

Magnetisme

- Magnetostatikk (ingen tidsvariasjon): $\partial\mathbf{B}/\partial t = 0$
- Kap 27. Magnetiske krefter
- Kap 28: Magnetiske kilder

• Elektrodynamikk:

- Kap 29: Elektromagnetisk induksjon
- Kap 30: Induktans
- Kap 31: Vekselstrømskretser

FARADAY'S PARADOX

This is a coil of wire with a hunk of iron locked in it.

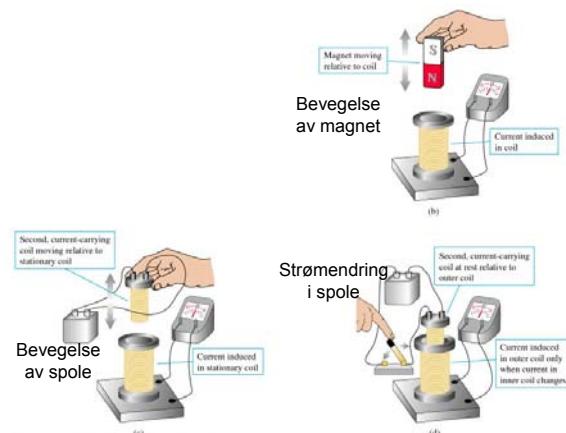


Hvilke er rett,
a,b,c eller d?

- If current is made to flow in the wire, the iron becomes a magnet
- If the iron is a magnet, current is made to flow in the wire
- Both of the first two statements are true
- Both of the first two statements are false

Michael Faraday (eng. 1791-1867) og
Joseph Henry (amer. 1797-1878):
1832: Strøm produseres ved **induksjon**:

Flere muligheter for induksjon:



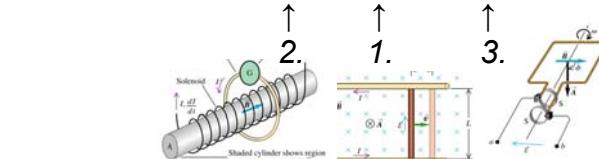
Faradays lov:

Indusert ems: $\mathcal{E} = - d\Phi_B/dt$, der $\Phi_B = \iint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{A}$

eller indusert **E**-felt: $\int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = - d\Phi_B/dt$

Homogen **B** og plan strømsløyfe:

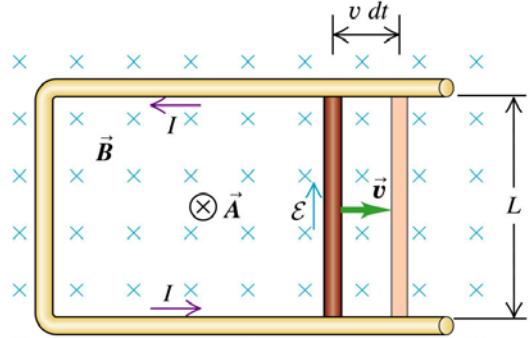
$$\Phi_B = B A \cos\varphi = B(t) \cdot A(t) \cdot \cos\varphi(t)$$



Bevis av Faradays lov:

1. Endring $A(t)$:

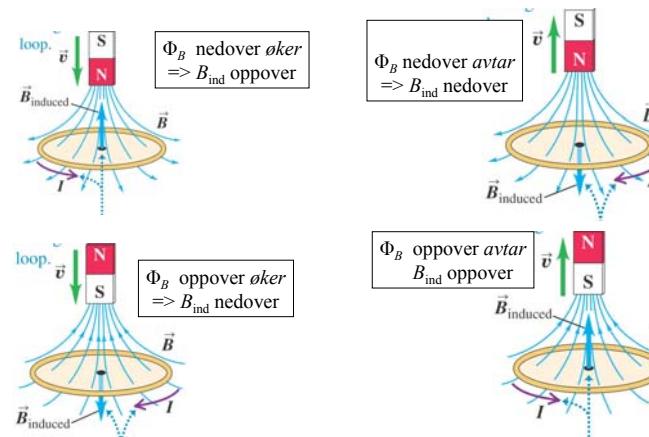
$$\mathcal{E} = -d\Phi_B/dt = -B \cdot dA(t)/dt \cdot \cos 0^\circ$$



(Fig 29.11)

Copyright © 2004 Pearson Education, Inc., publishing as Addison Wesley.

