

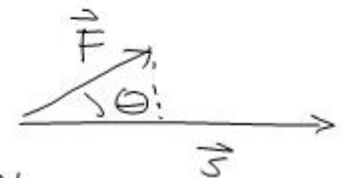
Mandag 9 februar 2009

4

Arbeid og Energi

Arbeidet utført av en konstant kraft \vec{F} ved en forflytting \vec{s} er

$$\vec{F} \cdot \vec{s} = |\vec{F}| \cdot |\vec{s}| \cos \theta$$



Arbeid = forflytting (langs en linje) \cdot kraftkomponenten parallell til forflyttingen.

Enheten til arbeid er joule = $N \cdot m = kg m^2 / s^2$.

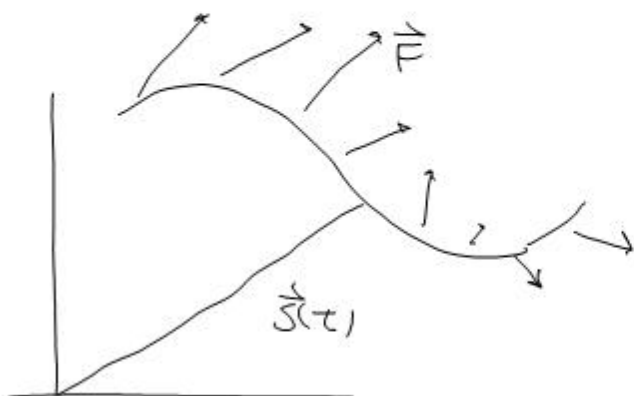
$$\vec{F} = [-4, 3] \text{ mkg/s}^2$$

$$\vec{s} = [7, 0] \text{ m}$$

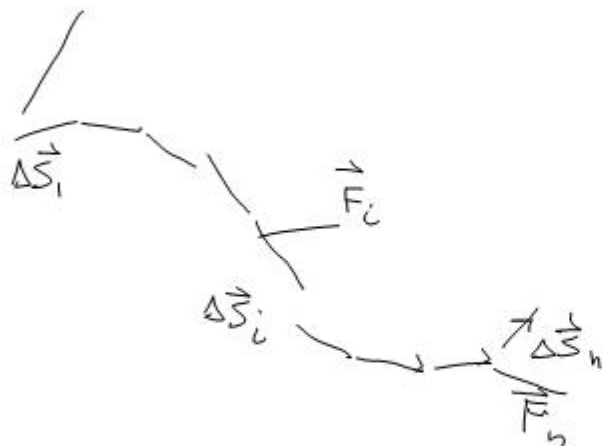
$$\begin{aligned} \text{Arbeidet er } W &= \vec{F} \cdot \vec{s} = [-4, 3] \cdot [7, 0] \text{ kg m}^2 / \text{s}^2 \\ &= \underline{\underline{-28 \text{ kg m}^2 / \text{s}^2}} \end{aligned}$$

(Vi gikk gjennom oppg 4.1 side 228)

Vi skal nå definere arbeid når kraften ikke er konstant for bevegelser langs en vei.



Vi deler opp veien og tilnærmer bitene med rette linjestykker.



Arbeidet $W = \lim_{\substack{n \rightarrow \infty \\ |\Delta \vec{S}_i| \rightarrow 0}} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i \cdot \Delta \vec{S}_i$

Grensen kalles et kurve (linje) integral (hvis grensen eksisterer) og skrives

$$W = \int_C \vec{F} \cdot d\vec{S}$$

hvor C er kurven parametrisert av $\vec{S}(t) \quad t_0 \leq t \leq t_1$.

Siden $\Delta S_i = \frac{\Delta S_i}{\Delta t} \cdot \Delta t$ så

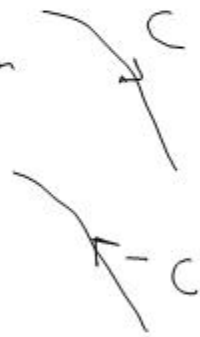
kan kurveintegralet regnes ut som

$$W = \int_{t_0}^{t_1} \left(\vec{F} \cdot \frac{d\vec{S}}{dt} \right) dt$$

- C er kurven hvor vi går gjennom den i motsatt vei. Den er parametrisert av

$$\vec{r}(t_1 - t_0 - t) \quad t_0 \leq t \leq t_1$$

$$\int_C \vec{F} d\vec{S} = - \int_{-C} \vec{F} \cdot d\vec{S}$$



Potensiell energi

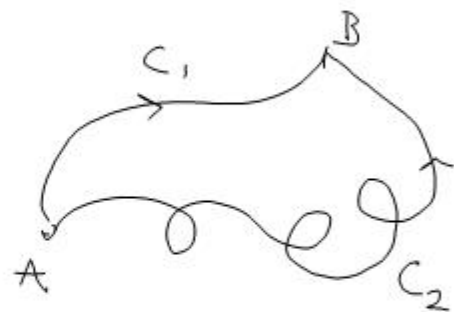
Vi sier at en kraft \vec{F} (kraftfelt) er konservativ hvis arbeidet utført av \vec{F}

- ① ved forflytning langs en lukket kurve (starter og stopper i samme punkt) er alltid 0.

