

## Flervariabelanalys

- funktion av flera variabler, t. ex.,

$$f(\mathbf{r}) = f(x, y, z) \quad (\mathbf{r} = xi + yj + zk)$$

eller med matrisbeteckningar

$$f(\mathbf{x}) = f(x_1, \dots, x_n) \quad (i \text{ Matlab!})$$

- vektoriell funktion

$$\mathbf{f}(t) = f_x(t)i + f_y(t)j + f_z(t)k$$

$$\mathbf{g}(\mathbf{r}) = g_x(r)i + g_y(r)j + g_z(r)k$$

med matrisbeteckning

$$\mathbf{f}(\mathbf{x}) = [f_1(x_1, \dots, x_n), \dots, f_m(x_1, \dots, x_n)]$$

- derivera
- integra
- lösa ekvationer:

- algebraiska ekv.  $f(x) = 0$  Newtons metod

- partiell diff ekv.  $-\nabla \cdot (\alpha \nabla u) = f$  (PDE)  
finita elementmetoden (FEM)

Vårt mål: FEM!

# Adams 11.1 Vektorfunktion av en variabel

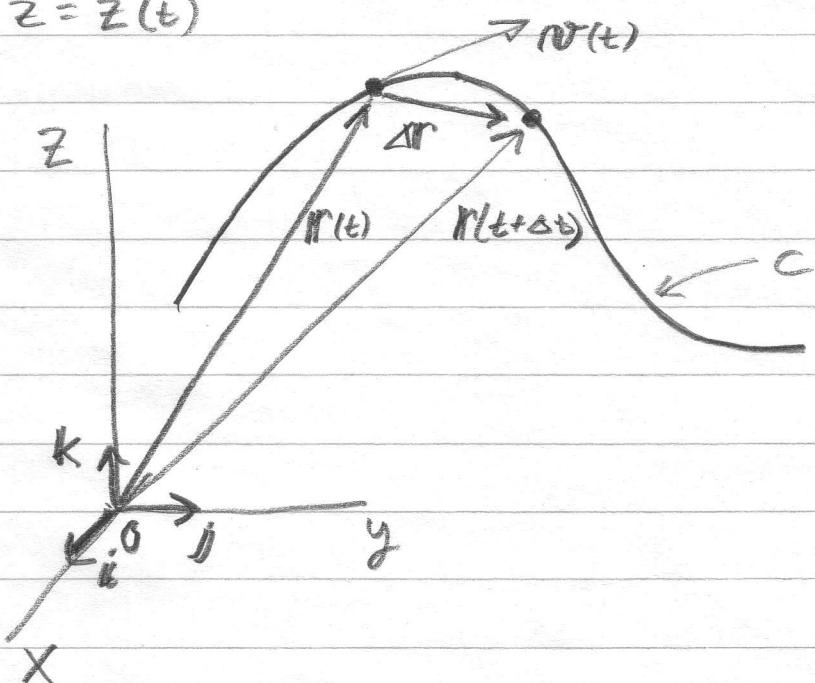
(2)

$$\mathbf{r}(t) = x(t)\mathbf{i} + y(t)\mathbf{j} + z(t)\mathbf{k}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(t)$$

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}$$

Geometrisk tolkning: läget  
av en partikel vid tiden  $t$ .



Partikel rör sig  
på en kurva  $C$ .

Medelhastighet:  $\frac{\mathbf{r}(t+\Delta t) - \mathbf{r}(t)}{\Delta t}$

Hastighet (velocity):  $v(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\mathbf{r}(t+\Delta t) - \mathbf{r}(t)}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{r}}{\Delta t} = \frac{d}{dt} \mathbf{r}(t) = \mathbf{r}'(t) = \dot{\mathbf{r}}(t)$

Fart (speed):  $v(t) = |v(t)|$

Derivera komponentvis:  $v = \dot{x}\mathbf{i} + \dot{y}\mathbf{j} + \dot{z}\mathbf{k}$

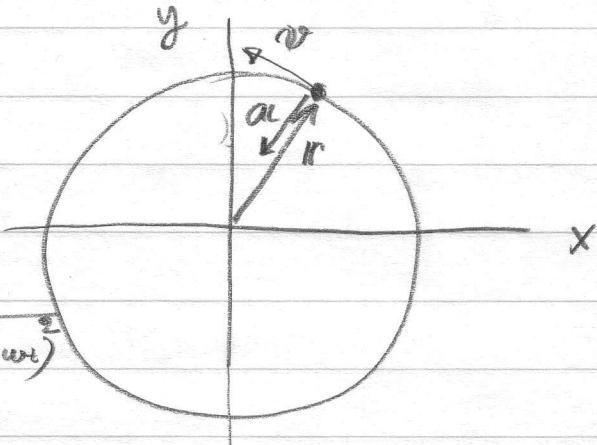
Figuren visar:  $v(t)$  är tangentvektor  
 till  $C$  i punkten  $r(t)$ .

