

## Coulomb-feltet

```
> restart
```

```
> with(plots) :
```

```
> with(VektorAnalyse4)
```

[div, grad, kryds, prik, rot, vop] (1.1)

```
> with(plot2D3D2)
```

[NormalVektorer, TangentVektorer, plot2D, plot3D] (1.2)

```
> V := (x, y, z) -> < x, y, z > / (sqrt(x^2 + y^2 + z^2))^3 : 'V(x, y, z)' = V(x, y, z)
```

$$V(x, y, z) = \begin{bmatrix} \frac{x}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} \\ \frac{y}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} \\ \frac{z}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} \end{bmatrix} \quad (1.3)$$

Cylinder givet ved:  $z \in [-h, h]$  og  $\rho \in [0, a]$  og  $\varphi \in [0, 2 \cdot \pi]$

```
> assume(a > 0, h > 0); assume(v, real); assume(u, real); interface(showassumed=0) :
```

Parametrisering af den massive cylinder, hvor  $u \in [0, a]$  og  $v \in [0, 2 \cdot \pi]$  og  $w \in [-h, h]$ :

```
> r := (u, v, w) -> < u * sin(v), u * cos(v), w > : 'r(u, v, w)' = r(u, v, w)
```

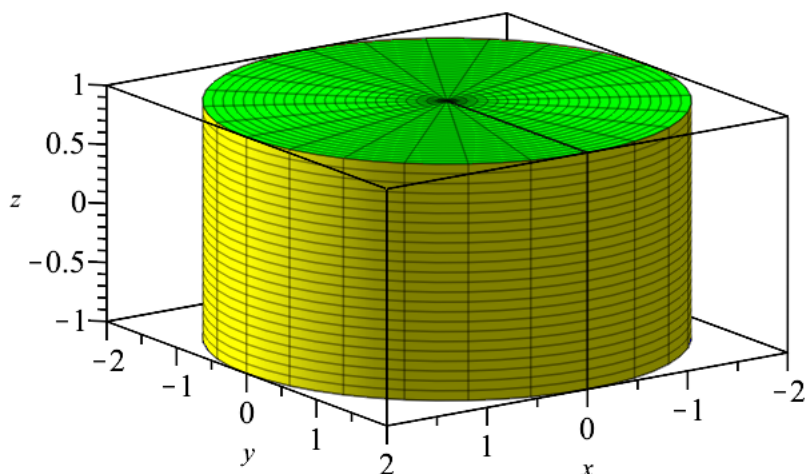
$$r(u, v, w) = \begin{bmatrix} u \sin(v) \\ u \cos(v) \\ w \end{bmatrix} \quad (1.4)$$

Vælger  $a = 2$  og  $h = 1$ , så der kan tegnes:

```
> INT := [0, 2, 0, 2 * pi, -1, 1] :
```

```
> FARVER := [red, yellow, gray, gold, blue, green] :
```

```
> display(plot3D(r(u, v, w), INT, FARVER), labels = [x, y, z], axes = boxed, scaling = constrained)
```



### a) Divergensen

>  $\text{div}(V)(x, y, z)$

$$-\frac{3x^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^{5/2}} + \frac{3}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} - \frac{3y^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^{5/2}} - \frac{3z^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^{5/2}} \quad (1.1.1)$$

>  $\text{simplify}(\%)$

$$0 \quad (1.1.2)$$

Dvs. divergensen af  $V$  er 0. **Dog ikke defineret i origo!**

### b) Fluxen

Integralet af divergensen over cylinderen er 0, da divergensen er 0.

MEN. Der er jo en **singularitet** i origo, og da origo ligger inde i cylinderen, så kan **Gauss' sætning IKKE anvendes!**

Forklaring: i Gauss' sætning er det en forudsætning, at vektorfeltet  $V$  er glat, dvs. differentiabel overalt. Derfor skal den også være defineret overalt.

Parametrisering af cylinderens **krumme del**, hvor  $v \in [0, 2 \cdot \pi]$  og  $w \in [-h, h]$ :

>  $rI := (v, w) \rightarrow \langle a \cdot \cos(v), a \cdot \sin(v), w \rangle$  : ' $rI(v, w)$ ' =  $rI(v, w)$

$$r1(v, w) = \begin{bmatrix} a \cos(v) \\ a \sin(v) \\ w \end{bmatrix} \quad (1.2.1)$$

>  $\text{diff}(r1(v, w), v)$

$$\begin{bmatrix} -a \sin(v) \\ a \cos(v) \\ 0 \end{bmatrix} \quad (1.2.2)$$

>  $\text{diff}(r1(v, w), w)$

$$\begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix} \quad (1.2.3)$$

>  $N := \text{diff}(r1(v, w), v) \times \text{diff}(r1(v, w), w)$

$$N := \begin{bmatrix} a \cos(v) \\ a \sin(v) \\ 0 \end{bmatrix} \quad (1.2.4)$$

>  $\text{Integrand1} := N \cdot V(\text{vop}(r1(v, w)))$

$$\text{Integrand1} := \frac{a^2 \cos(v)^2}{(a^2 \cos(v)^2 + a^2 \sin(v)^2 + w^2)^{3/2}} + \frac{a^2 \sin(v)^2}{(a^2 \cos(v)^2 + a^2 \sin(v)^2 + w^2)^{3/2}} \quad (1.2.5)$$

