

TATA44 Lösningar 22/10/2018.

1.) Ytorna $z = 3 - (x^2 + y^2)$ och $2x + 2y + z = 1$ skär varandra då $x^2 + y^2 - 2x - 2y = 2$, d v s då $(x - 1)^2 + (y - 1)^2 = 4$. Sätt $D : (x - 1)^2 + (y - 1)^2 \leq 4$. Parametrisera S med Ortsvektorn $\mathbf{r}(x, y) = x \hat{x} + y \hat{y} + (3 - x^2 - y^2) \hat{z}$ med $(x, y) \in D$. En standardräkning ger

$$\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y = 2x \hat{x} + 2y \hat{y} + \hat{z}$$

av vilket det följer att

$$|\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y| = \sqrt{1 + 4(x^2 + y^2)}.$$

Vi har då

$$\begin{aligned} \iint_S \sqrt{1 + 4(x^2 + y^2)} dS &= \iint_D \sqrt{1 + 4(x^2 + y^2)} |\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y| dx dy \\ &= \iint_D [1 + 4(x^2 + y^2)] dx dy \\ &= [x = 1 + \rho \cos \phi, y = 1 + \rho \sin \phi, \rho \leq 2, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\ &= \int_0^2 \left(\int_0^{2\pi} [9 + 4\rho^2 + 8\rho \cos \phi + 8\rho \sin \phi] d\phi \right) \rho d\rho \\ &= 2\pi \int_0^2 [9\rho + 4\rho^3] d\rho \\ &= 2\pi \left[\frac{9\rho^2}{2} + \rho^4 \right]_0^2 \\ &= 68\pi. \end{aligned}$$

2.) **Lösning 1:** En standardräkning ger $\nabla \cdot \mathbf{A} = x^2 + y^2 - z$. Till ytan $S : z = \sqrt{x^2 + y^2}$ lägger vi ytan $S_1 : x^2 + y^2 \leq 1, z = 1$. Enligt Gauss' Sats har vi

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

kroppen V definieras av olikheterna $x^2 + y^2 \leq 1, \sqrt{x^2 + y^2} \leq z \leq 1$. Observera att i Gauss' Sats pekar **alla normaler ut** ur kroppen och i synnerhet blir $\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{z} < 0$ på S . Normalen till S_1 är $\hat{\mathbf{n}}_1 = \hat{z}$ eftersom den pekar ut ur kroppen V . Vi får då

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V (x^2 + y^2 - z) dx dy dz - \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1.$$

Vi har

$$\begin{aligned}
\iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 &= \iint_{x^2+y^2 \leq 1} x^2 dx dy \\
&= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi, 0 \leq \phi \leq 2\pi, 0 \leq \rho \leq 1] \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \rho^3 \cos^2 \phi d\phi \right) d\rho \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \rho^3 \frac{1 + \cos 2\phi}{2} d\phi \right) d\rho \\
&= \pi \int_0^1 \rho^3 d\rho \\
&= \frac{\pi}{4}.
\end{aligned}$$

Vidare har vi

$$\begin{aligned}
\iiint_V (x^2 + y^2 - z) dx dy dz &= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi, z = z; 0 \leq \rho \leq 1, 0 \leq \phi \leq 2\pi, \rho \leq z \leq 1] \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \left(\int_\rho^1 [\rho^2 - z] dz \right) \rho d\phi \right) d\rho \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \left[\frac{3\rho^3}{2} - \frac{\rho}{2} - \rho^4 \right] d\phi \right) d\rho \\
&= 2\pi \int_0^1 \left[\frac{3\rho^3}{2} - \frac{\rho}{2} - \rho^4 \right] d\rho \\
&= -\frac{3\pi}{20}
\end{aligned}$$

och vi erhåller

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V (x^2 + y^2 - z) dx dy dz - \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 = -\frac{2\pi}{5}.$$

I denna kalkyl pekade alla normaler ut ur kroåppen V vilket betyder att $\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{z}} < 0$ på S . Vi ska ha $\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{z}} > 0$ och då är det sökta flödet

$$\Phi = - \iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \frac{2\pi}{5}.$$

