

**Lösningförslag till
Tentamenskrivning, 2005-08-27, kl. 14.00-19.005B1117,
matematik III för E och ME (6p)**

1. Vi inför nya variabler enligt

$$\begin{cases} u = x + y \\ v = \frac{y}{x} \end{cases} \quad (*)$$

Ur villkoren $1 \leq x + y \leq 2, 1 \leq \frac{y}{x} \leq 2$ får vi att

$$1 \leq v \leq 2, 1 \leq u \leq 2.$$

Vi löser x och y ur (*)

$$\begin{cases} u = x + y \\ v = \frac{y}{x} \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y = vx \\ x = u - y \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y = vx \\ x = u - vx \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y = \frac{vu}{1+v} \\ x = \frac{u}{1+v} \end{cases}$$

Funktionaldeterminanten blir

$$\det \frac{d(x, y)}{d(u, v)} = \begin{vmatrix} \frac{1}{1+v} & -\frac{u}{(1+v)^2} \\ \frac{v}{1+v} & \frac{u}{(1+v)^2} \end{vmatrix} = \frac{u + uv}{(1+v)^3} = \frac{u(1+v)}{(1+v)^3} = \frac{u}{(1+v)^2}.$$

Determinanten är positiv i \mathbf{D} , och integralen kan alltså beräknas enligt

$$\begin{aligned} \iint_{\mathbf{D}} \frac{1}{x^2} \ln \frac{y}{x} dx dy &= \int_1^2 \int_1^2 \frac{(1+v)^2}{u^2} \ln v \cdot \frac{u}{(1+v)^2} du dv = \int_1^2 \int_1^2 \frac{1}{u} \ln v du dv = \\ &= \left(\int_1^2 \frac{du}{u} \right) \left(\int_1^2 \ln v dv \right) = \ln 2 \cdot \int_1^2 \ln v dv = \ln 2 \left([v \ln v]_1^2 - \int_1^2 dv \right) = \\ &= \ln 2 (2 \ln 2 - 1) \end{aligned}$$

SVAR: $(2 \ln 2 - 1) \ln 2$

2. Skärningskurvans projektion i xy -planet ges av

$$2x + 2y + x^2 + y^2 = 2.$$

Här ger en kvadratkompletering att

$$\begin{aligned} 2x + 2y + x^2 + y^2 &= (x+1)^2 - 1 + (y+1)^2 - 1 = \\ &= (x+1)^2 + (y+1)^2 - 2 \end{aligned}$$

och kombinerat med ekvationen för skärningskurvan ovan får vi alltså

$$2x + 2y + x^2 + y^2 = 2 \Leftrightarrow (x+1)^2 + (y+1)^2 - 2 = 2 \Leftrightarrow$$

$$(x+1)^2 + (y+1)^2 = 4$$

dvs en cirkel med radien 2 och centrum i $(-1, -1)$.

Om vi låter $f(x, y) = 2 - 2x - 2y$ så beskrivs det givna planet av $z = f(x, y)$. Arealen fås då ur dubbelintegralen

$$A = \iint_{\mathbf{D}} \sqrt{\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2} + 1 dx dy$$

där \mathbf{D} är ytans projektion i xy -planet. Så även boken sidan 227 till 230.

I vårt fall ges alltså \mathbf{D} av $\{(x, y) : (x+1)^2 + (y+1)^2 \leq 4\}$ och arean blir

$$\begin{aligned} A &= \iint_{\mathbf{D}} \sqrt{\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2} + 1 dx dy = \iint_{\mathbf{D}} \sqrt{2^2 + 2^2} + 1 dx dy = 3 \iint_{\mathbf{D}} dx dy = \\ &= 3 \cdot (\text{Areal av } \mathbf{D}) = 3 \cdot \pi \cdot 2^2 = 12\pi \end{aligned}$$

