

SF1649, Vektoranalys och komplexa funktioner
Tentamen, tisdagen den 20 augusti 2013. Lösningförslag.

1. Vi har

$$\begin{aligned} [\text{rot}(\mathbf{r} \times \mathbf{u})]_i &= [\nabla \times (\mathbf{r} \times \mathbf{u})]_i = \epsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_j} (\mathbf{r} \times \mathbf{u})_k = \epsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_j} (\epsilon_{klm} x_l u_m) = \\ &= \epsilon_{ijk} \epsilon_{klm} \frac{\partial}{\partial x_j} (x_l u_m) = (\delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl}) \frac{\partial}{\partial x_j} (x_l u_m) = \frac{\partial}{\partial x_j} (x_i u_j) - \frac{\partial}{\partial x_j} (x_j u_i). \end{aligned}$$

Nu utnyttjar vi sambandet $\frac{\partial x_i}{\partial x_j} = \delta_{ij}$ i första termen och sambandet $\frac{\partial x_j}{\partial x_j} = 3$ i andra termen (trean uppstår eftersom derivatan 1 upprepas tre gånger vid summering). Vi får då

$$\delta_{ij} u_j + x_i \frac{\partial u_j}{\partial x_j} - 3u_i - x_j \frac{\partial u_i}{\partial x_j} = [-2\mathbf{u} + \mathbf{r} \operatorname{div}(\mathbf{u}) - (\mathbf{r} \cdot \nabla)\mathbf{u}]_i.$$

Svar: $-2\mathbf{u} + \mathbf{r} \operatorname{div}(\mathbf{u}) - (\mathbf{r} \cdot \nabla)\mathbf{u}$.

2. Enligt divergenssatsen, flödet är

$$\Phi = \iiint_V \operatorname{div} \mathbf{F} \, dx dy dz.$$

Formeln för divergence i cylinderkoordinater ger oss

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho \cdot \rho^2) + \frac{\partial}{\partial z} (z \rho \sin \phi) = 3\rho + \rho \sin \phi.$$

Trippelintegralen efter övergång till cylinderkoordinater blir

$$\int_0^{2\pi} d\phi \int_0^2 dz \int_0^1 (3\rho + \rho \sin \phi) \rho \, d\rho = 4\pi.$$

Svar: 4π .

3. (a) För att vara en reel del av funktion som är komplex deriverbar, funktionen u skall vara harmonisk d v s den skall uppfylla Laplaces ekvation. Vi räknar

$$\Delta u = a^2 e^{ax} \sin(3y) - 9e^{ax} \sin(3y) = (a^2 - 9)e^{ax} \sin(3y).$$

Vi får villkor $a^2 = 9$ vilket ger oss värdena $a = \pm 3$.

(b) Vi väljer $a = 3$. Då är $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$, där $u(x, y) = e^{3x} \sin(3y)$ och funktionerna u och v uppfyller CR-ekvationer. Vi får då

$$\frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{\partial u}{\partial y} = -3e^{3x} \cos(3y);$$

$$\frac{\partial v}{\partial y} = \frac{\partial u}{\partial x} = 3e^{3x} \sin(3y).$$

Vi hittar $v(x, y) = -e^{3x} \cos(3y) + C$, där C är en godtycklig reel konstant. Funktionen $f(z)$ blir

$$f = u + iv = e^{3x} (\sin(3y) - i \cos(3y)) + iC = -ie^{3x} e^{3iy} + iC = -ie^{3z} + iC.$$

Svar: $f(z) = -ie^{3z} + iC$, där C är en godtycklig reel konstant.

4. Likheten som skulle bevisas är en likhet av vektorer. Det räcker att visa att skalärprodukt av dem vänsterled och högerled med en godtycklig konstant vektor \mathbf{a} är lika med varandra. Eftersom en godtycklig vektor \mathbf{a} har form $\mathbf{a} = a_1 \mathbf{e}_1 + a_2 \mathbf{e}_2 + a_3 \mathbf{e}_3$, räcker det att visa likheter

$$\mathbf{e}_i \cdot \oint_C \mathbf{r} \times d\mathbf{r} = 2\mathbf{e}_i \cdot \iint_S \mathbf{n} dS.$$

för $i = 1, 2, 3$. Eftersom man får byta cykliskt indexer på koordinata vektorer, räcker det att visa likheten för $i = 1$.