Lösning 2: Parametrisera ytan S med Ortsvektorn $\mathbf{r}(\rho, \phi) = \rho \cos \phi \hat{x} + \rho \sin \phi \hat{y} + \rho \hat{z}$ med $(\rho, \phi) \in D$ där $D : 0 \leq \rho \leq 1, 0 \leq \phi \leq 2\pi$. Vi har

$$\mathbf{r}'_\rho \times \mathbf{r}'_\phi = [\cos \phi \hat{x} + \sin \phi \hat{y} + \hat{z}] \times [-\rho \sin \phi \hat{x} + \rho \cos \phi \hat{y}] = -\rho \cos \phi \hat{x} - \rho \sin \phi \hat{y} + \rho \hat{z}.$$

Denna vektor är vinkelrät mot ytan och har positiv z -komponent. Vi har även

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}(\rho, \phi)) = \rho^3 \cos \phi \sin^2 \phi \hat{x} - \rho^2 \sin \phi \hat{y} + \rho^3 \cos^2 \phi \hat{z}.$$

Det sökta flödet är då

$$\begin{aligned}
\Phi &= \iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} \, dS \\
&= \iint_D \mathbf{A}(\mathbf{r}(\rho, \phi)) \cdot (\mathbf{r}'_\rho \times \mathbf{r}'_\phi) \, d\rho d\phi \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \left[\rho^3 \sin^2 \phi + \rho^4 \left(\cos^2 \phi - \frac{\sin^2 2\phi}{4} \right) \right] d\phi \right) d\rho \\
&= \left[\cos^2 A = \frac{1 + \cos 2A}{2}, \sin^2 A = \frac{1 - \cos 2A}{2} \right] \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \left[\frac{3\rho^4}{8} + \frac{\rho^3}{2} + \frac{\cos 2\phi}{2}(\rho^4 - \rho^3) + \frac{\rho^4 \cos 4\phi}{8} \right] d\phi \right) d\rho \\
&= 2\pi \int_0^1 \left[\frac{3\rho^4}{8} + \frac{\rho^3}{2} \right] d\rho \\
&= \frac{2\pi}{5}.
\end{aligned}$$

Lösning 3: En tredje lösningsgång är att behålla kartesiska koordinater så långt det går. Vi parametriserar då ytan $z = \sqrt{x^2 + y^2}$ genom Ortsvektorn

$$\mathbf{r}(x, y) = x \hat{x} + y \hat{y} + \sqrt{x^2 + y^2} \hat{z}$$

med $(x, y) \in D$ där $D: x^2 + y^2 \leq 1$. Vi får

$$\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y = \left(\hat{x} + \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} \hat{z} \right) \times \left(\hat{y} + \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}} \hat{z} \right) = -\frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} \hat{x} - \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}} \hat{y} + \hat{z}$$

som är ortogonal mot ytan $z = \sqrt{x^2 + y^2}$ och har positiv z -komponent. Vidare har vi

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}(x, y)) = x^2 \hat{x} - y \sqrt{x^2 + y^2} \hat{y} + x^2 \sqrt{x^2 + y^2} \hat{z}.$$

Det sökta flödet är nu

$$\begin{aligned}
\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS &= \iint_D \mathbf{A}(\mathbf{r}(x, y)) \cdot (\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y) dx dy \\
&= \iint_D \left[x^2 \hat{x} - y \sqrt{x^2 + y^2} \hat{y} + x^2 \sqrt{x^2 + y^2} \hat{z} \right] \cdot \left[-\frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} \hat{x} - \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}} \hat{y} + \hat{z} \right] dx dy \\
&= \iint_D \left[x^2 \sqrt{x^2 + y^2} + y^2 - \frac{x^2 y^2}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right] dx dy \\
&= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi, 0 \leq \rho \leq 1, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} [\rho^3 \cos^2 \phi + \rho^2 \sin^2 \phi - \rho^3 \cos^2 \phi \sin^2 \phi] \rho d\phi \right) d\rho \\
&= \int_0^1 \left(\int_0^{2\pi} \left[\frac{3\rho^4}{8} + \frac{\rho^3}{2} + \frac{\rho^4 \cos 2\phi}{2} + \frac{\rho^3 \cos 4\phi}{8} - \frac{\rho^2 \cos 2\phi}{2} \right] d\phi \right) d\rho \\
&= 2\pi \int_0^1 \left[\frac{3\rho^4}{8} + \frac{\rho^3}{2} \right] d\rho \\
&= \frac{2\pi}{5}.
\end{aligned}$$