$$\underline{\text{Acceleration}} \quad a(t) = \frac{d}{dt} v(t) = \ddot{v}(t) = \ddot{r}(t) \quad (3)$$

Exempel (cirkel) ( $a > 0, \omega > 0$ )

$$\begin{cases} x = a \cos(\omega t) \\ y = a \sin(\omega t) \\ z = 0 \end{cases}$$

$$x^2 + y^2 = a^2$$



$$r = a \cos(\omega t) \mathbf{i} + a \sin(\omega t) \mathbf{j}$$

$$v = -a\omega \sin(\omega t) \mathbf{i} + a\omega \cos(\omega t) \mathbf{j}$$

$$|v| = \sqrt{(-a\omega \sin(\omega t))^2 + (a\omega \cos(\omega t))^2}$$

$$= \sqrt{a^2 \omega^2} = |a\omega| = a\omega$$

$$a = -a\omega^2 \cos(\omega t) \mathbf{i} - a\omega^2 \sin(\omega t) \mathbf{j} = -\omega^2 r$$

$r \cdot v = 0 \Rightarrow r \perp v$  ortogonal!

Exempel (spets)

$$\begin{cases} x = t^3 \\ y = t^2 \\ z = 0 \end{cases}$$

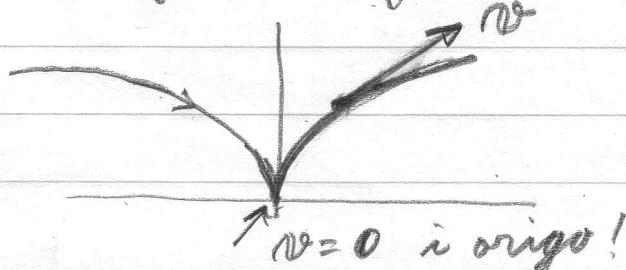
$$r = t^3 \mathbf{i} + t^2 \mathbf{j}$$

$$v = 3t^2 \mathbf{i} + 2t \mathbf{j}$$

$$a = 6t \mathbf{i} + 2 \mathbf{j}$$

$$\text{Eliminera } t: t = x^{1/3}, y = t^2 = x^{2/3}$$

Kurvan är en graf:  $y = x^{2/3}$



## Sats 1: derivering av kombinationer

Om  $\mathbf{u}(t)$ ,  $\mathbf{v}(t)$  och  $\lambda(t)$  är deriverbara så är  $\mathbf{u} + \mathbf{v}$ ,  $\lambda\mathbf{u}$ ,  $\mathbf{u} \cdot \mathbf{v}$ ,  $\mathbf{u} \times \mathbf{v}$  och  $\mathbf{u} \circ \lambda$  deriverbara och

$$(a) \quad \frac{d}{dt}(\mathbf{u} + \mathbf{v}) = \mathbf{u}' + \mathbf{v}'$$

$$(b) \quad \frac{d}{dt}(\lambda\mathbf{u}) = \lambda'\mathbf{u} + \lambda\mathbf{u}'$$

$$(c) \quad \frac{d}{dt}(\mathbf{u} \cdot \mathbf{v}) = \mathbf{u}' \cdot \mathbf{v} + \mathbf{u} \cdot \mathbf{v}'$$

$$(d) \quad \frac{d}{dt}(\mathbf{u} \times \mathbf{v}) = \mathbf{u}' \times \mathbf{v} + \mathbf{u} \times \mathbf{v}'$$

$$(e) \quad \frac{d}{dt}(\mathbf{u}(\lambda(t))) = \lambda'(t)\mathbf{u}'(\lambda(t))$$

$$(f) \quad \frac{d}{dt}|\mathbf{u}(t)| = \frac{\mathbf{u}(t) \cdot \mathbf{u}'(t)}{|\mathbf{u}(t)|} \quad \text{om } \mathbf{u}(t) \neq 0$$

**Bevis.** Skriv på komponentform och använd de vanliga  
deriveringsreglerna.

Obs från (c):

$$\frac{d}{dt}|\mathbf{u}|^2 = \frac{d}{dt}(\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}) = \mathbf{u}' \cdot \mathbf{u} + \mathbf{u} \cdot \mathbf{u}' = 2\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}'$$

och

$$\frac{d}{dt}|\mathbf{u}|^2 = 2|\mathbf{u}| \frac{d}{dt}|\mathbf{u}|$$

vilket ger

$$\frac{d}{dt}|\mathbf{u}| = \frac{1}{2|\mathbf{u}|} \frac{d}{dt}|\mathbf{u}|^2 = \frac{1}{2|\mathbf{u}|} 2\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}' = \frac{\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}'}{|\mathbf{u}|}$$

Detta är ett alternativt bevis av (f).