Vi tar $i = 1$. Då

$$\mathbf{e}_1 \cdot \oint_C \mathbf{r} \times d\mathbf{r} = \oint_C (\mathbf{e}_1 \times \mathbf{r}) \cdot d\mathbf{r} = [\text{Stokes sats}] = \iint_S \text{rot}(\mathbf{e}_1 \times \mathbf{r}) \cdot \mathbf{n} dS.$$

Om $\mathbf{r} = (x_1, x_2, x_3)$, då får vi $\mathbf{e}_1 \times \mathbf{r} = (0, -x_3, x_2)$ och $\text{rot}(\mathbf{e}_1 \times \mathbf{r}) = (2, 0, 0) = 2\mathbf{e}_1$. Detta ger oss

$$\mathbf{e}_1 \cdot \oint_C \mathbf{r} \times d\mathbf{r} = 2 \iint_S \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{n} dS = 2\mathbf{e}_1 \cdot \iint_S \mathbf{n} dS$$

vilket skulle visas.

5. (a) Vi har

$$\begin{aligned} d\mathbf{r} &= \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} du + \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} dv + \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial w} dw = (2u, 2v \cos w, 2v \sin w) du + \\ &+ (-2v, 2u \cos w, 2u \sin w) dv + (0, -2uv \sin w, 2uv \cos w) dw = \\ &= 2\sqrt{u^2 + v^2} \cdot \frac{(u, v \cos w, v \sin w)}{\sqrt{u^2 + v^2}} du + \\ &+ 2\sqrt{u^2 + v^2} \cdot \frac{(-v, u \cos w, u \sin w)}{\sqrt{u^2 + v^2}} dv + 2uv \cdot (0, -\sin w, \cos w) dw = \\ &= h_u \mathbf{e}_u du + h_v \mathbf{e}_v dv + h_w \mathbf{e}_w dw, \end{aligned}$$

varav $h_u = h_v = 2\sqrt{u^2 + v^2}$, $h_w = 2uv$ och

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_u &= \frac{(u, v \cos w, v \sin w)}{\sqrt{u^2 + v^2}}, & \mathbf{e}_v &= \frac{(-v, u \cos w, u \sin w)}{\sqrt{u^2 + v^2}}, \\ \mathbf{e}_w &= (0, -\sin w, \cos w). \end{aligned}$$

Man kollar att vektorerna \mathbf{e}_u , \mathbf{e}_v , \mathbf{e}_w är ortogonala vilket visar att koordinatsystem (u, v, w) är ortogonalt.

- (b) Enligt formeln för Laplaces operator i ortogonala koordinater får vi

$$\Delta \phi(u) = \frac{1}{h_u h_v h_w} \frac{\partial}{\partial u} \left(\frac{h_v h_w}{h_u} \frac{\partial \phi}{\partial u} \right) = \frac{1}{8(u^2 + v^2)uv} \frac{\partial}{\partial u} \left(uv \frac{\partial \phi}{\partial u} \right).$$

Ekvationen $\Delta\phi = 0$ blir då

$$\frac{d}{du} \left(u \frac{d\phi}{du} \right) = 0$$

vilket ger oss $u \frac{d\phi}{du} = C = \text{Const}$. Vi får

$$\frac{d\phi}{du} = \frac{C}{u}$$

vilket ger $\phi(u) = C \ln u + D$, där C, D är godtyckliga konstanter.

