

**Lösningförslag till tentamensskrivning, 2004-01-12,
5B1117, Matematik III för E, Media och T**

1. Substituera $u = xy$ och $v = x/y$.

Integrationsområdet D' i uv -planet blir $0 \leq u \leq 1$ och $1 \leq v \leq 3$.

Vi har

$$\left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| = \frac{1}{\left| \frac{\partial(u, v)}{\partial(x, y)} \right|} = \frac{y}{2x}$$

varför

$$\iint_D x^2 e^{x^2 y^2} dx dy = \frac{1}{2} \iint_{D'} e^{u^2} u du dv = \frac{1}{2} \int_1^3 dv \int_0^1 e^{u^2} u du = \frac{e-1}{2}$$

2. Kan lösas genom projektion på yz -planet eller sfäriska koordinater. Med sfäriska koordinater där θ är vinkeln mot x -axeln och φ är vinkeln i yz -planet fås

$$\begin{aligned} A &= \iint_S d\sigma = \iint_S r^2 \sin\theta d\theta d\varphi = \{r \equiv 2, \quad \theta : 0 \rightarrow \pi/3, \quad \varphi : 0 \rightarrow 2\pi\} = \\ &= 4 \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi/3} \sin\theta d\theta = 4\pi \end{aligned}$$

3. Låt D vara det område som omsluts av Γ , som är negativt orienterad. Greens sats ger

$$\oint_{\Gamma} \frac{x+y}{x^2} dx + \left(xy - \frac{1}{x}\right) dy = - \iint_D \left(y + \frac{1}{x^2} - \frac{1}{x^2}\right) dx dy = - \int_{y=-1}^1 y \int_{x=y+2}^{x=\frac{y+5}{2}} dx dy = \frac{1}{3}$$

4. Notera att $\text{grad } f = (yz, xz, xy)$ och $\text{div grad } f = 0$. Skapa en sluten yta genom att lägga till en bottenyta S_b i xy -planet, med normalen nedåtriktad. Gauss sats ger

$$\begin{aligned} \iint_S &= \iint_{S+S_b} - \iint_{S_b} = - \iint_{S_b} = \{z \equiv 0 \text{ på } S_b\} = \\ &= \iint_{S_b} (0, 0, xy) \cdot (-\mathbf{e}_z) d\sigma = - \iint_{x^2+y^2 \leq 1} xy dx dy = \{\text{symmetri}\} = 0 \end{aligned}$$

5. Den skalära potentialen U bestäms ur vektorekvationen

$$\mathbf{F} = \text{grad } U = \left(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z} \right)$$

Detta ger tre ekvationer, en för varje komponent. Börja t.ex. med ekvationen för y -komponenten:

$$\frac{\partial U}{\partial y} = \frac{-2xy}{(x^2 + y^2 + z^2 + 1)^2}$$

$2y$ är den inre derivata som behövs för att integrera högerledet. Integration av ekvationen ger

$$U = \frac{x}{x^2 + y^2 + z^2 + 1} + f(x, z)$$

där f är en godtycklig funktion av variablerna x och z . Integration av motsvarande ekvationer för z respektive x -komponenterna ger

$$f(x, z) = g(x),$$

dvs funktionen f får inte bero av z utan bara av x , respektive

$$g(x) = C,$$

dvs inte heller något beroende av x får förekomma. Funktionen f är alltså en godtycklig konstant, och det allmänna uttrycket för potentialen blir

$$U = \frac{x}{x^2 + y^2 + z^2 + 1} + C,$$

där C är en godtycklig konstant.