SVAR: 12π

3. Om vi låter $P = x^2 + y$ och $Q = y^2 + x$ så får vi att

$\frac{\partial Q}{\partial x} = 1$ och $\frac{\partial P}{\partial y} = 1$. Alltså är fältet (P, Q) är konservativt i hela \mathbf{R}^2 . Vi kan utnyttja att det enligt satsen (10.3) om konservativa fält existerar en potential $U(x, y)$ till fältet (P, Q) så att

$$P = \frac{\partial U}{\partial x} \text{ och}$$

$$Q = \frac{\partial U}{\partial y}. \text{ Vi har alltså att}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = P = x^2 + y & (1) \\ \frac{\partial U}{\partial y} = Q = y^2 + x & (2) \end{cases}$$

Integration av (1) med avseende på x ger

$$U = \int (x^2 + y) dx = \frac{x^3}{3} + yx + \Psi(y) \quad (3)$$

där Ψ är någon kontinuerlig och deriverbar funktion av y .

Derivation av (3) med avseende på y samt jämförelse med (2) ger

$$\frac{\partial U}{\partial y} = x + \Psi'(y) = \lceil (2) \rceil = x + y^2 \Rightarrow \Psi' = y^2 \Rightarrow \Psi = \frac{y^3}{3} + C$$

Potentialen till (P, Q) är alltså $U(x, y) = \frac{x^3}{3} + xy + \frac{y^3}{3} + C$ och den sökta integralen kan nu

beräknas enligt

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} (x^2 + y) dx + (y^2 + x) dy &= U(-3, 3) - U(1, -1) = \\ &= \frac{-27}{3} - 9 + \frac{27}{3} - \frac{1}{3} + 1 + \frac{1}{3} = -8 \end{aligned}$$

SVAR: -8

4. Kroppen V har en sluten ytan S och vektor fältet \mathbf{F} är kontinuerligt deriverbar på S och V
Då gäller Gauss sats

$$\begin{aligned} \oiint_S \bar{\mathbf{F}} \cdot \hat{\mathbf{n}} d\sigma &= \iiint_V \operatorname{div}(\bar{\mathbf{F}}) dv = \iiint_V 2 dv = \iint_{x^2+y^2 \leq 1} \left(\int_{z=0}^{z=(1-x^2-y^2)/2} dz \right) dy dx \\ &= \iint_{x^2+y^2 \leq 1} \frac{1-x^2-y^2}{2} dx dy = [\text{polära koordinater}] = \left(\int_0^{2\pi} d\theta \right) \left(\int_0^1 \frac{(1-r^2)r}{2} dr \right) = \pi \end{aligned}$$

Svar Vätskevolymen $\oiint_S \bar{\mathbf{F}} \cdot \hat{\mathbf{n}} d\sigma = \pi$

5. Projektionen γ på xy -planet av Γ är cirkeln $x^2 + y^2 = 1$. Låt D vara området innanför γ , och Σ området innanför Γ . På Γ är $z = 1 + y^2$.

Då fås eftersom Γ är en sluten kurva.

$$\begin{aligned} \oint_{\Gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \oint_{\Gamma} (y^2 z e^x + x^2 y) dx + (2y z e^x + y z) dy + y^2 e^x dz = \oint_{\Gamma} (y^2 z e^x + x^2 y, 2y z e^x + y z, y^2 e^x) \cdot d\mathbf{r} \\ &= \oint_{\Gamma} (y^2 z e^x, 2y z e^x, y^2 e^x) \cdot d\mathbf{r} + \oint_{\Gamma} x^2 y dx + y z dy = \oint_{\Gamma} \operatorname{grad}(y^2 z e^x) + \oint_{\Gamma} x^2 y dx + y z dy = 0 + \oint_{\Gamma} x^2 y dx + y z dy \\ &= [z = 1 + y^2] = \oint_{\Gamma} x^2 y dx + y(1 + y^2) dy = [\text{Stokes sats}] = \iint_{\Sigma} \operatorname{rot}(x^2 y, y(1 + y^2), 0) \cdot \hat{\mathbf{n}} d\sigma \\ &= \iint_{x^2+y^2 \leq 1} (0, 0, -x^2) \cdot (0, -2y, 1) dx dy = - \iint_D x^2 dx dy = [\text{polärakoord.}] = - \int_0^1 r^3 dr \int_0^{2\pi} \cos^2 \theta d\theta = \\ &= - \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^1 \left[\frac{\sin 2\theta}{4} + \frac{\theta}{2} \right]_0^{2\pi} = -\pi / 4 \end{aligned}$$

