

Lösningförslag till tentamensskrivning, 2005-01-15

5B1117 Matematik III för E och ME

1. Integrerar vi först med avseende på x , sedan y och sist z får vi

$$\begin{aligned} \iiint_K (2x^2 + 2y + 2z) \, dx dy dz &= \int_0^1 dz \int_0^1 dy \int_0^{1-y} dx (2x^2 + 2y + 2z) \\ &= \int_0^1 dz \int_0^1 dy \left[\frac{2x^3}{3} + 2xy + 2xz \right]_0^{1-y} = \int_0^1 dz \int_0^1 \left(\frac{2(1-y)^3}{3} + 2(1-y)(y+z) \right) dy \\ &= \int_0^1 dz \int_0^1 \left(\frac{2}{3} - \frac{2}{3}y^3 + 2z - 2yz \right) dy = \int_0^1 \left(\frac{1}{2} + z \right) dz = 1. \end{aligned}$$

2. Integranden är överallt ≥ 0 , så den generaliserade integralen är antingen konvergent eller divergerar mot $+\infty$ oberoende av hur \mathbf{R}^3 tömms ut. Vi byter till sfäriska koordinater (r, θ, φ) , väljer ett tal $R > 0$ och integrerar först över det begränsade området $x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2$, dvs $r \leq R$. Eftersom $dx dy dz = r^2 \sin \theta \, dr d\theta d\varphi$ så får vi

$$\begin{aligned} \iiint_{x^2+y^2+z^2 \leq R^2} \frac{1}{(1 + (x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{3}{2}})^2} \, dx dy dz &= \int_0^R dr \int_0^\pi d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi \frac{r^2 \sin \theta}{(1 + r^3)^2} \\ &= 4\pi \int_0^R \frac{r^2 \, dr}{(1 + r^3)^2} = \{ \text{subst. : } t = r^3, \quad dt = 3r^2 \, dr \} \\ &= \frac{4\pi}{3} \int_0^{R^{1/3}} \frac{dt}{(1 + t)^2} = \frac{4\pi}{3} \left[-\frac{1}{1+t} \right]_0^{R^{1/3}} = \frac{4\pi}{3} \left(1 - \frac{1}{1 + R^{1/3}} \right). \end{aligned}$$

Då $R \rightarrow +\infty$ så växer detta mot $\frac{4\pi}{3}$, som därmed är integralens värde (och integralen är konvergent).

3. Integranden passar inte så bra ihop med integrationsvägen (eftersom vi har kombinationerna $x^2 + y$ resp. $x^2 + y^2$), så vi undersöker möjligheten att byta integrationsväg. Vi skriver integranden som $Pdx + Qdy$, där $P = \frac{2x}{x^2+y} + 1$, $Q = \frac{1}{x^2+y} + 1$. Den är singular på parabeln $y = -x^2$, som ligger i undre halvplanet plus origo, men är för övrigt kontinuerligt deriverbar. Vi finner att

$$\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{-2x}{(x^2 + y)^2} = \frac{\partial P}{\partial y},$$

dvs att differentialen $Pdx + Qdy$ är lokalt exakt. Alltså är det tillåtet att deformera integrationsvägen så länge vi håller oss ovanför parabeln $y = -x^2$, alternativt kan vi hitta en potential till fältet i detta område.

En lämplig ny integrationsväg är kurvan

$$L_{\text{ny}} : \quad y = 1 - x^2$$

från $(x, y) = (-1, 0)$ till $(1, 0)$. Detta är den singulära parabeln upphissad en enhet och vi har $x^2 + y = 1$ längs L_{ny} . Därmed fås, om vi väljer x som parameter längs L_{ny} ,

$$\begin{aligned} \int_L \left(\frac{2x}{x^2 + y} + 1 \right) dx + \left(\frac{1}{x^2 + y} + 1 \right) dy &= \int_{L_{ny}} \left(\frac{2x}{x^2 + y} + 1 \right) dx + \left(\frac{1}{x^2 + y} + 1 \right) dy \\ &= \int_{-1}^1 (2x + 1) dx + (1 + 1)(-2x) dx = 2. \end{aligned}$$

Den som söker en potential och räknar rätt kommer att finna

$$U = \ln(x^2 + y) + x + y + C,$$

vilket ger samma svar som ovan: $U(1, 0) - U(-1, 0) = 2$.

