

- 1 a) Siden \mathbf{F} er definert på et enkeltsammenhengende område, er det nok å vise at $\text{curl } \mathbf{F} = \mathbf{0}$. Vi har:

$$\text{curl } \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 2xyz & zx^2 - 4yz^3 & yx^2 - 6y^2z^2 \end{vmatrix}$$

$$= (x^2 - 12yz^2 - x^2 + 12yz^2)\mathbf{i} + (2xy - 2xy)\mathbf{j} + (2xz - 2xz)\mathbf{k} = \mathbf{0}$$

- b) Siden feltet \mathbf{F} er konservativt, kan vi utnytte at integralet $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$ er uavhengig av veien og velge en enklere vei fra $\mathbf{r}(0) = (1, 0, 1)$ til $\mathbf{r}(1) = (2, 1, 1)$, f.eks. den rette linjen $C' : \mathbf{r}(t) = (1, 0, 1) + t((2, 1, 1) - (1, 0, 1)) = (1+t, t, 1)$, $0 \leq t \leq 1$. Dette gir $\mathbf{r}'(t) = \langle 1, 1, 0 \rangle$ og $\mathbf{F}(\mathbf{r}(t)) = \mathbf{F}(1+t, t, 1) = \langle 2t+2t^2, 1-2t+t^2, t-4t^2+t^3 \rangle$, så $\mathbf{F}(\mathbf{r}(t)) \cdot \mathbf{r}'(t) = \mathbf{F}(\mathbf{r}(t)) \cdot \langle 1, 1, 0 \rangle = 2t+2t^2+1-2t+t^2 = 3t^2+1$, og derfor $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{C'} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_0^1 (3t^2+1)dt = [t^3+t]_0^1 = 2$. Alternativt kan vi bruke at \mathbf{F} har en potensialfunksjon, dvs., en skalar funksjon f slik at $\nabla f = \mathbf{F}$. Vi har da at $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_C \nabla f \cdot d\mathbf{r} = f(2, 1, 1) - f(1, 0, 1)$. Vi bestemmer f : $\frac{\partial f}{\partial x} = 2xyz$ gir $f(x, y, z) = x^2yz + g(y, z)$. Videre: $\frac{\partial f}{\partial y} = x^2z + \frac{\partial g}{\partial y} = zx^2 - 4yz^3$ gir $\frac{\partial g}{\partial y} = -4yz^3$, som ved antiderivasjon mhp. y gir $g(y, z) = -2y^2z^3 + h(z)$, dvs., $f(x, y, z) = x^2yz - 2y^2z^3 + h(z)$. Til slutt: $\frac{\partial f}{\partial z} = x^2y - 6y^2z^2 + h'(z) = x^2y - 6y^2z^2$ gir $h'(z) = 0$, så $h(z)$ er en konstant; denne kan vi velge å sette lik 0. Så $f(x, y, z) = x^2yz - 2y^2z^3$ er en potensialfunksjon for \mathbf{F} , og vi får:

$$\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_C \nabla f \cdot d\mathbf{r} = f(2, 1, 1) - f(1, 0, 1) = 2$$

- 2 La $g_1(x, y, z) = x^2 + 2y^2$ og $g_2(x, y, z) = z - x + 4y$. For å finne største og minste verdi til f langs skjæringskurven mellom flatene $g_1(x, y, z) = 1$ og $g_2(x, y, z) = 0$ benytter vi Lagranges multiplikator metode med to bibetingelser. De nødvendige betingelsene for største og minste verdi er:

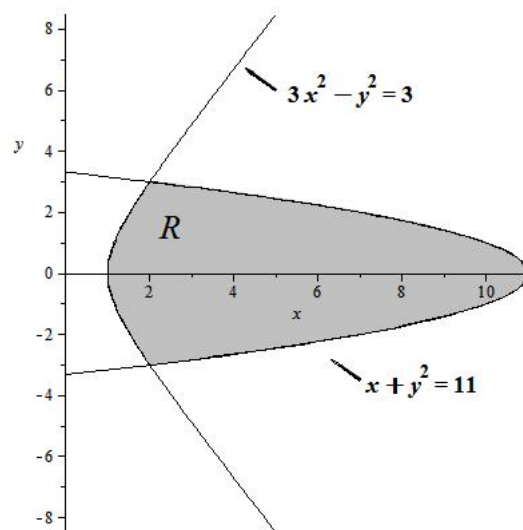
$$\nabla f = \lambda_1 \nabla g_1 + \lambda_2 \nabla g_2, \quad g_1(x, y, z) = 1, \quad g_2(x, y, z) = 0.$$

Fra $\nabla f = \lambda_1 \nabla g_1 + \lambda_2 \nabla g_2$ får vi

$$\begin{aligned} 0 &= 2\lambda_1 x - \lambda_2 \\ 0 &= 4\lambda_1 y + 4\lambda_2 & \text{det vil si } x &= \frac{1}{2\lambda_1} \text{ og } y = -\frac{1}{\lambda_1}. \\ 1 &= \lambda_2 \end{aligned}$$

Innsetting av $x = 1/(2\lambda_1)$ og $y = -1/\lambda_1$ i $g_1(x, y, z) = 1$ gir $\lambda_1 = \pm 3/2$. Tilfellet $\lambda_1 = 3/2$ gir $x = 1/3$ og $y = -2/3$. Innsetting av disse verdiene for x og y i $g_2(x, y, z) = 0$ gir $z = 3$. Tilfellet $\lambda_1 = -3/2$ gir $x = -1/3$ og $y = 2/3$. Innsetting av disse verdiene for x og y i $g_2(x, y, z) = 0$ gir $z = -3$. Altså er den største verdien til $f(x, y, z) = z$ langs skjæringskurven mellom flatene $x^2 + 2y^2 = 1$ og $z = x - 4y$ lik 3, og den minste verdien er lik -3 .

- 3 Ligningen $3x^2 - y^2 = 3$, for $x \geq 1$, beskriver høyre gren til hyperbelen $x^2 - \frac{y^2}{3} = 1$. Ligningen $x + y^2 = 11$ beskriver parabelen $x - 11 = -y^2$. De to kurvene, samt området R (skyggelagt), er skissert i figuren til høyre. For å finne skjæringspunktene summerer vi de to ligningene og får $3x^2 + x = 14$. Denne annengradsligningen har løsningene $x = 2$ og $x = -7/3$. Vi er kun interessert i $x = 2$. Innsetting av $x = 2$ i $x + y^2 = 11$ gir $y = \pm 3$. Altså skjærer de to kurvene hverandre i $(2, 3)$ og $(2, -3)$.



For hver y mellom -3 og 3 varierer x mellom $\sqrt{1 + y^2/3}$ og $11 - y^2$. Dette gir:

$$\begin{aligned} \iint_R x \, dA &= \int_{-3}^3 \int_{\sqrt{1+y^2/3}}^{11-y^2} x \, dx \, dy = \int_{-3}^3 \left[\frac{1}{2}x^2 \right]_{x=\sqrt{1+y^2/3}}^{11-y^2} dy \\ &= \int_0^3 \left((11-y^2)^2 - 1 - \frac{y^2}{3} \right) dy = \int_0^3 \left(y^4 - \frac{67}{3}y^2 + 120 \right) dy = \frac{1038}{5}. \end{aligned}$$

- 4 Hvis vi lar δ betegne massetettheten, følger det av den gitte betingelsen at $\delta(x, y, z) = k(x^2 + y^2 + z^2)$, hvor k er en konstant. La T betegne legemet $x^2 + y^2 + z^2 \leq a^2$, $z \geq 0$. Massen til T er gitt ved

$$\begin{aligned} m &= \iiint_T dm = \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} \int_0^a k\rho^2 \cdot \rho^2 \sin \varphi \, d\rho \, d\varphi \, d\theta \\ &= \frac{2}{5}a^5 k\pi \int_0^{\pi/2} \sin \varphi \, d\varphi = \frac{2}{5}a^5 k\pi. \end{aligned}$$