Svar $\oint_{\Gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = -\pi / 4$

6. Vi får

$$\begin{aligned} \operatorname{rot}(u\mathbf{F}) &= \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \times (uF_1, uF_2, uF_3) = \\ &= \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{e}}_x & \hat{\mathbf{e}}_y & \hat{\mathbf{e}}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ uF_1 & uF_2 & uF_3 \end{vmatrix} = \hat{\mathbf{e}}_x \left(\frac{\partial}{\partial y}(uF_3) - \frac{\partial}{\partial z}(uF_2) \right) - \hat{\mathbf{e}}_y \left(\frac{\partial}{\partial x}(uF_3) - \frac{\partial}{\partial z}(uF_1) \right) + \\ &+ \hat{\mathbf{e}}_z \left(\frac{\partial}{\partial x}(uF_2) - \frac{\partial}{\partial y}(uF_1) \right) = \hat{\mathbf{e}}_x \left(u'_y F_3 + u \frac{\partial F_3}{\partial y} - u'_z F_2 - u \frac{\partial F_2}{\partial z} \right) - \\ &- \hat{\mathbf{e}}_y \left(u'_x F_3 + u \frac{\partial F_3}{\partial x} - u'_z F_1 - u \frac{\partial F_1}{\partial z} \right) + \hat{\mathbf{e}}_z \left(u'_x F_2 + u \frac{\partial F_2}{\partial x} - u'_y F_1 - u \frac{\partial F_1}{\partial y} \right) = \\ &= \hat{\mathbf{e}}_x \left(u'_y F_3 - u'_z F_2 + u \left(\frac{\partial F_3}{\partial y} - \frac{\partial F_2}{\partial z} \right) \right) - \hat{\mathbf{e}}_y \left(u'_x F_3 - u'_z F_1 + u \left(\frac{\partial F_3}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial z} \right) \right) + \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& +\hat{\mathbf{e}}_z \left(u'_x F_2 - u'_y F_1 + u \left(\frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} \right) \right) = \\
& = \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{e}}_x & \hat{\mathbf{e}}_y & \hat{\mathbf{e}}_z \\ u'_x & u'_y & u'_z \\ F_1 & F_2 & F_3 \end{vmatrix} + u \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{e}}_x & \hat{\mathbf{e}}_y & \hat{\mathbf{e}}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_1 & F_2 & F_3 \end{vmatrix} = (\text{grad } u) \times \mathbf{F} + u \text{rot} \mathbf{F}
\end{aligned}$$

Vilket skulle verifieras.

7. En variant av Gauss sats säger att $\iint_{\Sigma} U \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \iiint_K \text{grad} U \, dx \, dy \, dz$, där Σ är randytan till

kroppen $K : 9x^2 + 4y^2 + z^2 \leq 36$ (se sats 11.15 sid 364). Detta ger

$$\iint_{\Sigma} (1 + 2x + 3y + 4z) \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \iiint_K (2, 3, 4) \, dx \, dy \, dz = (2V, 3V, 4V)$$

där V är volymen till ellipsoiden $K = \frac{4\pi}{3} \cdot 2 \cdot 3 \cdot 6 = 48\pi$

$$\text{Svar } \oiint_{\Sigma} (1 + 2x + 3y + 4z) \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = (2, 3, 4)V = (2, 3, 4)48\pi$$