— Dette er ekvivalent til at

②
$$\int_{C_1} \vec{F} \cdot d\vec{s} = \int_{C_2} \vec{F} \cdot d\vec{s} \quad \text{for}$$

alle veier C_1 og C_2 med samme start og stoppunkt.



② \Rightarrow ① Vi velger kurven som ligger i \mathbb{R}^3 i A som C_1 og kurven C som C_2

$$\int_{C_1} \vec{F} \cdot d\vec{s} = 0, \text{ s\aa } \int_C \vec{F} \cdot d\vec{s} = 0$$

motsatt

① \Rightarrow ② Vi lager en lukket kurve av C_1 og C_2 :

$C_1 - C_2$ g\aa r f\o rst langs C_1 og deretter langs C_2 i motsatt retning.

$C_1 - C_2$ er en lukket kurve s\aa (1) gir

$$\begin{aligned} \int_{C_1 - C_2} \vec{F} \cdot d\vec{s} &= 0 \\ &= \int_{C_1} \vec{F} \cdot d\vec{s} + \int_{-C_2} \vec{F} \cdot d\vec{s} = \int_{C_1} \vec{F} \cdot d\vec{s} - \int_{C_2} \vec{F} \cdot d\vec{s} \end{aligned}$$

Anta at \vec{F} er parallell til x-aksen
og bare avhengig av posisjonen x

Da er \vec{F} en konservativ kraft.

$$\int_{t_0}^{t_1} \vec{F}(\vec{x}) \cdot \frac{d\vec{x}}{dt} dt = \int_{x(t_0)}^{x(t_1)} F(x) dx$$

(utelater vektornotasjon siden 1-dimensjonalt)

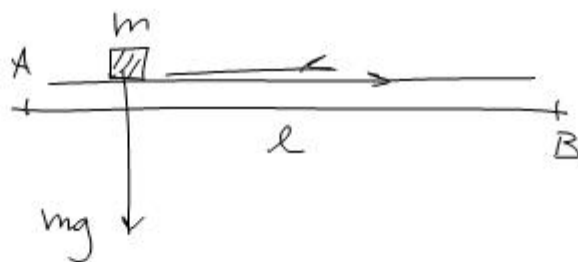
Dette avhenger bare av $x(t_0)$ og $x(t_1)$ og $\vec{F}(\vec{x})$

I 1-dimensjon er alle vektorfelt som bare
avhenger av posisjonen konservative

Eksempel på en ikke konservativ kraft
i 1-dimensjon.

Friksjon

friksjonskoeffisient μ



Vi går rett frem fra A til B og tilbake. (lukket
kurve)

Friskjonskraften har størrelse μmg og retning
motsatt av bevegelsesretningen.

$$\begin{aligned} W &= \oint_C \vec{F} \cdot d\vec{s} = (-\mu mg) \cdot l + (\mu mg) \cdot (-l) \\ &= \underline{-2\mu mg l} \neq 0 \text{ ikke konservativ.} \end{aligned}$$

Dette motsier ikke resultatet på forrige side.
 Friksjonskraften avhenger ikke bare av
 posisjonen x men også av (retningen)
 til farten $\frac{dx}{dt}$

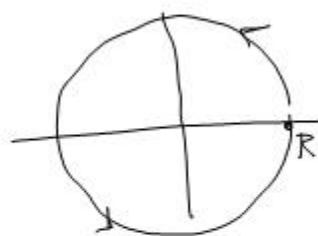
Vi skal nå se et eksempel
 på et kraftfelt i planet som bare avhenger
 av posisjonen men som ikke er konservativt.

$$\text{La } \vec{F}(x, y) = [-y, x].$$

La C_1 være den lukkede kurven

$$\vec{s}(t) = [x, y] = [R \cos t, R \sin t]$$

$$0 \leq t \leq 2\pi$$



Vi går en gang rundt i sirkulær bane med
 radius R , senter $(0,0)$ og "mot klokken".