6. a) $\operatorname{div}(xy, -y^2, yz) = y - 2y + y = 0$

b) \mathbf{A} är en vektorpotential till \mathbf{F} om $\mathbf{F} = \operatorname{rot} \mathbf{A}$. Om vi vill bestämma en vektorpotential så räcker det att bestämma ett vektorfält \mathbf{A} vars rotation blir \mathbf{F} . Ett sådant fält (en partikulärlösning) kan bestämmas enligt

$$\begin{aligned} \mathbf{A}(\mathbf{r}) &= \int_0^1 (\mathbf{F}(t\mathbf{r}) \times t\mathbf{r}) dt = \int_0^1 (t^2xy, -t^2y^2, t^2yz) \times t\mathbf{r} dt = \\ &= (xy, -y^2, yz) \times (x, y, z) \int_0^1 t^3 dt = (-2y^2z, 0, 2xy^2) \frac{1}{4} = \frac{y^2}{2}(-z, 0, x) \end{aligned}$$

7. Stokes' universalsats ger

$$\oint_{\Gamma} \hat{\mathbf{n}} d\sigma \times \nabla z = \iint_S \hat{\mathbf{n}} d\sigma \times \hat{\mathbf{e}}_z.$$

Välj S som den plana inspända ytan. Omloppsriktningen ger att normalen skall vara riktad mot origo, dvs normalens z -komponent skall vara negativ. Ekvationen för planet i vilket cirkeln ligger ger att

$$\hat{\mathbf{n}} \parallel (1, 2, -2),$$

vars z -komponent har rätt tecken. Normering ger

$$\hat{\mathbf{n}} = \frac{(1, 2, -2)}{|(1, 2, -2)|} = \frac{1}{3}(1, 2, -2),$$

och

$$\hat{\mathbf{n}} \times \hat{\mathbf{e}}_z = \frac{1}{3} \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ 1 & 2 & -2 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = \frac{1}{3}(2, -1, 0)$$

Nu kan vi beräkna integralen

$$\iint_S \hat{\mathbf{n}} d\sigma \times \hat{\mathbf{e}}_z = \iint_S \frac{1}{3}(2, -1, 0) d\sigma = \frac{1}{3}(2, -1, 0) \iint_S d\sigma = \{\text{radien} = 1\} = \frac{\pi}{3}(2, -1, 0)$$

8. Formell nabläräkning ger

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \left(\frac{\mathbf{a} \times \mathbf{r}}{r^3} \right) &= \frac{1}{r^3} (\nabla \times (\mathbf{a} \times \mathbf{r})) - (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) \times (\nabla \frac{1}{r^3}) = \\ &= \frac{1}{r^3} (\mathbf{a} (\nabla \cdot \mathbf{r}) - (\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{r}) - (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) \times \left(\frac{-3}{r^4} \hat{\mathbf{e}}_r \right) = \frac{1}{r^3} (3\mathbf{a} - \mathbf{a}) - \frac{3}{r^5} (\mathbf{a} (\mathbf{r} \cdot \mathbf{r}) - \mathbf{r} (\mathbf{a} \cdot \mathbf{r})) = \\ &= \frac{2\mathbf{a}}{r^3} - \frac{3\mathbf{a}}{r^3} + \frac{3\mathbf{r} (\mathbf{a} \cdot \mathbf{r})}{r^5} = \frac{3\mathbf{r} (\mathbf{a} \cdot \mathbf{r})}{r^5} - \frac{\mathbf{a}}{r^3} \end{aligned}$$

9. Se Analytiska metoder 2, övningsboken, uppgift 1106 (1206 i den nya upplagan).

10. Integranden kan anta både positiva och negativa värden. Integralen är konvergent om och endast om

$$\iint_{\mathbf{R}^2} |\cos(x^2 + y^2)| dx dy$$

är konvergent, men denna är divergent eftersom funktionen cosinus inte går mot noll då argumentet $(x^2 + y^2) = r^2$ går mot oändligheten.

Svar: Den angivna integralen är divergent.