Del B, 4-poängsuppgifter

$$8. \text{ Vi har } -\Delta\Phi = \frac{2}{r^4} \Leftrightarrow -\frac{1}{r^2 \sin\theta} \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \sin\theta \frac{\partial\Phi}{\partial r} \right) + \frac{\partial}{\partial\theta} \left(\sin\theta \frac{\partial\Phi}{\partial\theta} \right) + \frac{\partial}{\partial\varphi} \left(\frac{1}{\sin\theta} \frac{\partial\Phi}{\partial\varphi} \right) \right] = \frac{2}{r^4}$$

Med $\Phi = \Phi(r)$ fås

$$-\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial\Phi}{\partial r} \right) = \frac{2}{r^4} \Rightarrow \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial\Phi}{\partial r} \right) = -\frac{2}{r^2}$$

Efter integrations fås

$$r^2 \frac{\partial\Phi}{\partial r} = \frac{2}{r} + C_1 \Rightarrow \frac{\partial\Phi}{\partial r} = \frac{2}{r^3} + C_1 \Rightarrow \Phi(r) = -\frac{1}{r^2} - \frac{C_1}{r} + C_2$$

Svar; $\Phi(r) = -\frac{1}{r^2} - \frac{C_1}{r} + C_2$, där C_1 och C_2 är konstanter

9. Vi har $\oint_{\Gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$ med $\mathbf{F} = (y + 2x, x^2 + z, z^2 + y)$ och $\text{rot}\mathbf{F} = (0, 0, 2x - 1)$, fältet är

kontinuerligt deriverbar på och innanför cylindern, så gäller Stokes sats

$$\begin{aligned}
\oint_{\Gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \iint_{\Sigma} \text{rot}(\mathbf{F}) \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = [\hat{\mathbf{n}} = (0, 0, 1)] = \iint_{x^2+y^2 \leq 1} (2x - 1) \, dx \, dy \\
&= [\text{polära koord}] = \pm \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^1 (2r \cos\theta - 1) r \, dr = \pm \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^1 r \, dr = \pm\pi
\end{aligned}$$

$$\text{Svar: } \left| \oint_{\Gamma} (y + 2x) \, dx + (x^2 + z) \, dy + (z^2 + y) \, dz \right| = \pi$$

10. vi har $\mathbf{r}(u, v, \varphi) = \left(uv \cos \varphi, uv \sin \varphi, \frac{u^2 - v^2}{2} \right)$

a) kontrollera ortogonaliteten

$$\begin{cases} \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} = (v \cos \varphi, v \sin \varphi, u) \\ \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} = (u \cos \varphi, u \sin \varphi, -v) \\ \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \varphi} = (-uv \sin \varphi, uv \cos \varphi, 0) \end{cases}$$

$$\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} = \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \varphi} = \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \varphi} = 0$$

Koordinatsystem är således ortogonalt.

b) skalfaktorer

$$h_i = \left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u_i} \right|$$

$$h_1 = h_2 = \sqrt{u^2 + v^2}$$

$$h_3 = uv$$

$$\nabla^2 \Phi = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial u_i} \left[\frac{h_1 h_2 h_3}{h_i^2} \frac{\partial \Phi}{\partial u_i} \right] =$$

$$\frac{1}{uv(u^2 + v^2)} \left\{ \frac{\partial}{\partial u} \left(uv \frac{\partial \Phi}{\partial u} \right) + \frac{\partial}{\partial v} \left(uv \frac{\partial \Phi}{\partial v} \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\frac{u^2 + v^2}{uv} \frac{\partial \Phi}{\partial \varphi} \right) \right\} =$$

$$= \frac{1}{(u^2 + v^2)} \left\{ \left(\frac{\partial^2 \Phi}{\partial u^2} \right) + \frac{1}{u} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial u} \right) + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial v^2} + \left(\frac{1}{v} \frac{\partial \Phi}{\partial v} \right) \right\} + \frac{1}{u^2 v^2} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial \varphi^2}$$

c) $\Phi = (u^2 + v^2) \cos \varphi$

$$\nabla^2 \Phi = \Delta \Phi = \left(\frac{8}{u^2 + v^2} - \frac{1}{u^2} - \frac{1}{v^2} \right) \cos \varphi$$