Induksjon: Lenz' lov



(Fig 29.14)

Le Chateliers prinsipp:

Et system i likevekt som påtvinges en endring: Systemet reagerer med å motvirke endringen.

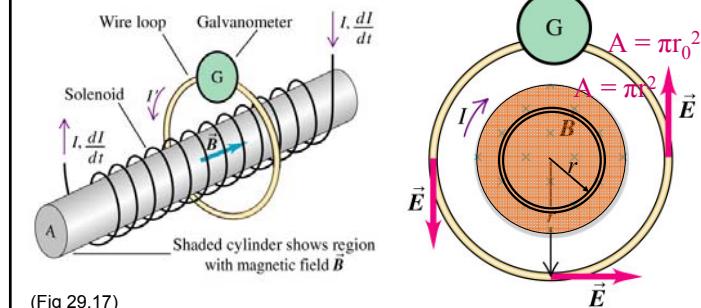
(naturen er konservativ)

Faradays lov:

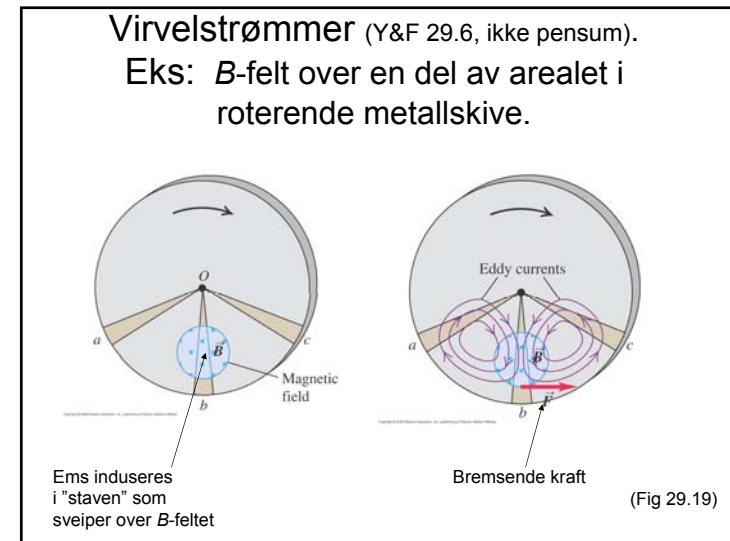
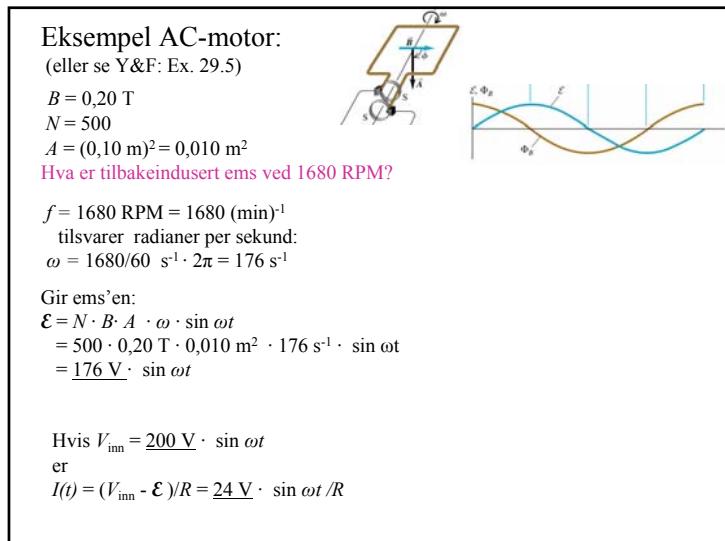
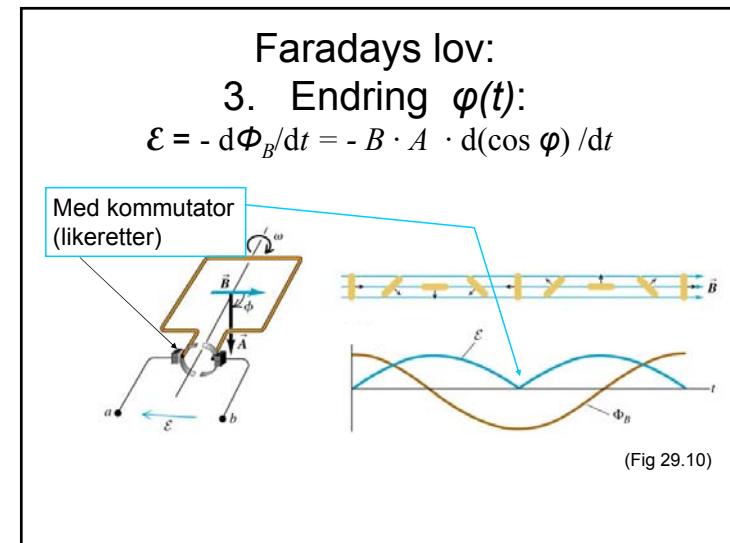
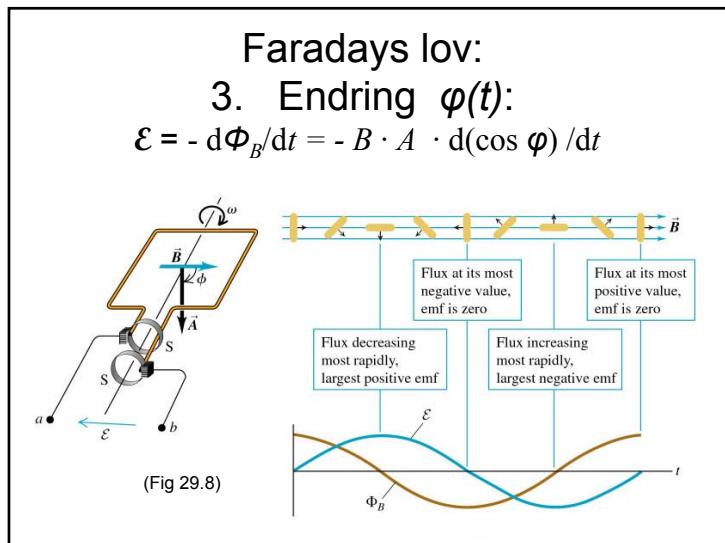
2. Endring $B(t)$:

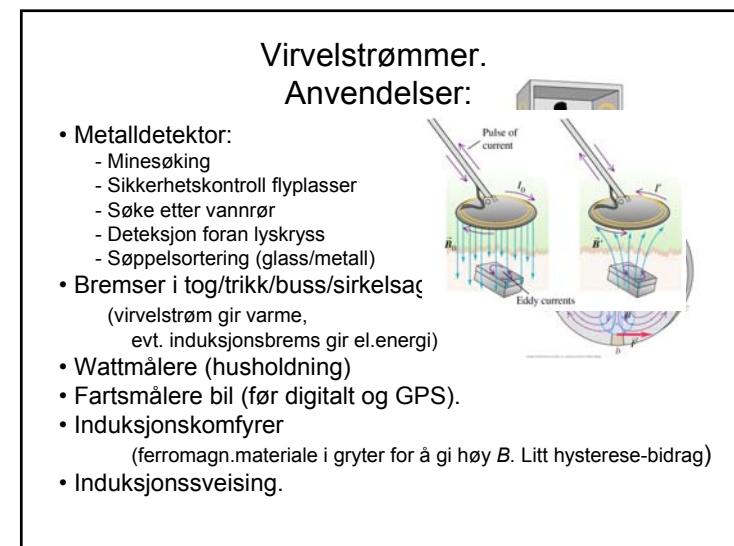
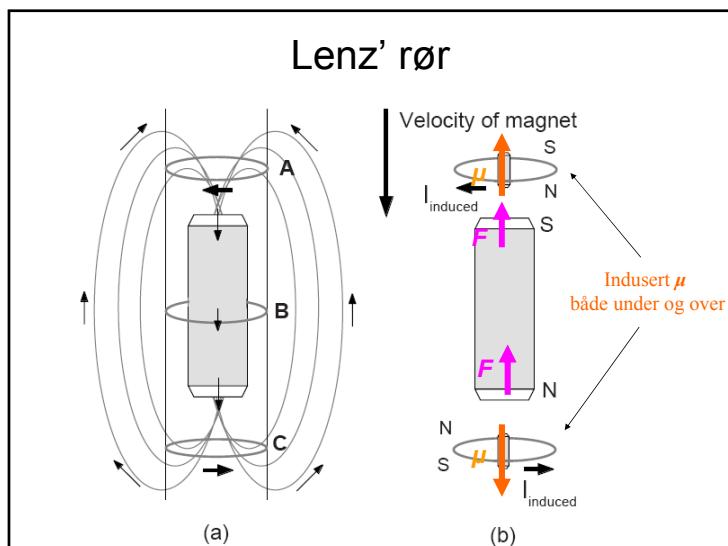
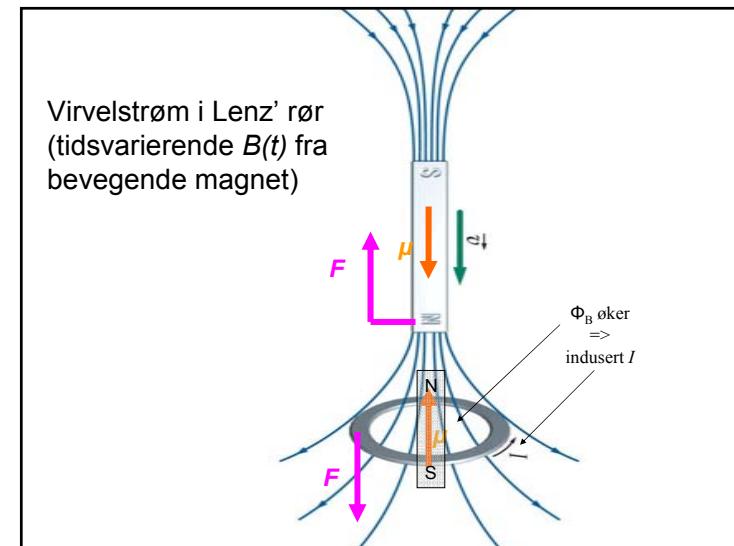
Indusert e.m.s: $\mathcal{E} = -d\Phi_B/dt = -dB(t)/dt \cdot A \cdot \cos 0^\circ$