3.) Standardräkningar ger

$$\nabla \times \mathbf{A} = -y \hat{x} - z \hat{y} - x \hat{z}.$$

Låt S vara den del av planet $2x + 2y + z = 2$ som är innanför paraboloiden $z = x^2 + y^2$. Planet skär paraboloiden då $x^2 + y^2 + 2x + 2y = 2$ det vill säga, då $(x + 1)^2 + (y + 1) = 4$. Sätt $D : (x + 1)^2 + (y + 1) \leq 4$. Parametriseraytan $z = x^2 + y^2$ med Ortsvektorn $\mathbf{r}(x, y) = x \hat{x} + y \hat{y} + (2 - 2x - 2y) \hat{z}$. Vi får $\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y = 2 \hat{x} + 2 \hat{y} + \hat{z}$. Stokes Sats ger nu (då Γ genomlöps moturs sett från punkten $(0, 0, 17)$)

$$\begin{aligned}
\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} &= \iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot \hat{\mathbf{n}} dS \\
&= \iint_D \nabla \times \mathbf{A}(\mathbf{r}(x, y)) \cdot (\mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y) dx dy \\
&= - \iint_D [y \hat{x} + (2 - 2x - 2y) \hat{y} + x \hat{z}] \cdot [2 \hat{x} + 2 \hat{y} + \hat{z}] dx dy \\
&= - \iint_D [4 - 3x - 2y] dx dy \\
&= [x = -1 + \rho \cos \phi, y = -1 + \rho \sin \phi, 0 \leq \rho \leq 2, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\
&= - \iint_0^2 \left(\int_0^{2\pi} [9\rho - \rho^2(3 \cos \phi + 2 \sin \phi)] d\phi \right) d\rho \\
&= -18\pi \int_0^2 \rho d\rho \\
&= -36\pi.
\end{aligned}$$

I tillämpningen av Stokes' Sats, ska kurvan vara positivt orienterad, vilket i det här fallet medför att Γ genomlöps moturs sett från $(0, 0, 17)$. Men Γ ska genomlöpas medurs. Således erhåller vi att Av detta får vi att

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = 36\pi.$$

4.) Om \mathbf{A} är ett potentialfält då är $\nabla \times \mathbf{A} = 0$. Av detta får vi

$$\nabla \times \mathbf{A} = (f'_z - 2z) \hat{y} + (2 - f'_y) \hat{z} = 0$$

vilket ger $f'_y = 2$, $f'_z = 2z$. Detta system ger $f(y, z) = z^2 + 2y + C$. Kravet $f(0, 0,) = 0$ ger $C = 0$ och då är $f(y, z) = z^2 + 2y$. Om $\mathbf{A} = \nabla\phi$ då har vi (med $f(y, z) = z^2 + 2y$)

$$\Phi'_x = 2xy + z^2 + 2y, \quad \Phi'_y = x^2 + 2yz + 2x + z, \quad \Phi'_z = y^2 + 2xz + y.$$

En standardräkning ger

$$\Phi = x^2y + xz^2 + 2xy + y^2z + yz + C.$$

Kurvan genomlöps medurs sett från $(-1, 1, 0)$ och då börjar den i den positiva kvadranten av xy -planet och slutar på den positiva z -axeln. Kurvans slutpunkt, sett från $(-1, 1, 0)$, är på den positiva z -axeln med $x = y = 0$ och $z = \sqrt{2}$. Startpunkten är då $(1, 1, 0)$: den ligger i den positiva kvadranten av xy -planet med $z = 0$ och ges genom $x = y$, $x^2 + y^2 = 2$, $x \geq 0$ som ger punkten $(1, 1, 0)$.