11. Vi har $\mathbf{F} \cdot (\nabla \times g\mathbf{F}) = \mathbf{F} \cdot (\nabla g \times \mathbf{F}) + \mathbf{F} \cdot (g \nabla \times \mathbf{F}) = \nabla g \cdot (\mathbf{F} \times \mathbf{F}) + g \mathbf{F} \cdot \nabla \times \mathbf{F} = g \mathbf{F} \cdot \nabla \times \mathbf{F}$.

Med $\mathbf{F} = \nabla f$ och $\nabla \times \nabla f = \mathbf{0}$. Detta ger att

$$\mathbf{F} \cdot (\nabla \times g\mathbf{F}) = \mathbf{0}.$$

12. vektorfältet \bar{F} är kontinuerligt deriverbar utanför origo och har

$$\operatorname{div}(\bar{F}) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left[r^{-2} (3 \cos^2 \theta + 2r \cos \theta - 1 + r^2 - r^5) \right] + \frac{1}{r^5 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} [\sin \theta (\sin 2\theta + r \sin \theta)] = -3$$

Tillämpa nu Gauss sats på området V mellan Σ och halvsfären $S: r = \frac{3}{2}$

Då fås

$$\iint_{\Sigma-S} \bar{F} \cdot d\bar{\sigma} = \iiint_V \operatorname{div}(\bar{F}) dv = -3 \cdot \frac{2\pi}{3} \left[\frac{3}{2} \cdot \frac{3}{2} \cdot 3 - \left(\frac{3}{2}\right)^3 \right] = -\frac{27\pi}{4}$$

enligt formeln för volymen av en ellipsoiden. Men

$$\iint_S \bar{F} \cdot d\bar{\sigma} = \iint_S \bar{F} \cdot \mathbf{e}_r d\sigma = \iint_S r^{-4} [(3\cos^2\theta + 2r\cos\theta - 1 + r^2 - r^5)\mathbf{e}_r + (\sin 2\theta + r\sin\theta)\mathbf{e}_\theta] \cdot \mathbf{e}_r d\sigma =$$

$$\iint_S r^{-4} [(3\cos^2\theta + 2r\cos\theta - 1 + r^2 - r^5)] d\sigma = \left[\text{sfäriska koord, } d\sigma = \left(\frac{3}{2}\right)^2 \sin\theta d\theta d\varphi, \text{ på } S \text{ är } r = 3/2 \right]$$

$$\left\{ \text{Altern. } d\bar{\sigma} = \pm (r^2 \sin\theta d\theta d\varphi \mathbf{e}_r + r \sin\theta d\varphi dr \mathbf{e}_\theta + r dr d\theta \mathbf{e}_\varphi, \text{ på } S \text{ är } r = 3/2 \Rightarrow dr = 0) \right\}$$

$$\iint_S \bar{F} \cdot d\bar{\sigma} = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi/2} \left(\frac{3}{2}\right)^{-2} \left[3\cos^2\theta + 3\cos\theta - 1 + \frac{9}{4} - \left(\frac{3}{2}\right)^5 \right] \sin\theta d\theta = -\frac{41\pi}{12}$$

Varför den sökta integralen blir

$$\iint_{\Sigma} \bar{F} \cdot d\bar{\sigma} = -\frac{41\pi}{12} - \frac{27\pi}{4} = -\frac{61\pi}{6} \text{ eller } \frac{61\pi}{6} \text{ beroende på vilken normalriktning till } \Sigma, \text{ som}$$

räknas positiv.