

Lösningförslag till tentamensskrivning, 2004-05-25

5B1117 Matematik III för E och ME

1. Området är triangulärt. Integranden gör att vi börjar med att integrera i x -led:

$$\begin{aligned} \iint_D \frac{x^3}{1+y^5} dx dy &= \int_{y=0}^{1/2} \int_{x=0}^{2y} \frac{x^3}{1+y^5} dx dy = \int_{y=0}^{1/2} \frac{1}{1+y^5} \int_{x=0}^{2y} x^3 dx dy = \\ &= \int_{y=0}^{1/2} \frac{1}{1+y^5} 4y^4 dy = \{\text{substituera } 1+y^5 = t\} = \int_{t=1}^{1+\frac{1}{32}} \frac{4}{t} \frac{dt}{5} = \frac{4}{5} [\ln t]_1^{\frac{33}{32}} = \frac{4}{5} \ln \frac{33}{32} \end{aligned}$$

2. a) $\text{grad}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}) = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) (a_x x + a_y y + a_z z) = (a_x, a_y, a_z) = \mathbf{a}$

b) $\text{div}(\mathbf{a} \times \mathbf{r}) = \nabla \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) = -\mathbf{a} \cdot (\nabla \times \mathbf{r}) = - \begin{vmatrix} a_x & a_y & a_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ x & y & z \end{vmatrix} = 0$

c) $\text{rot}(\mathbf{a} \times \mathbf{r}) = \nabla \times (\mathbf{a} \times \mathbf{r}) = \mathbf{a}(\nabla \cdot \mathbf{r}) - (\mathbf{a} \cdot \nabla) \mathbf{r} =$
 $= \mathbf{a} \left(\frac{\partial}{\partial x} x + \frac{\partial}{\partial y} y + \frac{\partial}{\partial z} z \right) - (a_x \frac{\partial}{\partial x} + a_y \frac{\partial}{\partial y} + a_z \frac{\partial}{\partial z})(x, y, z) = 3\mathbf{a} - \mathbf{a} = 2\mathbf{a}$

3. Substituera: Sätt $3x - 2 = t$

Serien blir då

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(3x-2)^n}{n^2} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} t^n$$

Denna serie har konvergenscentrum vid $t = 0$.

Konvergensradien bestäms ur

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^2}{(n+1)^2} = 1,$$

vilket ger att konvergensradien för t är 1.

Ändpunkterna:

$t = 1 \Rightarrow \sum \frac{1}{n^2}$ som är konvergent.

$t = -1 \Rightarrow \sum \frac{(-1)^n}{n^2}$ som är konvergent eftersom den är absolutkonvergent.

Serien är alltså konvergent för $-1 \leq t \leq 1$,

dvs för $-1 \leq 3x - 2 \leq 1 \Leftrightarrow 1 \leq 3x \leq 3 \Leftrightarrow 1/3 \leq x \leq 1$

4. a) Låt D_R vara cirkelskivan $x^2 + y^2 \leq R^2$. Med användande av polära koordinater (r, φ) fås

$$\iint_{D_R} e^{-x^2-y^2} dx dy = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^R e^{-r^2} r dr$$

$$= 2\pi \left[\frac{e^{-r^2}}{-2} \right]_0^R = \pi(1 - e^{-R^2}).$$

Då $R \rightarrow \infty$ växer detta mot π samtidigt som cirkelskivorna D_R tömmer ut hela \mathbf{R}^2 . Eftersom integranden $e^{-x^2-y^2}$ är positiv så räcker det att betrakta denna enda uttömmande familj $\{D_R\}$. Det följer att integralen $\iint_{\mathbf{R}^2} e^{-x^2-y^2} dx dy$ existerar och $= \pi$.

b) Då vi nu vet att integralen i a) är konvergent kan vi använda upprepad enkelintegration:

$$\pi = \iint_{\mathbf{R}^2} e^{-x^2-y^2} dx dy = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx \cdot \int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} dy = \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx \right)^2,$$

varav

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}.$$

Samma typ av resonemang ger

$$\iiint_{\mathbf{R}^3} e^{-x^2-y^2-z^2} dx dy dz = \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx \right)^3 = \pi^{3/2}.$$