4. Det är praktiskt att göra substitutionen $t = x^2$. Då har vi potensserien

$$\sum_{n=1}^{\infty} 3(n+1)^2 2^n t^n = \sum_{n=1}^{\infty} a_n t^n$$

i t . Konvergensradien R för denna är

$$R = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{|a_n|}{|a_{n+1}|}$$

under förutsättning att gränsvärdet existerar. Vi har

$$\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} = \frac{3(n+1)^2 2^n}{3(n+2)^2 2^{n+1}} = \frac{(n+1)^2}{2(n+2)^2} = \frac{(1 + \frac{1}{n})^2}{2(1 + \frac{2}{n})^2},$$

som konvergerar mot $1/2$. Alltså är $R = 1/2$. För $t = \pm 1/2$ får vi serien $\sum_{n=1}^{\infty} 3(n+1)^2 (\pm 1)^n$, som uppenbarligen divergerar (termerna går inte ens mot noll). Alltså är konvergensmängden $-1/2 < t < 1/2$. Detta svarar mot x i intervallet

$$-\frac{1}{\sqrt{2}} < x < \frac{1}{\sqrt{2}}.$$

5. a) Vinkeln $v = \arccos a$ motsvarar vinkeln θ i sfäriska koordinater. Denna vinkel är öppningsvinkeln i cirkelsektorn mellan $(0, 0, 1)$ och en punkt på randen ∂K . Sfärytans radie $r = 1$. Avståndet R längs S kan beräknas som en båglängd

$$R = \theta r = v$$

b)

$$P = 2\pi\rho = 2\pi r \sin \theta = 2\pi \sin v$$

där ρ är avståndet från randkurvan till z -axeln.

$$\begin{aligned} \text{c) } A = \text{arean av } K &= \int_{\theta=0}^v \text{omkrets} \cdot \text{bredd} = \int_{\theta=0}^v 2\pi \sin \theta \cdot d\theta = 2\pi \int_{\theta=0}^v \sin \theta d\theta = \\ &= 2\pi(1 - \cos v) \end{aligned}$$

d)

$$\frac{P}{2R} = \frac{2\pi \sin v}{2v}$$

$$\frac{A}{R^2} = \frac{2\pi(1 - \cos v)}{v^2}$$

Dessa uttryck beror av v , och därmed även av a . Uttrycken är olika.

Genom t.ex. Maclaurin-utveckling kan man se att uttrycken blir lika och oberoende av v endast i gränsen $v \rightarrow 0$, dvs då kalotten går mot en plan cirkel (vars radie går mot noll).

6. a) B har en vektorpotential eftersom $\operatorname{div} B = -1 + 0 + 1 = 0$.

Om vektorpotentialen skall ha formen $\mathbf{A} = (0, A_y, 0)$ så måste följande gälla:

$$\mathbf{B} = (-x, 0, 2x + z) = \operatorname{rot} A = \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{e}}_x & \hat{\mathbf{e}}_y & \hat{\mathbf{e}}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & A_y & 0 \end{vmatrix} = \left(-\frac{\partial A_y}{\partial z}, 0, \frac{\partial A_y}{\partial x}\right)$$

Detta motsvarar ekvationssystemet

$$\begin{cases} -x = -\frac{\partial A_y}{\partial z} \\ 2x + z = \frac{\partial A_y}{\partial x} \end{cases}$$

Integration av första ekvationen med avseende på z ger $A_y = xz + f(x, y)$, där f är en godtycklig funktion av x och y . Derivering av detta m.a.p. x ger $\frac{\partial A_y}{\partial x} = z + \frac{\partial f(x, y)}{\partial x}$, vilket kan sättas in i den andra ekvationen. Då får vi $\frac{\partial f(x, y)}{\partial x} = 2x$, vilket genom integration ger $f(x, y) = x^2 + g(y)$. Vi har inga ytterligare krav, varför vi kan välja funktionen g så enkel som möjligt, t.ex. $g(y) = 0$. Då har vi alltså visat att

$$\mathbf{A} = (0, A_y, 0) = (0, xz + x^2, 0)$$

är en vektorpotential till det givna vektorfältet \mathbf{B} .

b) Om \mathbf{B} har en vektorpotential så att $\mathbf{B} = \operatorname{rot} \mathbf{A}$, så får vi:

$$\iint_S \mathbf{B} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \iint_S \operatorname{rot} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \{\text{Stokes' sats}\} = \oint_{\partial S} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r}$$

Ytintegralen kan bero endast av randen eftersom det blir en kurvintegral.

Den givna ytan har randkurvan

$$\partial S : x^2 + y^2 = 1, \quad z = 1$$

Omloppsriktningen är positiv eftersom $n_z > 0$. Integralen blir:

$$\begin{aligned} \iint_S \mathbf{B} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma &= \oint_{\partial S} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = \{z = 1\} = \oint_{x^2+y^2=1} (0, x + x^2, 0) \cdot d\mathbf{r} = \\ &= \{\text{parametrisera med } \varphi, \quad d\mathbf{r} = d(\cos \varphi, \sin \varphi, 0) = (-\sin \varphi, \cos \varphi, 0) d\varphi\} = \\ &= \int_0^{2\pi} (\cos \varphi + \cos^2 \varphi) \cos \varphi \, d\varphi = \int_0^{2\pi} (\cos^2 \varphi + \cos^3 \varphi) \, d\varphi = \pi + 0 = \pi \end{aligned}$$

7. De nya basvektorerna $\hat{\mathbf{e}}_i = \frac{1}{h_i} \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x_i}$ är parallella med respektive derivata

$$\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} = (2u, 2v, b), \quad \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} = (2av, 2u, c), \quad \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial w} = (0, 0, 1)$$

Ortogonalitet kräver att skalärprodukterna mellan dessa är noll, vilket ger

$$b = c = 0$$

och

$$\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} = 4auv + 4uv = 0,$$

vilket innebär $a = -1$.

