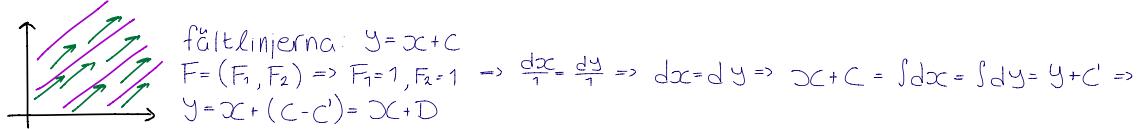


15.1 Vektorfält. forts

I ekv $\frac{dx}{F_1} = \frac{dy}{F_2} = \frac{dz}{F_3}$ finns inget t-beroende (Dennis ströks dt i MVA 6.2) I första hand är dessa diff. elv. Men vi kommer behandla dem som integral ekv

Ex $F(x,y) = (1,1)$



Ex $F(x,y) = (y, -x)$

$$F_1 = y, F_2 = -x$$

Fältlinjeekv. $\Rightarrow \frac{dx}{y} = \frac{dy}{-x}$, $x \& y$ är "beroende av varandra".

$$\text{Kasta om: } -x dx = y dy \Rightarrow -\frac{x^2}{2} = \frac{y^2}{2} + C \Rightarrow -x^2 = y^2 + 2C \Rightarrow x^2 + y^2 = D$$

Ex $F(x,y) = (x, -y)$

$$F_1 = x, F_2 = -y \Rightarrow \frac{1}{x} dx = -\frac{1}{y} dy \Rightarrow \ln|x| = -\ln|y| + C \Rightarrow |x| = |y|^{-1} \cdot e^C \Rightarrow |xy| = \text{positiv konstant}$$

$$y = \frac{c}{x}, x, y > 0$$

15.2 Konservativa vektorfält

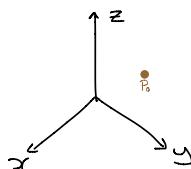
Exempel på vektorfält associerat till en funktion $\phi: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}, \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$. $\nabla \phi = (\frac{\partial \phi}{\partial x}, \frac{\partial \phi}{\partial y}, \frac{\partial \phi}{\partial z})$

Def

Ett vektorfält F är konservativt om det är på färmen $F = \nabla \phi$ & ϕ kallas då potentialen till F .

- ✗ ϕ är inte unik F kan ha flera potentialer.
- ✗ Gradienten till funktioner $\phi: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}, \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ är som "derivator".
- ✗ Potentialen är den primitiva funktionen till ett vektorfält.
- ✗ Potentialer finns inte alltid

Ett exempel på konservativa vektorfält är gravitationsfält.



P är en punkt med massa m.

$F(P) = \text{Gravitationspilama i en punkt } P$.

$$\text{Vektorm. Riktningssv. } -\frac{P-P_0}{|P-P_0|^3} \quad \left. \right\} F = -\frac{(P-P_0)}{|P-P_0|} \cdot \frac{k m}{|P-P_0|^2} = -\frac{k m (P-P_0)}{|P-P_0|^3}$$

$$\text{Storlek: } \frac{k m}{|P-P_0|^2}$$

$$\text{Potentialenergi, } \phi = \frac{k m}{|P-P_0|} + C$$

$$\nabla \phi = -k m \frac{(P-P_0)}{|P-P_0|^3}$$

Potentialenergin beror bara på läget från masscentrum.

Potential finns inte alltid?

$$F(x,y) = (-y, x)$$

$$\text{Antag att det finns } \nabla \phi = \left(\frac{\partial \phi}{\partial x}, \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) = (-y, x)$$

$$\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial \phi}{\partial x} \right) = \frac{\partial^2 \phi}{\partial y \partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial \phi}{\partial y} \right) = -1 = \frac{\partial}{\partial y} (-y) = \dots = \frac{\partial}{\partial x} (x) = 1 \quad \text{ajdå}$$

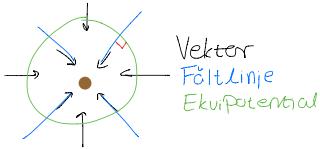
$F(x,y) = (-y, x)$ är ej konservativt.

Ett nödvändigt villkor för att kons v-fält ska existera är att $\nabla \phi = F = (F_1, F_2, F_3)$ och eftersom de blandade derivatorna för en funktion är samma $\Rightarrow \frac{\partial F_1}{\partial y} = \frac{\partial F_2}{\partial x}, \frac{\partial F_2}{\partial z} = \frac{\partial F_3}{\partial y}, \frac{\partial F_3}{\partial x} = \frac{\partial F_1}{\partial z}$

Om F är konservativt, dvs $F = \nabla\phi$ så är ϕ bestämd upp till en konstant. Vi kallar ända kurvorna bestämda av $\phi = C$, för en konstant C , för ekvipotentialkurvor.