11. a) Flödet blir maximalt om ytan Σ innesluter alla punkter med en positiv källtätet.

$$\operatorname{div} \mathbf{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} r^2 A_r + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi} r A_\varphi = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (2r^3 - 4r^5) + 0 = 6 - 20r^2$$

$\operatorname{div} \mathbf{A} > 0$ för $r < \sqrt{3/10}$, dvs Σ skall vara en sfär med denna radie och centrum i origo.

b) Det maximala flödet blir

$$\iint_{\Sigma} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} d\sigma = \iiint_V \operatorname{div} \mathbf{A} dV = \int_0^{\sqrt{3/10}} (6 - 20r^2) 4\pi r^2 dr = \frac{12\pi\sqrt{30}}{125}$$

12. a) Basvektorerna är parallella med gradienterna av respektive koordinater.

$$\operatorname{grad} u = \operatorname{grad} \left(r \sin^2 \frac{\theta}{2} \right) = \hat{\mathbf{e}}_r \frac{\partial}{\partial r} \left(r \sin^2 \frac{\theta}{2} \right) + \frac{1}{r} \hat{\mathbf{e}}_\theta \frac{\partial}{\partial \theta} \left(r \sin^2 \frac{\theta}{2} \right) + 0 = \hat{\mathbf{e}}_r \sin^2 \frac{\theta}{2} + \hat{\mathbf{e}}_\theta \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2}$$

På samma sätt fås

$$\operatorname{grad} v = \hat{\mathbf{e}}_r \cos^2 \frac{\theta}{2} - \hat{\mathbf{e}}_\theta \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2}$$

$$\operatorname{grad} w = \hat{\mathbf{e}}_\varphi \frac{2}{r \sin \theta}$$

Är basvektorerna $\hat{\mathbf{e}}_u$, $\hat{\mathbf{e}}_v$ och $\hat{\mathbf{e}}_w$ ortogonala?

$\hat{\mathbf{e}}_u \perp \hat{\mathbf{e}}_w$ och $\hat{\mathbf{e}}_v \perp \hat{\mathbf{e}}_w$ eftersom $\hat{\mathbf{e}}_w \parallel \operatorname{grad} w \parallel \hat{\mathbf{e}}_\varphi$ men $\hat{\mathbf{e}}_u$ och $\hat{\mathbf{e}}_v$ saknar φ -komponent.

Vinkeln mellan $\hat{\mathbf{e}}_u$ och $\hat{\mathbf{e}}_v$ ges av skalärprodukten

$$\begin{aligned} \operatorname{grad} u \cdot \operatorname{grad} v &= \{\text{sfäriska koordinater är ett lokalt ON-system}\} = \\ &= \sin^2 \frac{\theta}{2} \cos^2 \frac{\theta}{2} + \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2} \left(-\sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2} \right) + 0 = 0 \end{aligned}$$

dvs $\hat{\mathbf{e}}_u \perp \hat{\mathbf{e}}_v$

Basvektorerna är ortogonala.

b) Det nya systemet är alltså ett ortogonalt, kroklinjigt koordinatsystem, och då gäller formelbladets uttryck, dvs

$$\operatorname{grad} \Phi = \frac{1}{h_u} \frac{\partial \Phi}{\partial u} \hat{\mathbf{e}}_u + \frac{1}{h_v} \frac{\partial \Phi}{\partial v} \hat{\mathbf{e}}_v + \frac{1}{h_w} \frac{\partial \Phi}{\partial w} \hat{\mathbf{e}}_w$$

Om vi sätter $\Phi = u$ får vi

$$\text{grad } u = \frac{1}{h_u} \hat{\mathbf{e}}_u$$

dvs

$$\begin{aligned} h_u &= \frac{1}{|\text{grad } u|} = \frac{1}{\sqrt{\sin^4 \frac{\theta}{2} + \sin^2 \frac{\theta}{2} \cos^2 \frac{\theta}{2}}} = \frac{1}{\sin \frac{\theta}{2}} = \\ &= \{u = r \sin^2 \frac{\theta}{2}\} = \sqrt{\frac{r}{u}} = \{u + v = r\} = \sqrt{\frac{u+v}{u}} \end{aligned}$$

På samma sätt fås

$$\begin{aligned} h_v &= \frac{1}{|\text{grad } v|} = \sqrt{\frac{u+v}{v}} \\ h_w &= \frac{1}{|\text{grad } w|} = \frac{r \sin \theta}{2} = r \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2} = \sqrt{uv} \end{aligned}$$