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} = \Phi(0, 0, \sqrt{2}) - \Phi(1, 1, 0) = -3.$$

5.) En standard räkning ger $\nabla \times \mathbf{A} = 0$ i alla punkter där $x^2 + y^2 \neq 0$. Låt Γ_1 vara kurvan $\Gamma_1 : x^2 + 2y^2 = 1, z = 0$ och S vara en C^1 -yta vars rand består av $\Gamma + \Gamma_1$ (och som inte skärs av z -axeln). Enligt Stokes' Sats har vi

$$\int_{\Gamma + \Gamma_1} \mathbf{A}_1 \cdot d\mathbf{r} = \iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot \hat{n} dS = 0$$

och vi får då att

$$\int_{\Gamma} \mathbf{A}_1 \cdot d\mathbf{r} = \int_{\Gamma_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r}$$

där både Γ och Γ_1 genomlöps moturs sett från punkten $(0, 0, 17)$. Parametrisera Γ_1 med Ortsvektorn $\mathbf{r}(\phi) = \cos \phi \hat{x} + \frac{\sin \phi}{\sqrt{2}} \hat{y}$ med $\phi : 0 \rightarrow 2\pi$ (som motsvarar orienteringen moturs sett från punkten $(0, 0, 17)$). Vi har då

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma_1} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^{2\pi} \mathbf{A}(\mathbf{r}(\phi)) \cdot \mathbf{r}'(\phi) d\phi \\ &= \int_0^{2\pi} \left(-\frac{\sin \phi}{\sqrt{2}} \hat{x} + \cos \phi \hat{y}\right) \cdot \left(-\sin \phi \hat{x} + \frac{\cos \phi}{\sqrt{2}} \hat{y}\right) d\phi \\ &= \sqrt{2}\pi \end{aligned}$$

6.) **Lösning 1:** I cylinderkoordinater är vektorfältet

$$\mathbf{A} = \frac{\rho}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} \hat{\rho} + \frac{z}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} \hat{z}.$$

Ytan är (i cylinderkoordinater) $S : \rho^2 - z^2 = 2$, $0 \leq \phi \leq 2\pi$, $-1 \leq z \leq 1$. Vi har då $\rho = \sqrt{2 + z^2}$ på ytan. Parametrisera ytan genom Ortsvektorn (observera att Ortsvektorn i cylinderkoordinater är $\mathbf{r} = \rho \hat{\rho} + z \hat{z}$)

$$\mathbf{r}(\phi, z) = \sqrt{2 + z^2} \hat{\rho} + z \hat{z}$$

med $(\rho, \phi) \in D$ där $D : 0 \leq \phi \leq 2\pi$, $-1 \leq z \leq 1$. Vi har då

$$\mathbf{r}'_{\phi} \times \mathbf{r}'_z = \sqrt{2 + z^2} \hat{\phi} \times \left(\frac{z}{\sqrt{2 + z^2}} \hat{\rho} + \hat{z} \right) = \sqrt{2 + z^2} \hat{\rho} - z \hat{z}.$$

Observera att denna vektor har positiv $\hat{\rho}$ -komponent och därmed pekar bort från z -axeln.

På S har vi

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}(\phi, z)) = \frac{\sqrt{2 + z^2}}{(2 + 2z^2)^{3/2}} \hat{\rho} + \frac{z}{(2 + 2z^2)^{3/2}} \hat{z}.$$

Det sökta flödet är då

$$\begin{aligned} \iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS &= \iint_D \mathbf{A}(\mathbf{r}(\rho, \phi)) \cdot (\mathbf{r}'_{\phi} \times \mathbf{r}'_z) d\phi dz \\ &= \int_{-1}^1 \left(\int_0^{2\pi} \left(\frac{\sqrt{2 + z^2}}{(2 + 2z^2)^{3/2}} \hat{\rho} + \frac{z}{(2 + 2z^2)^{3/2}} \hat{z} \right) \cdot \left(\sqrt{2 + 2z^2} \hat{\rho} - z \hat{z} \right) d\phi \right) dz \\ &= 2\pi \int_{-1}^1 \frac{2}{(2 + 2z^2)^{3/2}} dz \\ &= \sqrt{2}\pi \int_{-1}^1 \frac{dz}{(1 + z^2)^{3/2}} \\ &= 2\sqrt{2}\pi \int_0^1 \frac{dz}{(1 + z^2)^{3/2}} \\ &= [z = \tan \theta, 0 \leq \theta \leq \pi/4, dz = (1 + \tan^2 \theta) d\theta] \\ &= 2\sqrt{2}\pi \int_0^{\pi/4} \frac{d\theta}{\sqrt{1 + \tan^2 \theta}} \\ &= 2\sqrt{2}\pi \int_0^{\pi/4} \cos \theta d\theta \\ &= 2\pi. \end{aligned}$$

