

TATA44 Lösningar 10/1/2015.

1.) Inför cylinderkoordinater (ρ, ϕ, z) . Sfären har ekvationen $\rho^2 + (z+1)^2 = 5$ och paraboloiden har ekvationen $z = \rho^2$. Dessa två ytor skär varandra då $z + (z+1)^2 = 5$ vilket ger $z^2 + 3z - 4 = 0$ som kan skrivas som $(z+4)(z-1) = 0$ och då $z \geq 0$ på paraboloiden så måste ytorna skära varandra då $z = 1$. Vi söker arean av $S : z = \rho^2, 0 \leq \rho \leq 1$ och vi parametriserar S genom Ortsvektorn $\mathbf{r}(\rho, \phi) = \rho \hat{\rho} + \rho^2 \hat{z}$ med $(\rho, \phi) \in D$ där $D : 0 \leq \rho \leq 1, 0 \leq \phi \leq 2\pi$. Vi har

$$\begin{aligned} \mathbf{r}'_\rho \times \mathbf{r}'_\phi &= (\hat{\rho} + 2\rho \hat{z}) \times (\rho \hat{\phi}) \\ &= -2\rho^2 \hat{\rho} + \rho \hat{z}. \end{aligned}$$

Arean av S är nu

$$\begin{aligned} A(S) &= \iint_S dS \\ &= \iint_D |\mathbf{r}'_\rho \times \mathbf{r}'_\phi| d\rho d\phi \\ &= \iint_D \sqrt{\rho^2 + 4\rho^4} d\rho d\phi \\ &= 2\pi \int_0^{\sqrt{3}} \sqrt{1 + 4\rho^2} \rho d\rho \\ &= [t = 1 + 4\rho^2] \\ &= \frac{\pi}{4} \int_1^5 t^{1/2} dt \\ &= \frac{\pi}{6} [5\sqrt{5} - 1]. \end{aligned}$$

2.) Observera att $\nabla \cdot \mathbf{A} = y^2$ och att \mathbf{A} är C^1 överallt. Sätt $S : x^2 + y^2 + z^2 = 1, x, y, z \leq 0$ och $S_1 : z = 0, x^2 + y^2 \leq 1, x, y \leq 0$ $S_2 : y = 0, x^2 + z^2 \leq 1, x, z \leq 0$ $S_3 : x = 0, z^2 + y^2 \leq 1, y, z \leq 0$. Vidare låt V beteckna den kropp som avgränsas av ytorna S, S_1, S_2, S_3 . Enligt Gauss' Sats har vi

$$\iint_{S+S_1+S_2+S_3} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV$$

där enhetsnormalen \hat{n} pekar ut ur V . Således är

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV - \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 - \iint_{S_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_2 dS_2 - \iint_{S_3} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_3 dS_3.$$

För S_1 är $\hat{\mathbf{n}}_1 = \hat{z}$ och

$$\iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 = \iint_{S_1} z(x^2 + y^2) dx dy = 0$$

eftersom $z = 0$ på S_1 . På samma sätt får vi att

$$\iint_{S_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_2 dS_2 = - \iint_{S_2} y(x^2 + z^2) dx dy = 0, \quad \iint_{S_3} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_3 dS_3 = \iint_{S_3} z^2 x dx dy = 0$$

eftersom $\hat{\mathbf{n}}_2 = \hat{y}$ och $\hat{\mathbf{n}}_3 = \hat{x}$ och $y = 0$ på S_2 , $x = 0$ på S_3 .