bedre: indusert E -felt: $\int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = -d\Phi_B/dt$



(Fig 29.17)





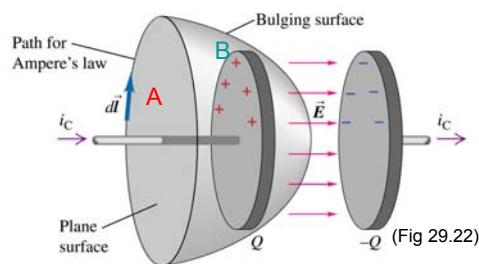
Problem med Amperes lov?

$$\int \mathbf{H} \cdot d\mathbf{s} = i_{\text{encl}}$$

= strøm gjennom enhver valgt flate omsluttet
av integrasjonsvegen

Plan flate A: strøm i_C gjennom flata

Kurvet flate B: ingen strøm gjennom flata!

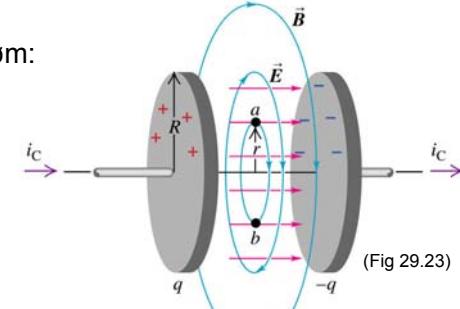


Løsning: "Forskyvningsstrøm"

Forskyvningsstrøm:

$$i_D = d\Phi/dt, \text{ der}$$

$$\Phi = \int \mathbf{D} \cdot d\mathbf{A}$$



(Fig 29.23)

Strømmen i_C som lader kondensatoren fortsetter mellom platene som forskyvningsstrøm i_D som gir B -felt mellom platene.