Med dessa värden på konstanterna får vi

$$\begin{aligned}\hat{\mathbf{e}}_u &= \frac{\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u}}{\left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \right|} = \frac{(2u, 2v, 0)}{\sqrt{4u^2 + 4v^2}} = \frac{(u, v, 0)}{\sqrt{u^2 + v^2}} \\ \hat{\mathbf{e}}_v &= \frac{\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v}}{\left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} \right|} = \frac{(-2v, 2u, 0)}{\sqrt{4v^2 + 4u^2}} = \frac{(-v, u, 0)}{\sqrt{u^2 + v^2}} \\ \hat{\mathbf{e}}_w &= \frac{\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial w}}{\left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial w} \right|} = (0, 0, 1)\end{aligned}$$

Vektorfältet \mathbf{A} med de nya variablerna men med kartesiska basvektorer är

$$\mathbf{A} = (x, y, 3z) = (u^2 - v^2, 2uv, 3w)$$

De respektive komponenterna av \mathbf{A} i den nya basen bildas med skalärprodukter

$$A_u = \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{e}}_u = (u^2 - v^2, 2uv, 3w) \cdot \frac{(u, v, 0)}{\sqrt{u^2 + v^2}} = \frac{u^3 - uv^2 + 2uv^2}{\sqrt{u^2 + v^2}} = u\sqrt{u^2 + v^2}$$

$$A_v = \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{e}}_v = (u^2 - v^2, 2uv, 3w) \cdot \frac{(-v, u, 0)}{\sqrt{u^2 + v^2}} = \frac{v^3 - u^2v + 2u^2v}{\sqrt{u^2 + v^2}} = v\sqrt{u^2 + v^2}$$

$$A_w = \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{e}}_w = (u^2 - v^2, 2uv, 3w) \cdot (0, 0, 1) = 3w$$

8. Vi vill använda konstanta basvektorer eftersom integralen är vektorvärd. Ytan är lämplig att parametrisera med de sfäriska koordinaterna θ och φ .

Basvektorn $\hat{\mathbf{e}}_\theta$ kan uttryckas i de kartesiska basvektorerna

$$\hat{\mathbf{e}}_\theta = \frac{\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \theta}}{\left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \theta} \right|} = \frac{1}{h_\theta} \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} (r \sin \theta \cos \varphi, r \sin \theta \sin \varphi, r \cos \theta) = (\cos \theta \cos \varphi, \cos \theta \sin \varphi, -\sin \theta)$$

Ytelementet på en sfäryta är $d\sigma = r \sin \theta d\varphi \cdot r d\theta = r^2 \sin \theta d\varphi d\theta$.

Den sökta ytan S fås för följande värden:

$$r = 1, \quad \theta : 0 \rightarrow \pi/2, \quad \varphi : 0 \rightarrow \pi/2$$

Nu kan vi integrera

$$\begin{aligned}\iint_S \hat{\mathbf{e}}_\theta d\sigma &= \int_{\theta=0}^{\pi/2} \int_{\varphi=0}^{\pi/2} (\cos \theta \cos \varphi \hat{\mathbf{e}}_x + \cos \theta \sin \varphi \hat{\mathbf{e}}_y - \sin \theta \hat{\mathbf{e}}_z) \sin \theta d\varphi d\theta = \\ &= \hat{\mathbf{e}}_x \int_0^{\pi/2} \cos \theta \sin \theta d\theta \int_0^{\pi/2} \cos \varphi d\varphi + \hat{\mathbf{e}}_y \int_0^{\pi/2} \cos \theta \sin \theta d\theta \int_0^{\pi/2} \sin \varphi d\varphi + \\ &\quad - \hat{\mathbf{e}}_z \int_0^{\pi/2} \sin^2 \theta d\theta \int_0^{\pi/2} d\varphi = \\ &= \hat{\mathbf{e}}_x \cdot \frac{1}{2} \cdot 1 + \hat{\mathbf{e}}_y \cdot \frac{1}{2} \cdot 1 - \hat{\mathbf{e}}_z \cdot \frac{\pi}{4} \cdot \frac{\pi}{2} = \left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, -\frac{\pi^2}{8} \right)\end{aligned}$$