bc| = R\} \cap \{(b, c) : \frac{1}{R} \leq |b| \leq R^2, \frac{1}{R} \leq |c| \leq R^2\}$$

d\aa r  $R$  \r\n stort nog f\or att v\aa ra station\aa ra punkter ska finnas i det inre av  $K$ .



F\or  $|b| \leq \frac{1}{R}$  och  $|c| \leq \frac{1}{R}$  \r\n  $H \geq 4R^2$ , f\or  $|bc| \geq R$  \r\n  $H \geq R^8$ , s\aa om  $R$  \r\n valt tillr\aa ckligt stort, s\aa \r\n v\aa rdet av  $H$  st\or re p\aa och utanf\or randen till  $K$  \r\n i de station\aa ra punkterna. Eftersom den kontinuerliga funktionen  $H$  m\aa ste ha b\aa de st\or sta och minsta v\aa rden p\aa  $K$ , och dessa antas p\aa randen eller i station\aa ra punkter, s\aa har vi minsta v\aa rdet i de station\aa ra punkterna. Detta v\aa rde \r\n ocks\aa minst i hela  $D_H$ . Det tidigare ber\aa knade avst\aa ndet till de aktuella planen blir  $\frac{\sqrt{5}}{4^{\frac{1}{5}}} \approx 1,6946$  och ekvationerna f\or de s\aa kta planen (fyra stycken) med  $a = 4^{-\frac{1}{5}}$ ,  $b = \pm 2^{\frac{1}{10}}$ ,  $c = \pm 2^{\frac{1}{10}}$  blir

$$4^{\frac{1}{5}}x \pm 2^{\frac{9}{10}}y \pm 2^{\frac{9}{10}}z = 5.$$