>  $\text{Flux1} := \int_0^{2 \cdot \pi} \left( \int_{-h}^h \text{Integrand1} dw \right) dv$

$$\text{Flux1} := \frac{4 h \pi}{\sqrt{a^2 + h^2}} \quad (1.2.6)$$

Parametrisering af endeflader (cirkel), hvor  $u \in [0, a]$  og  $v \in [0, 2 \cdot \pi]$ :

>  $r2 := (u, v) \rightarrow \langle u \cdot \cos(v), u \cdot \sin(v), h \rangle$  : $r2(u, v) = r2(u, v)$ ; #TOP;

$r3 := (u, v) \rightarrow \langle u \cdot \cos(v), u \cdot \sin(v), -h \rangle$  : $r3(u, v) = r3(u, v)$ ; #BUND

$$r2(u, v) = \begin{bmatrix} u \cos(v) \\ u \sin(v) \\ h \end{bmatrix}$$

$$r3(u, v) = \begin{bmatrix} u \cos(v) \\ u \sin(v) \\ -h \end{bmatrix} \quad (1.2.7)$$

Normalvektoren til  $r1$  skal gå opad, normalevektoren til  $r2$  skal gå nedad. Så går de begge UD af cylinderen!

>  $N2 := \text{simplify}(\text{diff}(r2(u, v), u) \times \text{diff}(r2(u, v), v));$   
 $N3 := -\text{simplify}(\text{diff}(r3(u, v), u) \times \text{diff}(r3(u, v), v))$

$$N2 := \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ u \end{bmatrix}$$

$$N3 := \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ -u \end{bmatrix}$$

(1.2.8)

>  $\text{Integrand2} := N2 \cdot V(\text{vop}(r2(u, v)));$   
 $\text{Integrand3} := N3 \cdot V(\text{vop}(r3(u, v)));$

$$\text{Integrand2} := \frac{u h}{(u^2 \cos(v)^2 + u^2 \sin(v)^2 + h^2)^{3/2}}$$

$$\text{Integrand3} := \frac{u h}{(u^2 \cos(v)^2 + u^2 \sin(v)^2 + h^2)^{3/2}}$$

(1.2.9)

>  $\text{Flux2} := \int_0^a \left( \int_0^{2\pi} \text{Integrand2} dv \right) du;$

$\text{Flux3} := \int_0^a \left( \int_0^{2\pi} \text{Integrand3} dv \right) du$

$$\text{Flux2} := \frac{2 \pi (\sqrt{a^2 + h^2} - h)}{\sqrt{a^2 + h^2}}$$

$$\text{Flux3} := \frac{2 \pi (\sqrt{a^2 + h^2} - h)}{\sqrt{a^2 + h^2}}$$

(1.2.10)

>  $\text{Flux} := \text{Flux1} + \text{Flux2} + \text{Flux3}$

$$\text{Flux} := \frac{4 h \pi}{\sqrt{a^2 + h^2}} + \frac{4 \pi (\sqrt{a^2 + h^2} - h)}{\sqrt{a^2 + h^2}}$$

(1.2.11)

>  $\text{simplify}(\%)$

$$4 \pi$$

(1.2.12)

Fluxen ud gennem cylinderen er givet ved  $4 \cdot \pi$

**NB: uafhængig af parametrene  $a$  og  $h$ !**

## Fysikken

Coulombs lov siger, at **kraften** fra en ladning  $Q$  på en lille ladning  $q$  er:  $\vec{F} = \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot q \cdot Q \cdot \frac{\vec{r}}{r^3}$

hvor  $\vec{r}$  er vektoren imellem de 2 ladninger. Placeres  $Q$  i origo, er  $\vec{r}$  stedvektoren til  $q$ .  
 $\epsilon_0$  kaldes vacuumpermitiviteten.

Man definerer den **elektriske feltstørrelse**  $\vec{E}$  ved:  $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q}$ , altså som kraften pr. ladningsenhed.

$$\text{Dvs. } \vec{E} = \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot Q \cdot \frac{\vec{r}}{r^3}$$

**Gauss' sætning** giver så, at det ortogonale fladeintegral af  $\vec{E}$  over enhver lukket flade, som indeholder

$$\text{ladningen } Q = \int_{\text{flade}} \vec{E} \cdot d\mathbf{s} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

NB: Hvis fladen ikke indeslutter nogen ladning, så bliver svaret 0.

Se formelen blandt **Maxwells ligninger** til beskrivelse af **elektromagnetisme**:

[https://en.wikipedia.org/wiki/Maxwell%27s\\_equations#Formulation\\_in\\_SI\\_units\\_convention](https://en.wikipedia.org/wiki/Maxwell%27s_equations#Formulation_in_SI_units_convention)

Lad os teste det med en kugleskal med centrum i origo.

Så er  $\vec{E} \perp$  fladen, og  $|\vec{E}|$  er konstant.

Derfor bliver fluxen ud gennem kugleskallen

$$= |\vec{E}| \cdot \text{KugleskalAreal} = \left( \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot Q \cdot \frac{|\vec{r}|}{r^3} \right) \cdot (4 \cdot \pi \cdot r^2) = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

I opgave 5 ovenfor var vektorfeltet  $V(x, y, z) = \frac{\vec{r}}{r^3}$ , dvs.  $V = \frac{\vec{E}}{\frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot Q} \Leftrightarrow \vec{E} = \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot Q \cdot V$

Vi fandt ved udregning, at fluxen af  $V$  ud gennem cylinderen er:  $4 \cdot \pi$ .

Fluxen af  $\vec{E}$  ud gennem cylinderen er så:  $\left( \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot Q \right) \cdot (4 \cdot \pi) = \frac{Q}{\epsilon_0}$ , hvilket passer med sætningen!