La C_2 være tilsvarende bane hvor vi går
 3 ganger rundt ($0 \leq t \leq 6\pi$).

$$\frac{d\vec{s}}{dt} = \left[\frac{d}{dt} R \cos t, \frac{d}{dt} R \sin t \right] = [-R \sin t, R \cos t]$$

$$= [-y, x].$$

$$\int_{C_1} \vec{F} \cdot d\vec{s} = \int_0^{2\pi} \vec{F} \cdot \frac{d\vec{s}}{dt} dt = \int_0^{2\pi} \frac{R^2}{y^2 + x^2} dt$$

$$= 2\pi \cdot R^2$$

Tilsvarende: $\int_{C_2} \vec{F} \cdot d\vec{s} = 6\pi \cdot R^2$

Merk at grafen til C_1 og C_2 er like men kurveintegralene
 er ulike.

Antag nu at \vec{F} er et konservativt kraftfelt. Vi definerer

$$U(\vec{r}) = - \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} \vec{F} \cdot d\vec{s}$$

Hvor integralet er langs en eller annes kurve fra \vec{r}_0 til \vec{r}_1 . Dette er veldefineret siden \vec{F} er konservativ.

$U(\vec{r}_0) = 0$, og en endring i startpunktet \vec{r}_0 ændrer $U(\vec{r})$ ved at lægge til en konstant.

$$\Delta U(\vec{r}) = - F_x(\vec{r}) \Delta x - F_y(\vec{r}) \Delta y - F_z(\vec{r}) \Delta z$$

Hold y og z uændret $\Delta y = \Delta z = 0$ og lad $\Delta x \rightarrow 0$

$$\begin{aligned} \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta U(\vec{r})}{\Delta x} &= \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{U(x+\Delta x, y, z) - U(x, y, z)}{\Delta x} \\ &= -F_x \end{aligned}$$

Grensen skrives $\frac{\partial U}{\partial x}(\vec{r})$ og kaldes partiell deriverte af U med hensyn til x .

(Symbolet ∂ er en delta, det er også δ og Δ)

Tilsvarende i y og z retning.

$$\text{Dette giver } \frac{\partial U}{\partial x} = -F_x \quad \frac{\partial U}{\partial y} = -F_y, \quad \frac{\partial U}{\partial z} = -F_z.$$

Dette giver strenge føring på \vec{F} for at det skal være konservativt.

$$\text{La } \vec{\nabla} = \left[\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right]$$

Dette kalles Nabla eller Del-operatoren.

Vi kan nå skrive relasjonen mellom U

$$\text{og } \vec{F} \text{ som } : \quad \underline{\vec{\nabla} U = -\vec{F}}$$

U kalles potensialet til \vec{F} .

Bare konservative krefter har en potensialfunksjon.

($\vec{\nabla} U$ kalles også gradienten til U .)

Fortegnet er innført slik at potensialet er størst når kraften har utført minst arbeid (den har da størst potensiale) til å utføre arbeid.

Eksempel : Gravitasjon $\vec{F} = -mg\vec{k}$
 $= [0, 0, -mg]$.

Dette er konservativt og har potensialfunksjon $U = mg(z - z_0)$

(hvor vi har lagt til en konstant slik at potensialet er 0 ved høyde z_0).

Vi ser at potensialet øker når høyden z øker.

Arbeidet utført av gravitasjonen ved å gå fra høyde z_0 til høyde z er derimot $-mg(z - z_0)$.

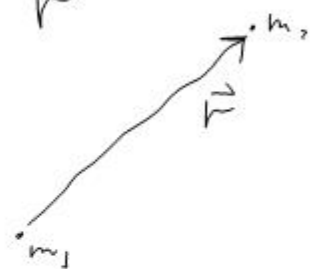
Mer generelt så har vi et en konstant kraft $\vec{F} = [F_x, F_y, F_z]$ er konservativ og en potensial funksjon er gitt ved

$$U(x, y, z) = -(F_x \cdot x + F_y \cdot y + F_z \cdot z).$$

Hvorfor?

Gravitasjonskraften mellom to punktmasser med ladning m_1 og m_2 er $-G \frac{m_1 \cdot m_2}{|\vec{r}|^3} \vec{r}$

hvor $G = 6.672... \cdot 10^{-11} \text{ Nm}^2/(\text{kg})^2$



Coulombs lov for kraften mellom to ladede partikler med ladning q_1 og q_2 sier at kraften er

$$k \frac{q_1 \cdot q_2}{|\vec{r}|^3} \vec{r}$$

hvor $k = 8.987... \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2$

(C : Coulomb enhet for ladning)

Disse kreftene er konservative:

$$\vec{\nabla} \left(\frac{1}{|\vec{r}|} \right) = -\frac{\vec{r}}{|\vec{r}|^3}$$

syn dette!