Lösning 2: Låt C vara cylindern $C : x^2 + y^2 = 3$, $-1 \leq z \leq 1$ och låt V vara den volym som avgränsas av den slutna ytan $S + C$. Inom V och på $S + C$ är \mathbf{A} ett C^1 -vektorrfält med $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$ inom V . Enligt Gauss' Sats har vi då att

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

Av detta har vi att

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = - \iint_C \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_C dC.$$

Normalerna i dessa integraler pekar ut ur V , enligt Gauss' Sats. Vi eftersöker flödet genom S bort från z -axeln, och då är det sökta flödet

$$\Phi = - \iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iint_C \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_C dC$$

där $\hat{\mathbf{n}}_C$ pekar bort från z -axeln. Parametrisera (i cylinderkoordinater) C genom Ortsvektorn $\mathbf{r}(\phi, z) = \sqrt{3}\hat{\rho} + z\hat{z}$ med $(\phi, z) \in D$ där $D : 0 \leq \phi \leq 2\pi, -1 \leq z \leq 1$. Vi har då $\mathbf{r}'_\phi \times \mathbf{r}'_z = \sqrt{3}\hat{\phi} \times \hat{z} = \sqrt{3}\hat{\rho}$, som är en normal till ytan C som pekar bort från z -axeln.

I cylinderkoordinater är

$$\mathbf{A} = \frac{\rho}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} \hat{\rho} + \frac{z}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} \hat{z}$$

och på C har vi

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}(\phi, z)) = \frac{\sqrt{3}}{(3 + z^2)^{3/2}} \hat{\rho} + \frac{z}{(3 + z^2)^{3/2}} \hat{z}.$$

Då har vi

$$\begin{aligned}
\iint_C \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_C dC &= \iint_D \mathbf{A}(\mathbf{r}(\phi, z)) \cdot (\mathbf{r}'_\phi \times \mathbf{r}'_z) d\phi dz \\
&= \iint_D \left(\frac{\sqrt{3}}{(3+z^2)^{3/2}} \hat{\rho} + \frac{z}{(3+z^2)^{3/2}} \hat{z} \right) \cdot (\sqrt{3} \hat{\rho}) d\phi dz \\
&= \iint_D \frac{3}{(3+z^2)^{3/2}} d\phi dz \\
&= 6\pi \int_{-1}^1 \frac{1}{(3+z^2)^{3/2}} dz \\
&= 12\pi \int_0^1 \frac{1}{(3+z^2)^{3/2}} dz \\
&= \left[z = \sqrt{3} \tan \theta, 0 \leq \theta \leq \pi/6; dz = \sqrt{3}(1 + \tan^2 \theta) d\theta \right] \\
&= 12\pi \int_0^{\pi/6} \frac{\sqrt{3}(1 + \tan^2 \theta)}{(3 + 3 \tan^2 \theta)^{3/2}} d\theta \\
&= 12\pi \int_0^{\pi/6} \frac{\sqrt{3}(1 + \tan^2 \theta)}{3\sqrt{3}(1 + \tan^2 \theta)^{3/2}} d\theta \\
&= 4\pi \int_0^{\pi/6} \frac{(1 + \tan^2 \theta)}{(1 + \tan^2 \theta)^{3/2}} d\theta \\
&= 4\pi \int_0^{\pi/6} \frac{1}{(1 + \tan^2 \theta)^{1/2}} d\theta \\
&= 4\pi \int_0^{\pi/6} \cos \theta d\theta \\
&= 4\pi [\sin \theta]_0^{\pi/6} \\
&= 2\pi.
\end{aligned}$$

Lösning 3: Lägg följande ytor till S : $L_1 : x^2 + y^2 \leq 3; z = 1$, $L_2 : x^2 + y^2 \leq 3, z = -1$; $S_1 : x^2 + y^2 + z^2 = 1$. Observera att S_1 ligger innanför den kropp som avgränsas av $S + L_1 + L_2$. Låt V beteckna den volym som avgränsas av $S + L_1 + L_2 + S_1$. Inom V är \mathbf{A} ett C^1 -vektorfält med $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$ inom V . Då har vi, enligt Gauss' Sats,

$$\iint_{S+L_1+L_2+S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \iiint_V \nabla \cdot \mathbf{A} dV = 0.$$