La $(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})$ være koordinatene til massesenteret til T . Ved symmetri er $\bar{x} = \bar{y} = 0$. For \bar{z} har vi

$$\begin{aligned} \bar{z} &= \frac{1}{m} \iiint_T z \, dm = \frac{5}{2a^5 k\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} \int_0^a \rho \cos \varphi \cdot k\rho^2 \cdot \rho^2 \sin \varphi \, d\rho \, d\varphi \, d\theta \\ &= \frac{5}{12}a \int_0^{\pi/2} \cos \varphi \sin \varphi \, d\varphi = \frac{5}{12}a. \end{aligned}$$

Altså ligger massesenteret til T i punktet $(0, 0, 5a/12)$.

- 5 a) Vi må vise at $\lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} f(x, y) = f(0, 0) = 0$, dvs.,

$$\lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} |f(x, y) - f(0, 0)| = \lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} |f(x, y)| = 0.$$

Dette gjøres best ved å innføre polarkoordinater (r, θ) : $x = r \cos \theta$, $y = r \sin \theta$. For $(x, y) \neq (0, 0)$ har vi

$$f(x, y) = \frac{2xy}{\sqrt{x^2 + y^2}} = f(r \cos \theta, r \sin \theta) = \frac{2r^2 \sin \theta \cos \theta}{r} = r \sin 2\theta.$$

Vi merker oss at $(x, y) \rightarrow 0 \iff r \rightarrow 0$.

Siden $0 \leq |f(x, y)| = |f(r \cos \theta, r \sin \theta)| = |r| |\sin(2\theta)| \leq |r|$ og $\lim_{r \rightarrow 0} |r| = 0$, følger ved skviseloven at

$$\lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} |f(x, y)| = \lim_{r \rightarrow 0} |f(r \cos \theta, r \sin \theta)| = 0.$$

b) Vi har

$$\begin{aligned}(D_{\mathbf{u}}f)|_{(0,0)} &= \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{f(tu_1, tu_2) - f(0,0)}{t} = \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{1}{t} \left(\frac{2tu_1tu_2}{\sqrt{t^2u_1^2 + t^2u_2^2}} - 0 \right) \\ &= \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{2t^2u_1u_2}{t|\sqrt{u_1^2 + u_2^2}} \stackrel{(*)}{=} \lim_{t \rightarrow 0^+} \frac{2t^2u_1u_2}{t^2} = 2u_1u_2,\end{aligned}$$

hvor likheten (*) følger av at t går mot 0 gjennom positive verdier (dvs. $t = |t|$) og at $\mathbf{u} = u_1\mathbf{i} + u_2\mathbf{j}$ er en enhetsvektor. Vi har dermed vist at $(D_{\mathbf{u}}f)|_{(0,0)}$ eksisterer for alle enhetsvektorer $\mathbf{u} = u_1\mathbf{i} + u_2\mathbf{j}$ (i tillegg har vi vist at $(D_{\mathbf{u}}f)|_{(0,0)} = 2u_1u_2$).

- 6** a) Flatene $z = 4x^2 + 4y^2$ og $z = 4$ skjærer hverandre i sirkelen $x^2 + y^2 = 1$, $z = 4$. I sylinderkoordinater er T gitt ved $4r^2 \leq z \leq 4$, $0 \leq r \leq 1$, $0 \leq \theta \leq 2\pi$, og projeksjonen av T i xy -planet er sirkelskiven $0 \leq r \leq 1$, $0 \leq \theta \leq 2\pi$, $z = 0$. For volumet V av T får vi da

$$\begin{aligned}V &= \iiint_T dV = \int_0^{2\pi} \int_0^1 \int_{4r^2}^4 dz r dr d\theta = 2\pi \int_0^1 (4 - 4r^2)r dr = 8\pi \int_0^1 (r - r^3) dr \\ &= 8\pi \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{4} \right) = 2\pi.\end{aligned}$$

b) La ∂T betegne hele overflaten til T . Fra divergensteoremet får vi at

$$\iint_{\partial T} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \iiint_T \operatorname{div} \mathbf{F} dV, \quad (1)$$

der \mathbf{n} er enhetsnormalen som peker ut av T . I vårt tilfelle er $\operatorname{div} \mathbf{F} = 1/4$, slik at

$$\iiint_T \operatorname{div} \mathbf{F} dV = \frac{1}{4} \iiint_T dV = \frac{1}{4} \cdot 2\pi = \frac{\pi}{2}. \quad (2)$$

