

## ØVING 2

- a) Vis ved direkte substitusjon at Lagrangefunksjonen
- $$L'(q, \dot{q}, t) = L(q, \dot{q}, t) + \frac{dF(q, t)}{dt}$$

hvor  $F$  er en vilkårlig funksjon, gir samme Lagranges ligning som  $L$ .

- b) Bruk Levi-Civita tensor til å vise vektor-relasjonene

$$\begin{aligned}\nabla \times (\nabla \times \vec{A}) &= \nabla(\nabla \cdot \vec{A}) - \nabla^2 \vec{A} \\ \vec{V} \times (\nabla \times \vec{V}) &= \frac{1}{2} \nabla V^2 - (\vec{V} \cdot \nabla) \vec{V} \\ \nabla \cdot (\vec{A} \times \vec{B}) &= \vec{B} \cdot (\nabla \times \vec{A}) - \vec{A} \cdot (\nabla \times \vec{B}).\end{aligned}$$

- c) En partikkel med masse  $m$  beveger seg med lav hastighet  $\dot{x} = v$ . Friksjonskraften er  $F_f = -\partial F / \partial v$ , hvor  $F$  er Rayleighs dissipasjonsfunksjon. Vis at dersom  $F \propto v^2$  så kan det viskøse energitapet  $\dot{W}_f$  per tidsenhet skrives som

$$\dot{W}_f = 2F.$$

Anta at partikkelen er en dempet oscillator, sentrert i origo. Fjærkonstanten er  $k$ . Anta at

$$F = 3\pi\mu a v^2,$$

hvor  $\mu$  er den dynamiske viskositet og  $a$  partikkelens radius. Gå ut fra Lagranges ligning i dette tilfelle, og vis at bevegelsesligningen kan skrives på formen  $\ddot{x} + 2\lambda\dot{x} + \omega_0^2 x = 0$ .

Uttrykk  $\lambda$  og  $\omega_0$  ved konstantene ovenfor. Løs ligningen for  $x(t)$  forutsatt  $\dot{x}(0) = 0$  når  $\lambda/\omega_0 \ll 1$ , og vis at tilnærmet er  $\dot{W}_f = m\lambda(\omega_0 x_0)^2 e^{-2\lambda t}$ .

(  $x(0) = x_0$   
er gitt. )