Således är

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = - \iint_{L_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_{L_1} dL_1 - \iint_{L_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_{L_2} dL_2 - \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1.$$

Alla normalerna pekar ut ur V så att $\hat{\mathbf{n}}_{L_1} = \hat{z}$, $\hat{\mathbf{n}}_{L_2} = -\hat{z}$ medan $\hat{\mathbf{n}}_1$ pekar in mot origo. Vi kan då skriva om resultatet ovan som

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = - \iint_{L_1} \mathbf{A} \cdot \hat{z} dL_1 + \iint_{L_2} \mathbf{A} \cdot \hat{z} dL_2 + \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1$$

där $\hat{\mathbf{n}}_1$ nu pekar bort från origo.

Vi har

$$\begin{aligned}
\iint_{L_1} \mathbf{A} \cdot \hat{z} dL_1 &= \iint_{x^2+y^2 \leq 3} \frac{1}{(1+x^2+y^2)^{3/2}} dx dy \\
&= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi; 0 \leq \rho \leq \sqrt{3}, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\
&= \int_0^{\sqrt{3}} \left(\int_0^{2\pi} \frac{1}{(1+\rho^2)^{3/2}} \rho d\phi \right) d\rho \\
&= 2\pi \int_0^{\sqrt{3}} \frac{\rho}{(1+\rho^2)^{3/2}} d\rho \\
&= 2\pi \left[-\frac{1}{\sqrt{1+\rho^2}} \right]_0^{\sqrt{3}} \\
&= \pi.
\end{aligned}$$

Vidare har vi

$$\begin{aligned}
\iint_{L_2} \mathbf{A} \cdot \hat{z} dL_2 &= - \iint_{x^2+y^2 \leq 3} \frac{1}{(1+x^2+y^2)^{3/2}} dx dy \\
&= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi; 0 \leq \rho \leq \sqrt{3}, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\
&= - \int_0^{\sqrt{3}} \left(\int_0^{2\pi} \frac{1}{(1+\rho^2)^{3/2}} \rho d\phi \right) d\rho \\
&= -2\pi \int_0^{\sqrt{3}} \frac{\rho}{(1+\rho^2)^{3/2}} d\rho \\
&= -2\pi \left[-\frac{1}{\sqrt{1+\rho^2}} \right]_0^{\sqrt{3}} \\
&= \pi.
\end{aligned}$$

För att beräkna $\iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1$ inför man sfäriska koordinater. Vi parametriserar S_1 genom Ortsvektorn $\mathbf{r}(\theta, \phi) = \hat{\mathbf{r}}$ med $(\theta, \phi) \in D$ där $D : 0 \leq \theta \leq \pi, 0 \leq \phi \leq 2\pi$. Då är $\mathbf{r}'_\theta \times \mathbf{r}'_\phi = \sin \theta \hat{\mathbf{r}}$ som pekar bort från origo. I sfäriska koordinater har vi

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

och på S_1 har vi

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}(\theta, \phi)) = \hat{\mathbf{r}}.$$

Vi har nu

$$\begin{aligned}
\iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 &= \iint_D \mathbf{A}(\mathbf{r}(\theta, \phi)) \cdot (\mathbf{r}'_\theta \times \mathbf{r}'_\phi) d\theta d\phi \\
&= \iint_D \hat{\mathbf{r}} \cdot (\sin \theta \hat{\mathbf{r}} d\theta d\phi \\
&= \int_0^\pi \left(\int_0^{2\pi} \sin \theta d\phi \right) d\theta \\
&= 4\pi.
\end{aligned}$$

Insättning i

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = - \iint_{L_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{z}} dL_1 + \iint_{L_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{z}} dL_2 + \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1$$

ger

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = 2\pi.$$

Lösning 4: Observera att skärningen mellan planet $z = 1$ och ytan S är cirkeln $x^2 + y^2 = 3$. Detsamma gäller skärningen mellan planet $z = -1$ och ytan S . Dessa cirklar uppstår genom skärningen mellan planen $z = \pm 1$ och sfären $x^2 + y^2 + z^2 = 4$. Då lägger vi ytan $S_1 : x^2 + y^2 + z^2 = 4, -1 \leq z \leq 1$ till S (S_1 buktar utåt då S buktar inåt då $-1 \leq z \leq 1$). Den slutna ytan $S + S_1$ avgränsar en kropp som vi betecknar med V och som definieras av olikheterna $z^2 + 2 \leq x^2 + y^2 \leq 4 - z^2, -1 \leq z \leq 1$. Vektorfältet \mathbf{A} är ett C^1 -vektorfält med $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$ inom V , och vi har då, enligt Gauss' Sats,