Således är

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV.$$

V beskrivs i sfäriska koordinater (r, θ, ϕ) som $0 \leq r \leq 1$, $\pi/2 \leq \theta \leq \pi$, $\pi \leq \phi \leq 3\pi/2$ och vi har $y = r \sin \phi \sin \theta$ i sfäriska koordinater. Vi har nu

$$\begin{aligned} \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV &= \iiint_V y^2 dx dy dz \\ &= \int_0^1 \left(\int_{\pi/2}^{\pi} \left(\int_{\pi}^{3\pi/2} r^4 \sin^3 \theta \sin^2 \phi d\phi \right) d\theta \right) dr \\ &= \left(\int_0^1 r^4 dr \right) \left(\int_{\pi/2}^{\pi} \sin^3 \theta d\theta \right) \left(\int_{\pi}^{3\pi/2} \sin^2 \phi d\phi \right). \end{aligned}$$

Vi har

$$\begin{aligned} \int_{\pi}^{3\pi/2} \sin^2 \phi d\phi &= \frac{1}{2} \int_{\pi}^{3\pi/2} [1 - \cos 2\phi] d\phi = \frac{\pi}{4}. \\ \int_{\pi/2}^{\pi} \sin^3 \theta d\theta &= [t = \cos \theta] = \int_{-1}^0 [1 - t^2] dt = 2/3. \\ \int_0^1 r^4 dr &= 1/5. \end{aligned}$$

Vi erhåller nu att det sökta flödet är

$$\Phi = \iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \frac{\pi}{30}.$$

3.) En standardräkning ger att $\nabla \times \mathbf{A} = 3(x^2 + y^2) \hat{z}$. Kurvan Γ är randen till ytan S : $x^2 + y^2 + z^2 = 1$, $x, y, z \leq 0$. Enligt Stokes sats har vi nu att

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = \iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot \hat{\mathbf{n}} dS$$

där normalen $\hat{\mathbf{n}}$ till S pekar i samma riktning som $\hat{\mathbf{r}}$ då Γ genomlöps från punkten $(1, 0, 0)$ till $(0, 1, 0)$ och sedan till $(0, 0, 1)$ och till slut till $(1, 0, 0)$. Parametrisera S genom Ortsvektorn $\mathbf{r}(\theta, \phi) = \hat{\mathbf{r}}$ med $(\theta, \phi) \in D$ där $D : 0 \leq \theta, \phi \leq \pi/2$. Observera att $\mathbf{r}'_{\theta} \times \mathbf{r}'_{\phi} = \sin \theta \hat{\mathbf{r}}$ och att $\nabla \times \mathbf{A} = 3(x^2 + y^2) \hat{z} = 3 \sin^2 \theta \hat{z}$. Vi har nu

$$\begin{aligned}
\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} &= \iint_S (\nabla \times \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}) dS \\
&= \iint_D (\nabla \times \mathbf{A}(\mathbf{r}(\theta, \phi)) \cdot (\mathbf{r}'_{\theta} \times \mathbf{r}'_{\phi})) d\theta d\phi \\
&= 3 \iint_D \sin^3 \theta (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{r}}) d\theta d\phi \\
&= 3 \int_0^{\pi/2} \left(\int_0^{\pi/2} \sin^3 \theta \cos \theta d\phi \right) d\theta \\
&= \frac{3\pi}{2} \int_0^{\pi/2} \sin^3 \theta \cos \theta d\theta \\
&= [t = \sin \theta] \\
&= \frac{3\pi}{2} \int_0^1 t^3 dt \\
&= \frac{3\pi}{8}.
\end{aligned}$$

4.) Standardräkningar med $\mathbf{A} = \nabla\Phi$ ger

$$\Phi(x, y, z) = x^3yz + xy^3z + xyz^3 + C$$

där C är en godtycklig konstant.

Planet $x-y=0$ skär $x^2+y^2+z^2=6$ längs kurvan $2x^2+z^2=6$ med $x, y, z \geq 0$. Startpunkten är $z=0, 2x^2=6, x=y$ i xy -planet och då är startpunkten $(\sqrt{3}, \sqrt{3}, 0)$. Slutpunkten är $(0, 0, \sqrt{6})$. Eftersom $\mathbf{A} = \nabla\Phi$ så har vi att

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = \Phi(0, 0, \sqrt{6}) - \Phi(\sqrt{3}, \sqrt{3}, 0) = 0.$$