Modifikasjon av Amperes lov:

$$\int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 (i + i_D) \quad \int \mathbf{H} \cdot d\mathbf{s} = i + i_D$$

Differensialform: $\text{curl } \mathbf{H} = \mathbf{J} + \partial \mathbf{D} / \partial t$

Superledere (Y&F 29.8, ikke pensum)

1. Resistans faller brått til ≈ 0 under gitt temp T_c

Resistivitet:

Halvledere: $\rho \approx 1 \Omega m$

Metaller: $\rho \approx 10^{-7} \Omega m$

Superledere: $\rho < 10^{-20} \Omega m$

- 1911: H Kammerlingh Onnes: Kvikksølv under $T_c = 4.1 \text{ K}$
(Nobelpriis fysikk 1913)
- 1957: BCS-teori (J Bardeen, LN Cooper, JR Schrieffer):
Kvantemekanisk forklaring.
(Nobelpriis fysikk 1972)
- 1986: J. Bednorz, KA Müller: Visse oksider:
superledning opp til $T_c \approx 100 \text{ K}$.
(Flytende N₂ har temp 77 K.)
(Nobelpriis fysikk 1987)

Metaller $T_c (\text{K})$

Al	1.18
In	3.41
Sn	3.72
Ta	4.47
V	5.40
Pb	7.20
Nb	9.25
Hg	4.12
Ga	1.07

Legeringer og sammensetninger

Pb-In

Pb-Bi

Nb-Ti

Nb-Zr

Nb-N

V₃Ge

V₃Si

Nb₃Sn

Nb₃Ge

Kritiske temperaturer
for superledere

(Flytende N₂ har temp 77 K.)

Oksider

BaPb_{0.75}Ba_{0.25}O₃

13

La_{1.85}Ba_{0.15}CuO₄

36

Bi₂Sr₂CaCu₂O₈

84

Tl₂Ba₂Ca₂Cu₃O₁₀

125

Fullerener

K₃C₆₀

18

Rb₃C₆₀

28

Cs₂RbC₆₀

33

(Tab. 21.4 i Lillestøl,Hunderi,Lien)

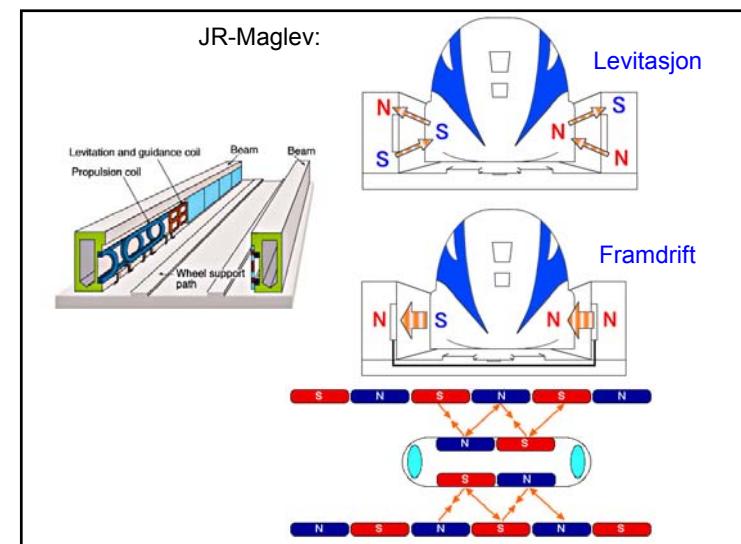
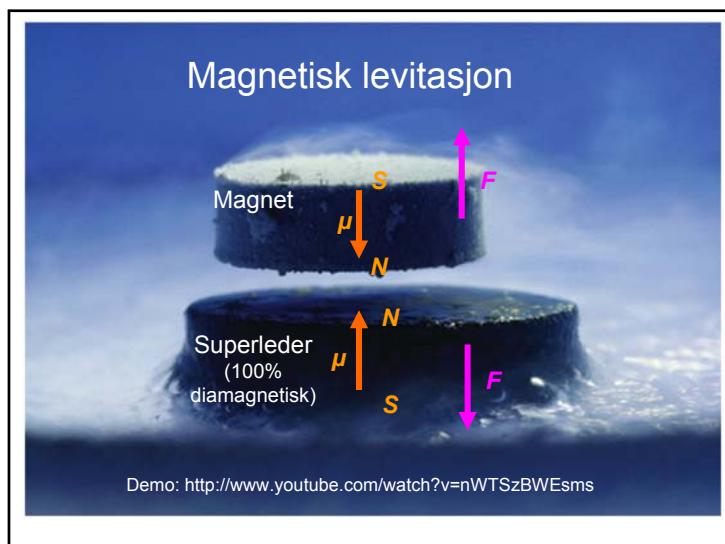
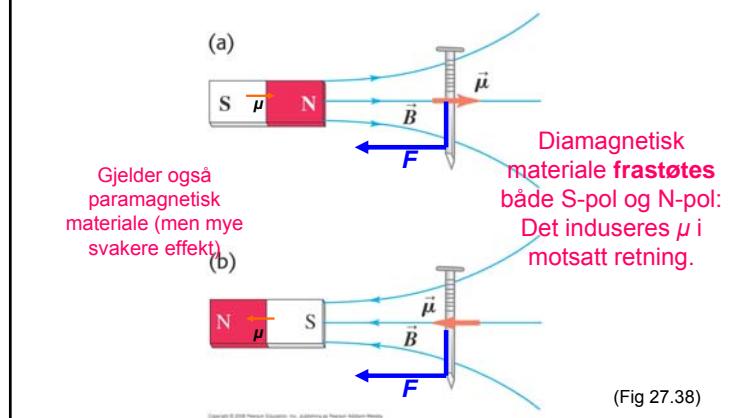
Superledere