La S' betegne den delen av overflaten til T som ligger i planet $z = 4$, dvs. flaten gitt ved $0 \leq r \leq 1$, $0 \leq \theta \leq 2\pi$, $z = 4$. Dette er en sirkelskive med radius 1 og derfor areal lik π . Total fluks ut gjennom ∂T er summen av fluksen ut gjennom sideflaten S og endeflaten S' :

$$\begin{aligned}\iint_{\partial T} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma &= \iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \iint_{S'} \mathbf{F} \cdot \mathbf{k} d\sigma = \iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \iint_{S'} \frac{z}{4} d\sigma \\ &= \iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \iint_{S'} d\sigma = \iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \pi,\end{aligned}$$

hvor vi har brukt at $z = 4$ på S' . Altså er $\iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \iint_{\partial T} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma - \pi$. Ved å kombinere (1) og (2) får vi at $\iint_{\partial T} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \pi/2$. Altså er

$$\iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \frac{\pi}{2} - \pi = -\frac{\pi}{2}.$$

c) Vi har at

$$\operatorname{curl} \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ \frac{yz}{8\pi} & -\frac{x}{2\pi} & \frac{z}{4} \end{vmatrix} = \frac{y}{8\pi} \mathbf{j} + \left(-\frac{1}{2\pi} - \frac{z}{8\pi} \right) \mathbf{k}.$$

La C betegne sirkelen $r = 1$, $z = 4$ orientert med urviseren sett ovenfra. Hvis vi orienterer S' med enhetsnormal $= -\mathbf{k}$ og lar S ha orientering som ovenfor, vil både S og S' ha C som positivt orientert randkurve, og Stokes' teorem gir

$$\begin{aligned}\iint_S \operatorname{curl} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma &= \int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \iint_{S'} \operatorname{curl} \mathbf{F} \cdot (-\mathbf{k}) d\sigma = \iint_{S'} \left(\frac{1}{2\pi} + \frac{z}{8\pi} \right) d\sigma \\ &= \iint_{S'} \left(\frac{1}{2\pi} + \frac{4}{8\pi} \right) d\sigma = \iint_{S'} \frac{1}{\pi} d\sigma = \frac{1}{\pi} \cdot \operatorname{areal}(S') = \frac{1}{\pi} \cdot \pi = 1,\end{aligned}$$

hvor vi nok en gang har brukt at $z = 4$ på S' .

Alternativt, hvis vi lar C' betegne sirkelen C med motsatt orientering, dvs., orientert *mot* urviseren sett ovenfra, kan C' parametriseres ved $\mathbf{r}(t) = \langle \cos t, \sin t, 4 \rangle$, $0 \leq t \leq 2\pi$. Ved Stokes' teorem igjen:

$$\begin{aligned} \iint_S \operatorname{curl} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma &= \int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = - \int_{C'} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = - \int_0^{2\pi} \mathbf{F}(\cos t, \sin t, 4) \cdot \mathbf{r}'(t) \, dt \\ &= - \int_0^{2\pi} \left\langle \frac{4 \sin t}{8\pi}, -\frac{\cos t}{2\pi}, 1 \right\rangle \cdot \langle -\sin t, \cos t, 0 \rangle \, dt \\ &= - \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} (-\sin^2 t - \cos^2 t) \, dt = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} 1 \, dt = \frac{1}{2\pi} \cdot 2\pi = 1. \end{aligned}$$