5.) En standardräkning ger

$$\nabla \times \mathbf{A} = 0$$

i alla punkter där $x^2 + y^2 \neq 0$. Låt Γ_1 vara kurvan $x^2 + y^2 = 1, z = 0$. Kurvan $\Gamma + \Gamma_1$ utgör randen till en yta S på cylindern. Enligt Stokes Sats har vi

$$\int_{\Gamma+\Gamma_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = \iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = 0$$

och av detta följer att

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\Gamma_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r}$$

där Γ och Γ_1 genomlöps i samma positiva riktning (moturs: observera att S ska ligga till vänster om genomlöpningsriktningen för att Stokes' Sats ska gälla; här kan man välja moturs för Γ_1 vilket innebär att Γ genomlöps medurs). På Γ_1 är $\rho = 1$. Vi parametriserar Γ_1 genom Ortsvektorn $\mathbf{r}(\phi) = \hat{\rho}$ med $0 \leq \phi \leq 2\pi$. Observera att $\mathbf{r}'(\phi) = \hat{\phi}$. Vi har

$$\begin{aligned}
\int_{\Gamma_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^{2\pi} \mathbf{A}(\mathbf{r}(\phi)) \cdot \mathbf{r}'(\phi) d\phi \\
&= \int_0^{2\pi} \hat{\phi} \cdot \phi d\phi \\
&= 2\pi.
\end{aligned}$$

Således har vi

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = 2\pi.$$

6.) Vektorfältet kan skrivas som

$$\mathbf{A} = \frac{1}{r^2} \hat{\mathbf{r}}$$

i sfäriska koordinater (r, θ, ϕ) . En standardräkning ger $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$ i alla punkter där $r \neq 0$. Sätt $S : x^2 + 2y^2 + 3z^2 = 1, z \geq 0$ och $S_1 : x^2 + y^2 + z^2 = 1, z \geq 0$ samt $S_2 : 1 \leq x^2 + 2y^2, x^2 + y^2 \leq 1, z = 0$. Låt nu V beteckna det område som omslutas av $S + S_1 + S_2$ (observera att S ligger innanför S_1). I V gäller $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$ och \mathbf{A} är C^1 inom V och på dess rand $S + S_1 + S_2$. Enligt Gauss' Sats har vi

$$\iint_{S+S_1+S_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV = 0$$

där $\hat{\mathbf{n}}$ pekar ut ur V . Av detta följer att

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = - \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 - \iint_{S_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_2 dS_2.$$

Vi har

$$\iint_{S_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_2 dS_2 = 0$$

ty $\hat{\mathbf{n}}_2 = -\hat{\mathbf{z}}$ och då är $\mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_2 = -\frac{z}{r^3} = 0$ ty $z = 0$ på S_2 . Vi erhåller nu

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1$$

där både $\hat{\mathbf{n}}$ och $\hat{\mathbf{n}}_1$ pekar bort från origo. På S_1 är $r = 1$ och då är $\mathbf{A} = \hat{\mathbf{r}}$. Parametrisera S_1 med Ortsvektorn $\mathbf{r}(\theta, \phi) = \hat{\mathbf{r}}$ där $(\theta, \phi) \in D$ och $D : 0 \leq \theta \leq \pi/2, 0 \leq \phi \leq 2\pi$. Vi har $\mathbf{r}'_{\theta} \times \mathbf{r}'_{\phi} = \sin \theta \hat{\mathbf{r}}$. Det sökta flödet är nu

$$\begin{aligned}\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS &= \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 \\ &= \iint_D \mathbf{A} \cdot (\mathbf{r}'_\theta \times \mathbf{r}'_\phi) d\theta d\phi \\ &= \iint_D \sin \theta (\hat{\mathbf{r}} \cdot \hat{\mathbf{r}}) d\theta d\phi \\ &= \int_0^{\pi/2} \left(\int_0^{2\pi} \sin \theta d\phi \right) d\theta \\ &= 2\pi.\end{aligned}$$