2. Perfekt diamagnetisk: $\chi_m = -1$; $\mu_r = 0$
ved rimelig svake magnetfelt.
(Meissnereffekt)

=> Magnetfelt trekker ikke inn i superledere, $B = \mu_r \mu_0 H = 0$ inni.

The diagram shows two side-by-side cross-sections of a circular object. On the left, labeled 'Ikke superledende', vertical blue arrows representing magnetic field lines point upwards through the object. On the right, labeled 'Superledende', the field lines are deflected by the object, and a label indicates $\vec{B} = 0$. Below each diagram is a label: 'Ikke superledende' and 'Superledende'. To the right of the diagrams is the caption '(Fig 29.25)'.

Jern tiltrekkes både S-pol og N-pol
(i inhomogent felt).



Nytte av superledere:

- Produksjon av sterke B -felt (> 1 T):
 - MR-instrument i medisin og NMR-instrument i vitenskapen
 - Maglev-tog (magnet-svevetog):

http://en.wikipedia.org/wiki/Maglev_train
- Elektrisk kraftoverføring?
Forsøk på gang (korte strekninger).

Kap. 29: Oppsummering: Elektromagnetisk induksjon

- Faradays lov for homogen B -felt og plan strømsløyfe:

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt} = - \frac{d}{dt} \{ B(t) \cdot A(t) \cdot \cos\varphi(t) \}$$

- Tre ulike tilfeller:

- Bevegelsesindusert, endring i $A(t)$:

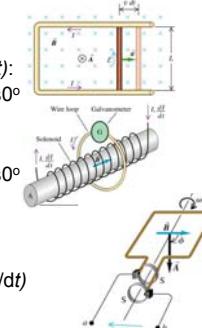
$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt} = - B \cdot dA(t)/dt \cdot \cos 0^\circ$$

- Tidsvariasjon i $B(t)$:

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt} = - dB(t)/dt \cdot A \cdot \cos 0^\circ$$

- Rotasjon, endring i $\varphi(t)$:

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt} = - B \cdot A \cdot d(\cos \varphi) / dt$$



Kap. 29: Oppsummering: Elektromagnetisk induksjon

- Faradays lov:

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt}, \quad \text{der } \Phi_B = \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{A}.$$

 Dvs: endring i magnetisk fluks Φ_B induserer ems.
 Generelt, induksjon av E -felt i lukket kurve:

$$\int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = \mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt}$$
 - Lenz' lov: Indusert strøm motsetter seg fluksendringen.
 - Virvelstrømmer.
 - Forskyvningsstrøm: $I_D = d\Phi/dt$, der $\Phi = \int \mathbf{D} \cdot d\mathbf{A}$.
 Modifikasjon av Ampères lov:

$$\int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 (I + I_D) \quad \int \mathbf{H} \cdot d\mathbf{s} = I + I_D$$
- Differentialform: $\text{curl } \mathbf{H} = \mathbf{J} + \partial \mathbf{D} / \partial t$

Maxwells fire likninger

Integralform

$$\oint \vec{D} \cdot d\vec{A} = Q \quad \boxed{\text{Gauss' lov } \mathbf{D}} \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho$$

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0 \quad \boxed{\text{Gauss' lov } \mathbf{B}} \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$$

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + \frac{\partial \Phi}{\partial t} \quad \boxed{\text{Amperes lov}} \quad \vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \frac{\partial \Phi_B}{\partial t} \quad \boxed{\text{Faradays lov}} \quad \vec{\nabla} \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t},$$