Det är enklare att räkna med  $|\mathbf{u}|^2 = \mathbf{u} \cdot \mathbf{u}$  än med  $|\mathbf{u}|$ !

# Adams II.3 Parametrisering av kurva.

(5)

En kurva i rummet är en punktmängd av formen:

$$\mathbf{r}(t) = x(t)\mathbf{i} + y(t)\mathbf{j} + z(t)\mathbf{k}, \quad t \in [a, b]$$

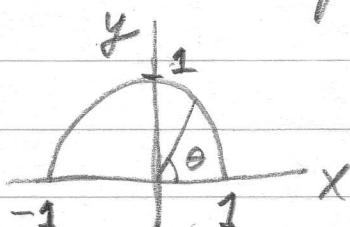
där koordinatfunktionerna är kontinuerliga (så att den hänger ihop).

Vi antar även att  $\frac{d\mathbf{r}}{dt}$  är kontinuerlig, annars kan kurvan vara patologisk (sjuk), t.ex., fraktal.

Kurvan blir då slät (smooth) utom möjigen där  $\frac{d\mathbf{r}}{dt} = 0$  (kom ihåg: spets)

En kurvan kan parametriseras på många sätt.

Exempel (halvcirkeln)

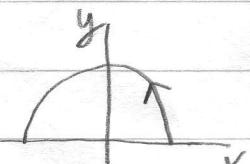


a) Välj  $t = \theta$ .

$$\begin{cases} x = \cos(\theta) \\ y = \sin(\theta), \quad t \in [0, \pi] \\ z = 0 \end{cases}$$

glöm ej ange intervallet!

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = -\sin(\theta)\mathbf{i} + \cos(\theta)\mathbf{j}, \quad \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| = 1$$



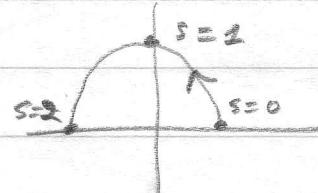
b) Välj  $s = 1-x$ .

(6)

$$\begin{cases} x = 1-s, \\ y = \sqrt{1-x^2} = \sqrt{1-(1-s)^2}, \\ z = 0 \end{cases} \quad s \in [0, 2].$$

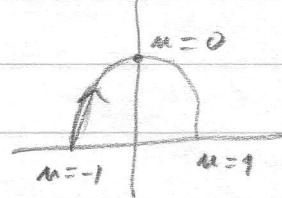
$$\frac{dr}{ds} = -\dot{i} + \frac{\dot{s}_2(1-s)}{2\sqrt{1-(1-s)^2}} \dot{j}$$

$$|\frac{dr}{ds}| = \frac{1}{\sqrt{1-(1-s)^2}}$$



c) Välj  $u = x$ .

$$\begin{cases} x = u \\ y = \sqrt{1-u^2}, \\ z = 0 \end{cases}, \quad u \in [-1, 1]$$



$$\frac{dr}{du} = \dot{i} - \frac{1}{\sqrt{1-u^2}} \dot{j}, \quad |\frac{dr}{du}| = \frac{1}{\sqrt{1-u^2}}$$

Bytte av parameter:

(kedjeregeln)  $\frac{dr}{dt} = \frac{dr}{ds} \cdot \underbrace{\frac{ds}{dt}}_{\text{skalär}}$

påverkar farten och byter riktning om  $\frac{ds}{dt} < 0$

I vörst exempel:  $\frac{ds}{du} = \frac{d(1-x)}{dx} = -1$

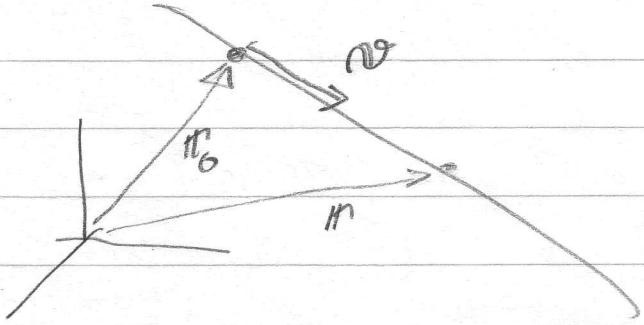
Beispiel (räte linje)