Skalfaktorerna är alltså

$$\begin{cases} h_u = \sqrt{\frac{u+v}{u}} \\ h_v = \sqrt{\frac{u+v}{v}} \\ h_w = \sqrt{uv} \end{cases}$$

c) Divergensen kan då beräknas genom insättning i formelbladets uttryck:

$$\text{div } \mathbf{F} = \frac{1}{u+v} \left(\frac{\partial}{\partial u} (u^2 + uv) + \frac{\partial}{\partial v} (v^2 + uv) \right) = \frac{1}{u+v} (2u + v + 2v + u) = 3$$

13. Låt \mathbf{e} vara en godtycklig konstant vektor, t.ex. en godtycklig basvektor $\hat{\mathbf{e}}_x$, $\hat{\mathbf{e}}_y$ eller $\hat{\mathbf{e}}_z$. Gauss' universalsats kan användas efter förenkling genom skalärmultiplikation med \mathbf{e} :

$$\mathbf{e} \cdot \iint_{\Sigma} \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \hat{\mathbf{n}}}{r^3} \hat{\mathbf{e}}_r \, d\sigma = \iint_{\Sigma} \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot (\hat{\mathbf{n}} \, d\sigma)}{r^3} \hat{\mathbf{e}}_r \cdot \mathbf{e} = \iint_{\Sigma} (\hat{\mathbf{n}} \, d\sigma) \cdot \left(\hat{\mathbf{e}}_r \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \mathbf{e}}{r^3} \right) = \iiint_V \nabla \cdot \left(\hat{\mathbf{e}}_r \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \mathbf{e}}{r^3} \right) \, dV$$

Använd ledningen $\hat{\mathbf{e}}_r = \frac{\mathbf{r}}{r}$. Integranden kan förenklas med nabläräkning:

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \hat{\mathbf{e}}_r \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \mathbf{e}}{r^3} &= \nabla \cdot \mathbf{r} \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}}{r^5} = \nabla \cdot \mathbf{r} (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}) r^{-5} = \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}}{r^5} (\nabla \cdot \mathbf{r}) + \frac{\mathbf{r}}{r^5} \cdot \nabla (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}) + (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}) \mathbf{r} \cdot \nabla (r^{-5}) = \\ &= 3 \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}}{r^5} + \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}}{r^5} - 5 \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}}{r^5} = -\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}}{r^5} = -\mathbf{e} \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^5} \end{aligned}$$

Eftersom \mathbf{e} är en konstant vektor kan den brytas ut ur integralen, dvs

$$\iiint_V \nabla \cdot \left(\hat{\mathbf{e}}_r \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \mathbf{e}}{r^3} \right) \, dV = \iiint_V (-\mathbf{e} \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^5}) \, dV = \mathbf{e} \cdot \iiint_V \left(-\frac{\mathbf{r}}{r^5} \right) \, dV$$

Eftersom \mathbf{e} är godtycklig så är en godtycklig komponent av $\iint_{\Sigma} \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \hat{\mathbf{n}}}{r^3} \hat{\mathbf{e}}_r \, d\sigma$ lika med

motsvarande komponent av $\iiint_V \left(-\frac{\mathbf{r}}{r^5} \right) \, dV$, dvs

$$\iint_{\Sigma} \frac{\hat{\mathbf{e}}_r \cdot \hat{\mathbf{n}}}{r^3} \hat{\mathbf{e}}_r \, d\sigma = \iiint_V \left(-\frac{\mathbf{r}}{r^5} \right) \, dV$$

Om integranden skall vara en gradient så måste följande gälla:

$$-\frac{\mathbf{r}}{r^5} = \text{grad } f(r) = \frac{df(r)}{dr} \hat{\mathbf{e}}_r = \frac{df(r)}{dr} \frac{\mathbf{r}}{r}$$

vilket ger $f(r) = \frac{1}{3r^3} + C$, däre C är en godtycklig konstant.