5. a) Vektorfältet \mathbf{v} är definierat och kontinuerligt deriverbart i $D = \mathbf{R}^3 \setminus (z\text{-axeln})$. I D gäller

$$\text{rot } \mathbf{v} = \frac{1}{\rho} \left[-\frac{\partial}{\partial z} \left(\rho \frac{1}{\rho} \right) \hat{\mathbf{e}}_\rho + \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\rho \frac{1}{\rho} \right) \hat{\mathbf{e}}_z \right] = 0.$$

Det följer att \mathbf{v} har en skalär potential i varje enkelt sammanhängande delområde av D .

b) Vi har också

$$\text{div } \mathbf{v} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\frac{1}{\rho} \right) = 0,$$

varav följer att \mathbf{v} har en vektorpotential i D .

c) En skalär potential U ska uppfylla $\text{grad } U = \mathbf{v}$. Uttryckt i de cylindriska komponenterna blir detta

$$\frac{\partial U}{\partial \rho} = 0,$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial U}{\partial \varphi} = \frac{1}{\rho},$$

$$\frac{\partial U}{\partial z} = 0.$$

Man finner omedelbart att

$$U = \varphi + C$$

(C en godtycklig konstant) löser ovanstående system. Lämpligt definitionsområde för U är varje område där vinkelvariabeln φ kan väljas enkelvärd, dvs. varje område som inte innehåller någon sluten kurva runt z -axeln. Exempel: Området definierat av $0 < \varphi < 2\pi$ i cylinderkoordinater.

En vektorpotential $\mathbf{A} = A_\rho \hat{\mathbf{e}}_\rho + A_\varphi \hat{\mathbf{e}}_\varphi + A_z \hat{\mathbf{e}}_z$ till \mathbf{v} ska uppfylla $\text{rot } \mathbf{A} = \mathbf{v}$, dvs i (cylindriska) komponenter

$$\frac{\partial A_z}{\partial \varphi} - \frac{\partial(\rho A_\varphi)}{\partial z} = 0,$$

$$\frac{\partial A_\rho}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial \rho} = \frac{1}{\rho},$$

$$\frac{\partial(\rho A_\varphi)}{\partial \rho} - \frac{\partial A_\rho}{\partial \varphi} = 0.$$

Om man tittar en stund på dessa ekvationer (särskilt den andra) så hittar man (kanske) lösningen

$$A_\rho = 0, \quad A_\varphi = 0, \quad A_z = -\ln \rho,$$

dvs.

$$\mathbf{A} = -\ln \rho \hat{\mathbf{e}}_z.$$

En annan lösning är $\mathbf{A} = \frac{z}{\rho} \hat{\mathbf{e}}_\rho$. Båda lösningarna är definierade i hela D . Den allmänna lösningen är någon av ovanstående plus ett godtyckligt rotationsfritt fält, tex. ett på formen $\text{grad } \Phi$ för något skalärfält Φ .

En vektorpotential kan också konstrueras med hjälp av den allmänna formeln

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}) = \int_0^1 \mathbf{v}(t\mathbf{r}) \times t\mathbf{r} dt.$$

Den visar sig ge potentialen

$$\mathbf{A} = \frac{z}{\rho} \hat{\mathbf{e}}_\rho - \hat{\mathbf{e}}_z$$

i vårt fall. (Om man vill arbeta i cylinderkoordinater så börjar man lämpligen med att härleda uttrycket $\mathbf{r} = \rho \hat{\mathbf{e}}_\rho + z \hat{\mathbf{e}}_z$ för Ortsvektorn i dessa koordinater.)