7

$$\begin{cases} x = x_0 + v_x t \\ y = y_0 + v_y t \\ z = z_0 + v_z t \end{cases}, \quad t \in (-\infty, \infty)$$

$$r = r_0 + t v$$

$$\frac{dr}{dt} = v$$



# Båglängd (arc length) (8)

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(t), t \in [a, b]$$

Nät (mesh):

$$a = t_0 < t_1 < \dots < t_i < \dots < t_n = b$$

$$\Delta t_i = t_i - t_{i-1}$$

$$\mathbf{r}_i = \mathbf{r}(t_i), \Delta \mathbf{r}_i = \mathbf{r}_i - \mathbf{r}_{i-1}$$

Kurwans längd approximeras av:

$$s_n = \sum_{i=1}^n |\Delta \mathbf{r}_i| = \sum_{i=1}^n \left| \frac{\Delta \mathbf{r}_i}{\Delta t_i} \right| \Delta t_i$$

Om  $\max \Delta t_i \rightarrow 0$  och  $\frac{d\mathbf{r}}{dt}$  är kontinuerlig  
förr vi kurwans längd:

$$L = \int_a^b \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| dt$$

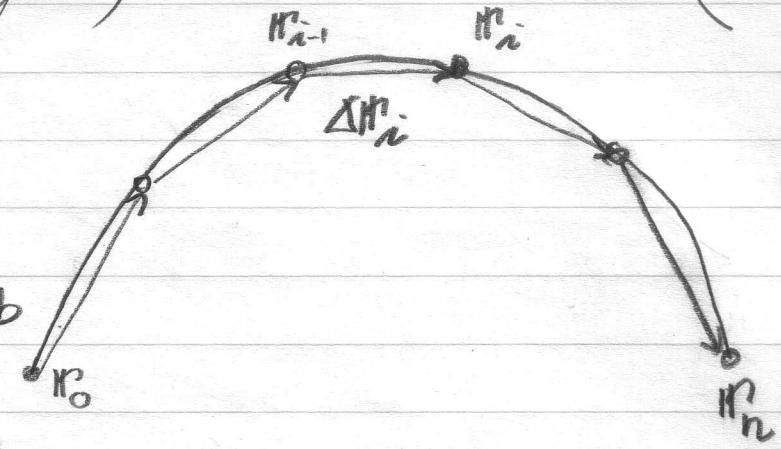
Båglängden är

$$s(\tilde{t}) = \int_a^{\tilde{t}} \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| dt$$

Ti får  $s'(t) = \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) \right| = v(t)$  (farten)

Båglängdslementet

$$ds = \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| dt$$



(9)

Båglängden kan också användas som parameter:

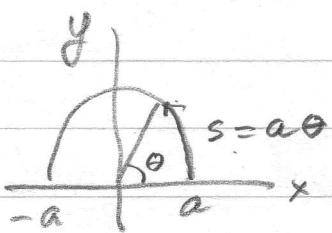
$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(s), \quad s \in [0, L]$$

Då blir farten

$$v(s) = \frac{ds}{ds} = 1.$$

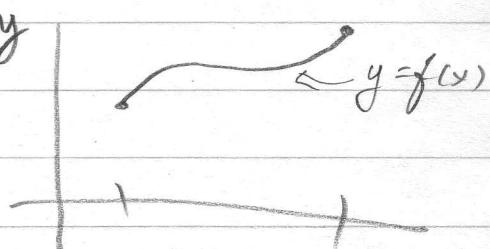
Exempel (halvcirkel)

$$\begin{cases} x = a \cos\left(\frac{s}{a}\right) \\ y = a \sin\left(\frac{s}{a}\right) \end{cases}, \quad s \in [0, a\pi]$$



Exempel (graf i planet)

$$y = f(x), \quad x \in [a, b]$$



Välj  $t = x$  :  $\begin{cases} x = t \\ y = f(t) \end{cases}, \quad t \in [a, b]$

$$\mathbf{v} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \dot{x} \mathbf{i} + f'(t) \mathbf{j}, \quad v(t) = \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| = \sqrt{1 + f'(t)^2}$$

$$ds = \sqrt{1 + f'(t)^2} dt$$

eller  $ds = \sqrt{1 + f'(x)^2} dx.$