6. (a) Om vektorfältet \mathbf{F} har en potential $g(R, \theta, \phi)$, då är

$$\mathbf{F} = \text{grad } g = \frac{\partial g}{\partial R} \mathbf{e}_R + \frac{1}{R} \frac{\partial g}{\partial \theta} \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{R \sin \theta} \frac{\partial g}{\partial \phi} \mathbf{e}_\phi.$$

Vi får ekvationer

$$\frac{\partial g}{\partial R} = \frac{AR \cos \phi}{(1 + R^2)^2}; \quad \frac{\partial g}{\partial \theta} = 0; \quad \frac{\partial g}{\partial \phi} = \frac{\sin \phi}{1 + R^2}.$$

Den tredje ekvationen ger oss $g(R, \theta, \phi) = -\frac{\cos \phi}{1 + R^2} + C(R, \theta)$. Därefter den andra ekvationen visar att C beror endast på R och till sist den första ekvationen ger oss $A = 2$ och $C = \text{Const}$.

Svar i (a) är $A = 2$.

(b) Från tidigare lösning ser vi att för $A = 2$ vektorfältet \mathbf{F} har potentialen $g = -\frac{\cos \phi}{1 + R^2}$. Linjeintegralen blir då

$$g(Q) - g(P) = \frac{7}{10}.$$

7. Cirklarna tangerar varandra i punkten $z = 2$. Detta visar att den första avbildningen som skall tillämpas är Möbiusfunktion $z_1 = \frac{1}{z-2}$ (så att $z = 2$ skickas till oändligheten). Efter avbildningen får vi lodräta bandet $-1/2 < z_1 < -1/4$ i z_1 -planet. Nästa steg är att forstora bandet och flytta det så att vi får standarda bandet $0 < z_2 < \pi$. Avbildningen är $z_2 = 4\pi(z_1 + 1/2) = 4\pi z_1 + 2\pi$. Nästa avbildningen är exponent: $z_3 = e^{iz_2} = e^{4\pi i z_1}$. Nytt område ges av olikheten $0 < \arg z_3 < \pi$ vilket ger det övre halvplanet $\text{Im } z_3 > 0$. Till sist, standarda Möbius avbildningen $w = \frac{z_3 - i}{z_3 + i}$ ger oss enhetscirkeln.

Svar:

$$w = \frac{e^{\frac{4\pi i}{z-2}} - i}{e^{\frac{4\pi i}{z-2}} + i}.$$

8. Standard avbildning $w = \frac{1}{2} \left(z + \frac{1}{z} \right)$ skickar området D till den nedre halv-planet Ω som ges av $\text{Im } w < 0$. Halv-linjerna $(-\infty, -1)$ och $(1, \infty)$ på reela axeln i z -planet övergår till sig själva och halv-cirkeln $|z| = 1$; $\text{Im } z < 0$ övergår till intervallet $-1 < w < 1$. Vi får då nya problemet i w -planet där $w = u + iv$:

$$\begin{cases} \Delta\psi(u, v) = 0 \text{ om } v < 0; \\ \psi(u, 0) = -1 \text{ om } u < -1; \\ \psi(u, 0) = 0 \text{ om } -1 < u < 1; \\ \psi(u, 0) = 1 \text{ om } 1 < u. \end{cases}$$

Lösningen till det söks som en linjär kombination av funktioner 1 , $\arg(w-1)$ och $\arg(w+1)$, där värdena av komplexa argumentet väljs i intervallet $(-\pi, \pi)$. Vi hittar

$$\psi(w) = 1 + \frac{1}{\pi} \arg(w-1) + \frac{1}{\pi} \arg(w+1).$$

För att hitta den reella funktionen, observerar vi att

$$\arg w = -\operatorname{arccot}(-u/v)$$

i det nedre halv-planet $v < 0$. Detta ger oss

$$\psi(u, v) = 1 - \frac{1}{\pi} \operatorname{arccot}((1-u)/v) - \frac{1}{\pi} \operatorname{arccot}((-1-u)/v).$$

Slutliga funktionen är

$$\phi(x, y) = \psi(u, v),$$

där

$$u = u(x, y) = \frac{1}{2} \left(x + \frac{x}{x^2 + y^2} \right)$$

och

$$v = v(x, y) = \frac{1}{2} \left(y - \frac{y}{x^2 + y^2} \right).$$