

## Lösningar till Tentamen i 5B1138 Reell analys II 2007-08-28

1) Kedjeregeln ger

$$\begin{aligned}\frac{\partial z}{\partial x} &= \frac{\partial z}{\partial s} \frac{\partial s}{\partial x} + \frac{\partial z}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial x} \\ \frac{\partial z}{\partial y} &= \frac{\partial z}{\partial s} \frac{\partial s}{\partial y} + \frac{\partial z}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial y}.\end{aligned}$$

Alltså är

$$\begin{aligned}\frac{\partial z}{\partial x} + \frac{\partial z}{\partial y} &= \left( \frac{\partial s}{\partial x} + \frac{\partial s}{\partial y} \right) \frac{\partial z}{\partial s} + \left( \frac{\partial t}{\partial x} + \frac{\partial t}{\partial y} \right) \frac{\partial z}{\partial t} \\ &= s \frac{\partial z}{\partial s} - t \frac{\partial z}{\partial t}\end{aligned}$$

Svar:  $s \frac{\partial z}{\partial s} - t \frac{\partial z}{\partial t} = 0$ .

2) Vi gör först variabelbytet  $u = x^2$ ,  $v = y^2$ , vilket ger  $dudv = 4xydx dy$ . Detta ger integralen

$$\begin{aligned}\frac{1}{4} \iint_{[0, \infty)^2} e^{-u^2 - v^2} dudv &= \frac{1}{16} \iint_{\mathbb{R}^2} e^{-(u^2 + v^2)} dudv \\ &= \frac{1}{16} \int_0^{2\pi} \left( \int_0^\infty e^{-r^2} r dr \right) d\theta = \frac{\pi}{16} \int_0^\infty e^{-r^2} 2r dr \\ &= \frac{\pi}{16} \left[ -e^{-r^2} \right]_0^\infty = \frac{\pi}{16},\end{aligned}$$

där vi har bytt till polära koordinater i andra likheten.

Svar:  $\frac{\pi}{16}$

3) En parametrisering av kurvan ges av

$$\mathbf{r}(t) = (t, t - 1, 2t^2 + (t - 1)^2 - 2t(t - 1)) = (t, t - 1, t^2 + 1).$$

Detta ger

$$\mathbf{r}'(t) = (1, 1, 2t), \quad \mathbf{r}''(t) = (0, 0, 2).$$

Alltså är  $\mathbf{r}'(t) \times \mathbf{r}''(t) = (2, -2, 0)$ . Formeln för krökning ger nu

$$\kappa(t) = \frac{2\sqrt{2}}{(2 + 4t^2)^{3/2}}.$$

Vi ser direkt att krökningen är maximal då  $t = 0$  och har värdet 1.

Svar: Den maximala krökningen är 1.

4) a) Eftersom  $\mathbf{F}$  är konservativt finns en potential  $\phi$  så att  $\mathbf{F} = \nabla\phi$ . Låt  $\mathbf{r}(t)$ ,  $a \leq t \leq b$  vara en parametrisering av  $C$ . Då gäller enligt definitionen av kurvintegralen och kedjeregeln att

$$\begin{aligned}\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} &= \int_a^b \mathbf{F}(\mathbf{r}(t)) \cdot \mathbf{r}'(t) dt = \int_a^b \nabla\phi(\mathbf{r}(t)) \cdot \mathbf{r}'(t) dt \\ &= \int_a^b \frac{d}{dt} \phi(\mathbf{r}(t)) dt = \phi(\mathbf{r}(b)) - \phi(\mathbf{r}(a)).\end{aligned}$$

Vi ser att integralen bara beror på ändpunkterna.

b) Enligt Gauss' sats så gäller

$$\int_{\Omega} \operatorname{div} \mathbf{F} dV = \int_{\partial\Omega} \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} = 0,$$

ty  $\mathbf{F} \cdot \mathbf{N} = 0$  eftersom  $\mathbf{F}$  ligger i tangentplanet i varje punkt och  $\mathbf{N}$  är en normal till tangentplanet.

5) Räknerregler för nablaoperatoren ger

$$\nabla \cdot (f(\nabla g \times \nabla h)) = \nabla f \cdot (\nabla g \times \nabla h) + f \nabla \cdot (\nabla g \times \nabla h).$$

Vi måste visa att  $\nabla \cdot (\nabla g \times \nabla h) = 0$ . Nu är

$$\nabla \cdot (\nabla g \times \nabla h) = \left( \frac{\partial g}{\partial y} \frac{\partial h}{\partial z} - \frac{\partial g}{\partial z} \frac{\partial h}{\partial y}, \frac{\partial g}{\partial z} \frac{\partial h}{\partial x} - \frac{\partial g}{\partial x} \frac{\partial h}{\partial z}, \frac{\partial g}{\partial x} \frac{\partial h}{\partial y} - \frac{\partial g}{\partial y} \frac{\partial h}{\partial x} \right).$$

