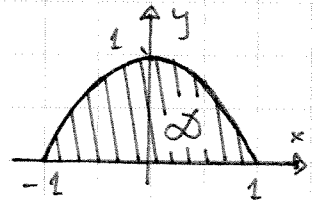


På insidan finns en del integralsatser från kap. 16 och 1:a bladet i Adams. Vi behandlar dessa mot slutet av terminen.

Öv: 1a) Det plana området  $D$  begränsas av  $x$ -axeln och parabolen  $y=1-x^2$  och har i punkten  $(x,y)$  area-densiteten  $\delta(x,y)=x+y$ . I vilken punkt/vilka punkter är  $\delta$  högst?



b) Beräkna  $D$ 's area, massa och medeldensitet.

2) Beräkna dubbelintegralen  $I = \int_0^8 (\int_{\sqrt{x}}^2 \sqrt{16-y^4} dy) dx$  genom att byta integrationsordning.

3) Beräkna volymen hos kroppen som begränsas av planen  $y=0$  och  $y=x$  samt den paraboliska cylindern  $x+z^2=2$ .

4) Beräkna volymen hos kroppen, som finns innanför de tre rätta cirkulära cylindrarna  $x^2+z^2=a^2$ ,  $y^2+z^2=a^2$  och  $z^2+x^2=a^2$ . Observera, att kroppen inte är ett klot. Goda råd: utnyttja symmetri och danma av integrationsstegen från Gle 1.

Demo: Vi beräknar exakta värdet hos  $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2}$  nha. dubbelintegraler. (Integralkriteriet i kap. 9.3 gav att serien konvergerar och även ett intervall för dess summa.)

Fr. 1) Hyperblerna  $x^2-y^2=9$ ,  $x^2-y^2=-1$ ,  $xy=2$  och  $xy=4$  begränsar ett område  $R$  i 1:a kvadranten ( $x,y > 0$ ), skuggat i figuren.

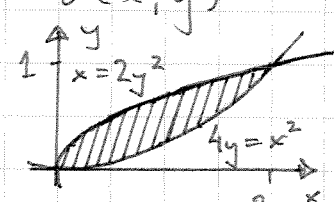
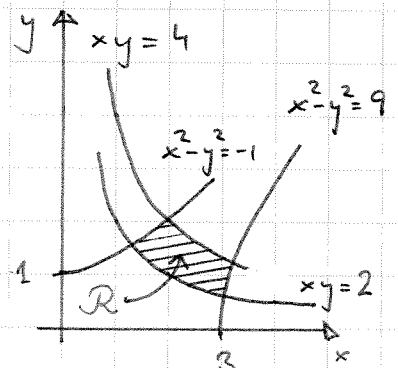
Beräkna  $\iint_R (x^2+y^2) \cdot (x^2-y^2) dx dy$  nha. variabelsubstitutionen

$u = x^2 - y^2$ ,  $v = 2xy$ . Utnyttja att Jacobian-matrisen  $\begin{pmatrix} \partial x / \partial u & \partial x / \partial v \\ \partial y / \partial u & \partial y / \partial v \end{pmatrix}$

är inversmatrisen till Jacobian-matrisen  $\begin{pmatrix} \partial u / \partial x & \partial u / \partial y \\ \partial v / \partial x & \partial v / \partial y \end{pmatrix}$  (jmf. med demo fr v 9), vilket medför att Jacobianen (Jacobian-matrissens determinant) satisfierar

$$\frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} = \left( \frac{\partial(u,v)}{\partial(x,y)} \right)^{-1}, \text{ då } \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \neq 0 \neq \frac{\partial(u,v)}{\partial(x,y)}$$

2) Beräkna volymen och massan hos kroppen, vars projektion på  $xy$ -planet är det skuggade området till höger, som begränsas uppifrån av planet  $z=2$  och nedifrån av den paraboliska cylindern  $z=y^2$  och som i punkten  $(x,y,z)$  har densiteten  $\delta(x,y,z)=2x$ .



Forts. på baksidan

3a) Beräkna trippelintegralen  $\int_0^1 \int_{-x}^x \int_{-x^2}^{x^2} x dz dy dx$ .

b) Ändra integrationsordningen till  $\int \int \int x dy dx dz$  resp.  $\int \int \int x dx dz dy$ . Bestäm de nya integrationsgränserna och kontrollera genom att beräkna de nya integralerna.