6. Ytan S kan uppfattas som en graf, tex. för funktionen

$$z = f(x, y) = 1 - x - y$$

med definitionsområde

$$D : \quad x + y \leq 1, \quad x \geq 0, \quad y \geq 0.$$

Detta ger

$$d\sigma = \sqrt{1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2} dx dy = \sqrt{3} dx dy,$$

varav

$$\iint_S d\sigma = \sqrt{3} \iint_D dx dy = \frac{\sqrt{3}}{2}.$$

Om vi tittar på tex. x -komponenten av $\iint_S \mathbf{r} d\sigma$ så har vi med hjälp av ovanstående

$$\iint_S x d\sigma = \sqrt{3} \iint_D x dx dy = \sqrt{3} \int_0^1 dx \int_0^{1-x} x dy = \sqrt{3} \int_0^1 x(1-x) dx = \frac{\sqrt{3}}{6}.$$

Samma resultat fås för y - och z -komponenterna, varför

$$\iint_S \mathbf{r} d\sigma = \frac{\sqrt{3}}{6} (1, 1, 1)$$

och därmed

$$\mathbf{r}_{TP} = \frac{1}{3} (1, 1, 1).$$

7. Man konstaterar först att vektorfältet är singulärt där nämnaren är noll, dvs på cirkeln $(x-1)^2 + y^2 = 1$. Kurvan L ligger i ytterområdet $(x-1)^2 + y^2 > 1$, och där finner man att fältet är rotationsfritt (dvs $\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}$ med $\mathbf{F} = (P, Q)$). Alltså kan vi lösa uppgiften antingen genom att deformera integrationsvägen till en väg som ger enklare integration eller genom att bestämma en potential.

Vi väljer det senare: En potential U ska uppfylla

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

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

vilket ger

$$U = \frac{1}{2} \ln[(x-1)^2 + y^2 - 1] + C,$$

definierad i $(x-1)^2 + y^2 > 1$. Därmed fås

$$\int_L \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = U(-4, 0) - U(4, 0) = \frac{1}{2} \ln 24 - \frac{1}{2} \ln 8 = \frac{1}{2} \ln 3.$$

8. Studera integranden!

$$\hat{\mathbf{e}}_z \times \mathbf{r} = \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{e}}_x & \hat{\mathbf{e}}_y & \hat{\mathbf{e}}_z \\ 0 & 0 & 1 \\ x & y & z \end{vmatrix} = (-y, x, 0)$$

$$(\hat{\mathbf{e}}_z \times \mathbf{r}) \cdot (\hat{\mathbf{e}}_z \times \mathbf{r}) = (-y, x, 0) \cdot (-y, x, 0) = x^2 + y^2$$

Om vi inför sfäriska koordinater kan vi skriva $x^2 + y^2 = r^2 \sin^2 \theta$. Detta ger

$$\mathbf{F} = \frac{(\hat{\mathbf{e}}_z \times \mathbf{r}) \cdot (\hat{\mathbf{e}}_z \times \mathbf{r})}{|\mathbf{r}|^5} \mathbf{r} = \frac{r^2 \sin^2 \theta}{r^5} \mathbf{r} = \frac{\sin^2 \theta}{r^2} \hat{\mathbf{e}}_r$$

Fältet är singulärt i origo. För övrigt gäller

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\sin^2 \theta}{r^2} \right) + 0 + 0 = 0$$

Om vi skär bort origo genom att lägga in en liten sfäryta S_ϵ med radien ϵ och normalvektorn inåt kan vi skapa oss ett område V^* mellan ytorna S och S_ϵ på vilket vi kan använda Gauss' sats.

Flödet genom ytan S är

$$\begin{aligned} \iint_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma &= \iint_{S+S_\epsilon-S_\epsilon} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \iint_{S+S_\epsilon} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma - \iint_{S_\epsilon} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \\ &= \iiint_{V^*} \operatorname{div} \mathbf{F} \, dx \, dy \, dz - \iint_{S_\epsilon} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, d\sigma = \\ &= \{ \text{I } V^* \text{ gäller } \operatorname{div} \mathbf{F} = 0. \text{ På } S_\epsilon \text{ gäller } \hat{\mathbf{n}} = -\hat{\mathbf{e}}_r \} = \\ &= - \iint_{S_\epsilon} \frac{\sin^2 \theta}{r^2} \hat{\mathbf{e}}_r \cdot (-\hat{\mathbf{e}}_r) r^2 \sin \theta \, d\theta \, d\varphi = \iint_{S_\epsilon} \sin^3 \theta \, d\theta \, d\varphi = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \sin^3 \theta \, d\theta = \frac{8\pi}{3} \end{aligned}$$