Detta ger

$$\begin{aligned}\nabla \cdot (\nabla g \times \nabla h) &= \frac{\partial^2 g}{\partial x \partial y} \frac{\partial h}{\partial z} + \frac{\partial g}{\partial y} \frac{\partial^2 h}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 g}{\partial x \partial z} \frac{\partial h}{\partial y} - \frac{\partial g}{\partial z} \frac{\partial^2 h}{\partial x \partial y} \\ &+ \frac{\partial^2 g}{\partial z \partial y} \frac{\partial h}{\partial x} + \frac{\partial g}{\partial z} \frac{\partial^2 h}{\partial y \partial x} - \frac{\partial^2 g}{\partial y \partial x} \frac{\partial h}{\partial z} - \frac{\partial g}{\partial x} \frac{\partial^2 h}{\partial y \partial z} \\ &+ \frac{\partial^2 g}{\partial z \partial x} \frac{\partial h}{\partial y} + \frac{\partial g}{\partial z} \frac{\partial^2 h}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 g}{\partial z \partial y} \frac{\partial h}{\partial x} - \frac{\partial g}{\partial y} \frac{\partial^2 h}{\partial z \partial x} = 0.\end{aligned}$$

6) Enligt Greens formel och formeln för variabelbyte i dubbelintegraler gäller

$$\begin{aligned}\int_{\partial\Omega} u \frac{\partial v}{\partial x} dx + u \frac{\partial v}{\partial y} dy &= \iint_{\Omega} \frac{\partial}{\partial x} \left( u \frac{\partial v}{\partial y} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left( u \frac{\partial v}{\partial x} \right) dx dy \\ &= \iint_{\Omega} \frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial v}{\partial y} + u \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} - \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial v}{\partial x} - u \frac{\partial^2 v}{\partial y \partial x} dx dy \\ &= \iint_{\Omega} \frac{\partial(u, v)}{\partial(x, y)} dx dy = \iint_{\Omega} \left| \frac{\partial(u, v)}{\partial(x, y)} \right| dx dy = \iint_{F(\Omega)} dudv = \operatorname{area} F(\Omega).\end{aligned}$$

7) Om avståndet har ett lokalt extremvärde, så har avståndet i kvadrat också det och omvänt. Låt  $Q$  ha koordinater  $(x, y, z)$  och  $P$  koordinater  $(a, b, c)$ . Vi söker extremvärden till

$$f(x, y, z) = (x - a)^2 + (y - b)^2 + (z - c)^2$$

under bivilloret  $g(x, y, z) = 0$ . Villkoren för Lagrangemultiplikatorer är uppfyllda eftersom  $\nabla g \neq 0$  då  $g = 0$ . Alltså finns ett reellt tal  $\lambda$  så att

$$\nabla f(x_0, y_0, z_0) - \lambda \nabla g(x_0, y_0, z_0) = 0$$

om  $Q_0 = (x_0, y_0, z_0)$  är en extrempunkt. Nu är

$$\nabla f(x_0, y_0, z_0) = 2(x_0 - a, y_0 - b, z_0 - c) = 2\overline{PQ_0},$$

varför

$$\overline{PQ_0} = \frac{\lambda}{2} \nabla g(x_0, y_0, z_0).$$

Vi ser att  $\lambda$  ej kan vara noll då  $P$  ej ligger på ytan och alltså är  $\overline{PQ_0}$  en normalvektor eftersom  $\nabla g(x_0, y_0, z_0)$  är det.

8) Låt  $u, v, w$  beteckna koordinaterna för punkterna i tangentplanet. En normal till tangentplanet i punkten  $(x, y, z)$  till ytan  $z = x^2 + y^2$  ges av  $(2x, 2y, -1)$  och planets ekvation kan därför skrivas

$$2x(u - x) + 2y(v - y) - (w - (x^2 + y^2)) = 0.$$

Vi kräver att  $(a, b, c)$  ska ligga i detta plan vilket efter förenkling ger

$$2xa + 2yb - x^2 - y^2 = c. \tag{1}$$

Vi ser att om  $(x, y, z)$  ligger på ytan  $z = x^2 + y^2$  och  $(x, y)$  uppfyller (1) så går tangentplanet i  $(x, y, z)$  genom punkten  $(a, b, c)$ . Vi måste visa att (1) har oändligt många lösningar  $(x, y)$  så att vi får oändligt många sådana tangentplan. Från (1) ser vi att

$$\begin{aligned} a^2 + b^2 - c &= x^2 + y^2 - 2xa - 2yb + a^2 + b^2 \\ &= (x - a)^2 + (y - b)^2. \end{aligned}$$

Detta är ekvationen för en cirkel och har oändligt många lösningar precis då  $a^2 + b^2 - c > 0$ . Vi ser från (1) att alla tangeringspunkter ligger i planet  $2ax + 2by - z = c$ .

*Svar:* Tangeringspunkterna ligger alla i planet  $2ax + 2by - z = c$ .