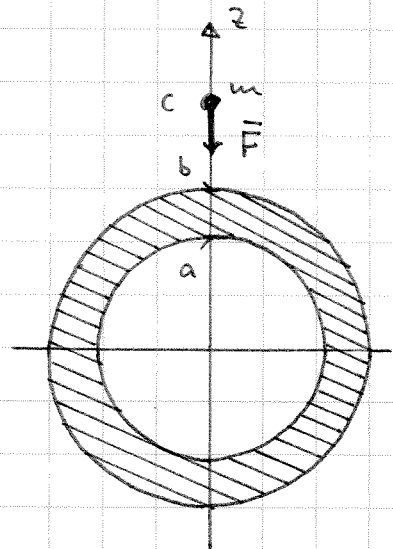
4) Klotet  $B = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2\}$  har mittpunkten i origo och radie  $R$  (enli. m). I punkten  $(x, y, z) \in B$  är dess densitet  $\delta(x, y, z) = \delta_0 \cdot (x^2 + y^2 + z^2) / R^2$ , så dess densitet är  $0 \text{ kg/m}^3$  i mittpunkten och  $\delta_0$  (enli.  $\text{kg/m}^3$ ) i periferin. Bestäm klotets massa med hjälp av

a) sfäriska koordinater

b) cylindriska koordinater.

Demo: Newtons gravitationslag ger att två punktmassor  $m_1$  och  $m_2$  på avståndet  $r$  från varandra attraherar varandra med en kraft  $\vec{F}_1$  riktad som i den övre figuren och  $|\vec{F}| = G \cdot m_1 m_2 / r^2$ , där  $G$  är den universella gravitationskonstanten (betecknad  $k$  i Adams;  $G \approx 6.670 \cdot 10^{-11} \text{ Nm}^2 / \text{kg}^2$ ).

Utgående från detta bestäms vi gravitationskraften, med vilken ett homogent sfäriskt skal påverkar en punktmassa  $m$  utanför (eller inuti) detta skal, analogt med exemplet med gravitationskraften från en cirkulär skiva i kap. 14.7. Utan extra arbete får vi även kraften, om  $m$  befinner sig i själva skalet (i motsats till att den befinner sig i hålrummet).



Integralsatserna i kap. 16.3-5 och på första uppslaget, något omformulerade (märk, att satserna gäller under förutsättningen att diverger krävs är uppfyllda):

$$1) H'(t) = h(t) \Rightarrow \int_{t_0}^{t_1} h(t) dt = H(t_1) - H(t_0).$$

$$2) \nabla \Phi = \vec{F} \Rightarrow \int_C \vec{F} \cdot d\vec{r} = \Phi(P_1) - \Phi(P_0), \quad \text{IKFS}$$

om kurvan  $C$  går från punkten  $P_0$  till  $P_1$ .

$$\int_C (\nabla \Phi) \cdot d\vec{r} = \Phi(P_1) - \Phi(P_0)$$

$$3) \iint_R \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \oint_{\partial R} (P dx + Q dy) \quad \text{Inför } \vec{F} = P\hat{i} + Q\hat{j}$$

$$\iint_R (\nabla \times \vec{F}) \cdot \hat{k} dx dy = \oint_{\partial R} \vec{F} \cdot d\vec{r} \quad \text{Greens sats i } \mathbb{R}^2$$

$$4) \iint_R \left( \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} \right) dx dy = \oint_{\partial R} (-Q dx + P dy) \quad \text{Inför } \vec{F} = P\hat{i} + Q\hat{j}$$

$$\iint_R (\nabla \cdot \vec{F}) dx dy = \oint_{\partial R} \vec{F} \cdot \hat{N} ds \quad \text{Greens sats i } \mathbb{R}^2$$

Greens satser i planet är i grund och botten en och samma sats men i rummet generalisera de till två helt olika satser:

$$5) \iint_S (\nabla \times \vec{F}) \cdot \hat{N} dS = \oint_{\partial S} \vec{F} \cdot d\vec{r} \quad \text{Stokes' sats i } \mathbb{R}^3$$

$$6) \iiint_D (\nabla \cdot \vec{F}) dV = \iint_{\partial D} \vec{F} \cdot \hat{N} dS \quad \text{Gauss' sats i } \mathbb{R}^3$$

$$7) \text{Stokes' universalsats: } \oint_{\partial S} d\vec{r}(\dots) = \iint_S (\hat{N} dS \times \nabla)(\dots),$$

där (...) kan t.ex. vara  $\Phi$ ,  $\cdot \vec{F}$  eller  $\times \vec{F}$ .

$$8) \text{Gauss' universalsats: } \iint_{\partial D} \hat{N} dS(\dots) = \iiint_D dV \cdot \nabla(\dots),$$

där (...) kan t.ex. vara  $\Phi$ ,  $\cdot \vec{F}$  eller  $\times \vec{F}$ .

Och slutligen lite topologi:

Finn felet i bildskärmen nedan