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

vilket ger

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

I den ovanstående kalkylen pekar alla normalerna ut ur V , vilket betyder att normalen $\hat{\mathbf{n}}$ till S pekar in mot z -axeln medan normalen $\hat{\mathbf{n}}_1$ till S_1 pekar bort från origo. Vi behöver flödet genom S bort från z -axeln, och då får vi att det sökta flödet är

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

För att beräkna flödet ut ur S_1 inför vi sfäriska koordinater. I dessa koordinater ges S_1 genom $r = 2, \pi/3 \leq \theta \leq 2\pi/3, 0 \leq \phi \leq 2\pi$. Vi parametriserar S_1 genom Ortsvektorn $\mathbf{r}(\theta, \phi) = 2\hat{\mathbf{r}}$ med $(\theta, \phi) \in D$ där $D : \pi/3 \leq \theta \leq 2\pi/3, 0 \leq \phi \leq 2\pi$. Vidare har vi $\mathbf{r}'_\theta \times \mathbf{r}'_\phi = (2\hat{\theta}) \times (2\sin \theta \hat{\phi}) = 4\hat{\mathbf{r}}$. Vektorfältet i sfäriska koordinater är

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

och på S_1 har vi

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}(\theta, \phi)) = \frac{1}{4} \hat{\mathbf{r}}.$$

Det sökta flödet är då

$$\begin{aligned}
 \Phi &= \iint_{S_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}}_1 dS_1 \\
 &= \iint_D \mathbf{A}(\mathbf{r}(\theta, \phi)) \cdot (\mathbf{r}'_\theta \times \mathbf{r}'_\phi) d\theta d\phi \\
 &= \iint_D \frac{1}{4} \hat{\mathbf{r}} \cdot (4 \hat{\mathbf{r}}) d\theta d\phi \\
 &= \iint_D \sin \theta d\theta d\phi \\
 &= \int_{\pi/3}^{2\pi/3} \left(\int_0^{2\pi} \sin \theta d\phi \right) d\theta \\
 &= 2\pi \int_{\pi/3}^{2\pi/3} \sin \theta d\theta \\
 &= 2\pi \left[-\cos \theta \right]_{\pi/3}^{2\pi/3} \\
 &= 2\pi.
 \end{aligned}$$

Lösning 5: Ett annat sätt att lösa uppgiften är att definiera det sökta flödet som en generaliserad integral med

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \iint_{S_\epsilon} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS_\epsilon$$

där vi har $S : x^2 + y^2 - z^2 = 2$, $|z| \leq 1$ och $S_\epsilon : x^2 + y^2 - z^2 = 2$, $\epsilon \leq |z| \leq 1$. Då består S_ϵ av två delar: $x^2 + y^2 - z^2 = 2$, $\epsilon \leq z \leq 1$ samt $x^2 + y^2 - z^2 = 2$, $-1 \leq z \leq -\epsilon$.

Till S_ϵ lägger man ytorna $L_1 : z = 1$, $x^2 + y^2 \leq 3$, $L_2 : z = -1$, $x^2 + y^2 \leq 3$, $L_+ : z = \epsilon$, $x^2 + y^2 \leq 2 + \epsilon^2$ samt $L_- : z = -\epsilon$, $x^2 + y^2 \leq 2 + \epsilon^2$. Dessa ytor omslutar kroppen $V_\epsilon : x^2 + y^2 - z^2 \leq 2$, $\epsilon \leq |z| \leq 1$ (som består av två delar).