Ex gravitation: $F = \frac{(P-P_0) \text{ km}}{TP \cdot PB!^2} \cdot \vec{e}_z$, $\phi = \frac{\text{km}}{TP \cdot PB!} + C$

Ekipotential av typen $|P - P_0| = \text{konstant}$



Ekipotentialkurvorna skär alltid fältlinjerna ortogonalt $\Leftrightarrow \nabla\phi$ är ortogonal till nivåytorna till ϕ .

Ex $F(x, y) = (x, -y)$, är F konservativt?

Test: $F = (F_x, F_y) = (F_1, F_2) = xi - yj$

$$0 = \frac{\partial F_1}{\partial y} = \frac{\partial F_2}{\partial x} = 0$$

$$F_1 = x \Rightarrow \frac{\partial F_1}{\partial x} = 1 \neq 0$$

$$F_2 = -y \Rightarrow \frac{\partial F_2}{\partial y} = 0$$

Sätt upp ekvationer $\nabla\phi = (x, -y)$. 1) $\frac{\partial\phi}{\partial x} = x$
2) $\frac{\partial\phi}{\partial y} = -y$

Integrera 1) mpp $x: \phi = \frac{x^2}{2} + C(y) \Rightarrow \phi = \frac{x^2}{2} + C(y)$ för någon funktion $C(y)$, dvs oberoende av x . Sätt in i 2) $\Rightarrow \frac{\partial\phi}{\partial y} = \frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{x^2}{2} + C(y)\right) = \frac{\partial}{\partial y}C(y) = -y$

Integrera map $y: C(y) = -\frac{y^2}{2} + D$ (vänsterledet beror endast på $y \Rightarrow D$ konstant)
1) + 2) + räkning $\Rightarrow \phi = \frac{x^2}{2} - \frac{y^2}{2} + D$, D konstant

Sanity check $\nabla\phi = \left(\frac{\partial\phi}{\partial x}, \frac{\partial\phi}{\partial y}\right) = \left(\frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{x^2}{2} - \frac{y^2}{2}\right), \frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{x^2}{2} - \frac{y^2}{2}\right)\right) = (x, -y)$

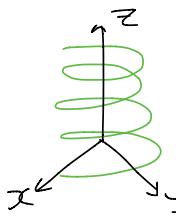
15.3 Linjeintegraler / Kurvintegraler

Om vi har en kurva, C , i rummen eller planeten är längden mellan punkt vid $t=a$ och $t=b$ för en parametrisering $\vec{r}(t) = (x(t), y(t), z(t))$: $\int_C ds = \int_a^b \sqrt{(x'(t))^2 + (y'(t))^2 + (z'(t))^2} dt$

Om vi har en funktion $f: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ vill vi ibland integrera den över C : $\int_C f ds$ längs C .
 $\int_C f ds = \int_a^b f(r(t)) \left| \frac{dr}{dt} \right| dt$ Här är $r(t)$ en param. av kurvan.

Betydelse: $f=1 \rightarrow$ längden
 $f > 0 \rightarrow$ densitet per längdenhet

Ex



En helix, tänk en kedja med varierande t, och lek. $r(t) = (\cos(t), \sin(t), t)$

Densitet: $f(x, y, z) = \frac{1}{2} \frac{z^2}{x^2 + y^2}$

Beräkna massa mellan $t = [0, 2\pi]$.

$$\int_C \frac{z^2}{x^2 + y^2} ds = \int_0^{2\pi} \frac{z^2}{x^2 + y^2} \left| \frac{dr}{dt} \right| dt$$

$$\int_C f ds = \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} \frac{z^2}{x^2 + y^2} \sqrt{1 + z'^2} dt = \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} \frac{\sin^2 t}{\cos^2 t + \sin^2 t} \sqrt{1 + \sin^2 t} dt = \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} \frac{\sin^2 t}{1} \sqrt{2} dt = \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} \frac{1}{2} \sqrt{2} dt = 2\pi \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \sqrt{2} = \frac{\pi\sqrt{2}}{2}$$

15.4 Kurvintegrering längs vektorfält

Högstadiet (var gick Dennis på högstadiet?) och Newton säger att $W = \int_C F \cdot dr$

Nu vill Dennis att $S = \{\text{en kurva}\} = C$ och kraften F ett varierande vektorfält

Frågan är nu vad W blir....



Enda kraften som räknas är projiceringen av F ner på dr . $W = \int_C F \cdot dr$, åtminstone om vi rör oss oändligt lite. $W = \int_C F \cdot dr$