Inom V_ϵ är vektorfältet \mathbf{A} ett C^1 -vektorfält med $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$. Enligt Gauss' Sats har vi då att

$$\iint_{S_\epsilon + L_1 + L_2 + L_+ + L_-} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS_\epsilon = \iiint_{V_\epsilon} \nabla \cdot \mathbf{A} dV_\epsilon = 0,$$

och då har vi

$$\iint_{S_\epsilon} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS_\epsilon = - \iint_{L_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_1 - \iint_{L_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_2 - \iint_{L_+} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_+ - \iint_{L_-} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_-.$$

På L_1 är $\hat{\mathbf{n}} = \hat{z}$, $z = 1$ och då är

$$\begin{aligned}
\iint_{L_1} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_1 &= \iint_{x^2+y^2 \leq 3} \frac{1}{(x^2+y^2+1)^{3/2}} dx dy \\
&= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi, 0 \leq \rho \leq \sqrt{3}, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\
&= \int_0^{\sqrt{3}} \left(\int_0^{2\pi} \frac{1}{(1+\rho^2)^{3/2}} \rho d\phi \right) d\rho \\
&= 2\pi \int_0^{\sqrt{3}} \frac{\rho}{(1+\rho^2)^{3/2}} d\rho \\
&= [u = 1 + \rho^2] \\
&= \pi \int_1^4 \frac{du}{u^{3/2}} \\
&= \pi \left[-\frac{2}{\sqrt{u}} \right]_1^4 \\
&= \pi.
\end{aligned}$$

På L_2 är $\hat{\mathbf{n}} = -\hat{z}$, $z = -1$ och då är

$$\iint_{L_2} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_2 = \iint_{x^2+y^2 \leq 3} \frac{1}{(x^2+y^2+1)^{3/2}} dx dy = \pi$$

enligt kalkylen för flödet ut genom L_1 .

På L_+ är $\hat{\mathbf{n}} = -\hat{z}$, $z = \epsilon$ och då är

$$\iint_{L_+} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_+ = -\epsilon \iint_{x^2+y^2 \leq 2+\epsilon^2} \frac{1}{(x^2+y^2+\epsilon^2)^{3/2}} dx dy$$

och på L_- är $\hat{\mathbf{n}} = \hat{z}$, $z = -\epsilon$ vilket ger

$$\iint_{L_-} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_- = -\epsilon \iint_{x^2+y^2 \leq 2+\epsilon^2} \frac{1}{(x^2+y^2+\epsilon^2)^{3/2}} dx dy.$$

Vi har

$$\begin{aligned}
 \iint_{x^2+y^2 \leq 2+\epsilon^2} \frac{1}{(x^2+y^2+\epsilon^2)^{3/2}} dx dy &= [x = \rho \cos \phi, y = \rho \sin \phi, 0 \leq \rho \leq \sqrt{2+\epsilon^2}, 0 \leq \phi \leq 2\pi] \\
 &= \int_0^{\sqrt{2+\epsilon^2}} \left(\int_0^{2\pi} \frac{1}{(\epsilon^2+\rho^2)^{3/2}} \rho d\phi \right) d\rho \\
 &= 2\pi \int_0^{\sqrt{2+\epsilon^2}} \frac{1}{(\epsilon^2+\rho^2)^{3/2}} \rho d\rho \\
 &= [u = \epsilon^2 + \rho^2] \\
 &= \pi \int_{\epsilon^2}^{2+2\epsilon^2} \frac{1}{u^{3/2}} du \\
 &= \pi \left[-\frac{2}{\sqrt{u}} \right]_{\epsilon^2}^{2+2\epsilon^2} \\
 &= 2\pi \left[-\frac{1}{\sqrt{2+2\epsilon^2}} + \frac{1}{\epsilon} \right] \\
 &= -\frac{2\pi}{\sqrt{2+2\epsilon^2}} + \frac{2\pi}{\epsilon}.
 \end{aligned}$$

Av detta följer att

$$\iint_{L_+} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_+ = \iint_{L_-} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dL_- = \frac{2\pi\epsilon}{\sqrt{2+2\epsilon^2}} - 2\pi.$$

Således erhåller vi att

$$\iint_{S_\epsilon} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS_\epsilon = 2\pi - \frac{4\pi\epsilon}{\sqrt{2+2\epsilon^2}}$$

och då följer att

$$\iint_S \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS = \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \iint_{S_\epsilon} \mathbf{A} \cdot \hat{\mathbf{n}} dS_\epsilon = 2\pi.$$