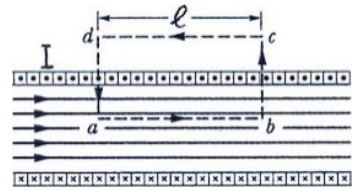


例：極緊密的無窮長螺管（電流 I 、每單位長度繞 n 圈）

內部 \vec{B} 不能有徑向分量（否則有 $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{A} \neq 0$ ），也不能有圓

切線分量（否則有 $\oint_{C'} \vec{B} \cdot d\vec{\ell} \neq 0$ 但 C' 內無電流）。

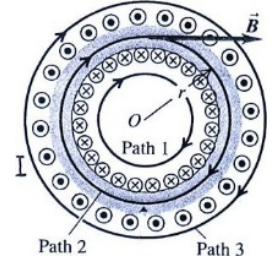
$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \int_a^b \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B\ell = \mu_0(n\ell I) \Rightarrow B = \mu_0 n I \quad (\text{與前同})。$$



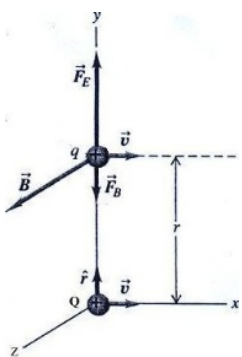
例：Toroid（電流 I 、共繞 N 圈）

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I_{\text{encl}} \Rightarrow B 2\pi r = \mu_0 (NI) \Rightarrow B(r) = \mu_0 NI / 2\pi r。$$

當 $r \rightarrow \infty$ ， $N/2\pi r = n$ 時， $B = \mu_0 n I$ 。



\vec{F}_E & \vec{F}_B between charged particles



Q 在 q 處建立磁場 $\vec{B} = (\mu_0/4\pi)(Qv/r^2)\hat{z}$ ，

故 q 受磁力 $\vec{F}_B = qv\hat{x} \times \vec{B} = -(\mu_0/4\pi)(qQv^2/r^2)\hat{y}$ 。

而 q 受電力 $\vec{F}_E = q\vec{E} \approx (1/4\pi\epsilon_0)(qQ/r^2)\hat{y}$ ，

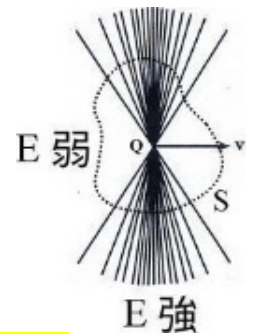
$$\therefore F_B/F_E = -\mu_0\epsilon_0 v^2 = -v^2/c^2。$$

但總力 $\vec{F}_E + \vec{F}_B = m d^2\vec{r}/dt^2$ 與慣性座標無關，而在

它們的靜止座標中 $F'_E = qQ/4\pi\epsilon_0 r^2$ ， $F'_B = 0$ ，

$$\therefore F_E + F_B = F'_E + F'_B = qQ/4\pi\epsilon_0 r^2。$$

故 $F_E = qQ/4\pi\epsilon_0 r^2 - F_B \approx (1 + v^2/c^2) qQ/4\pi\epsilon_0 r^2$ 。（右上圖）



H.W.: Ex. 9, 14, 21, 22; Prob. 1, 3, 4, 5, 8, 9.

Ch. 31 Electromagnetic Induction

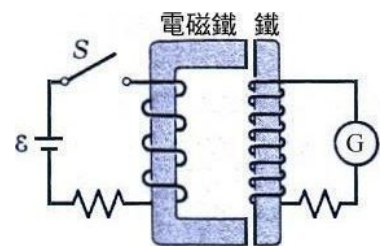
Oersted found $I \Rightarrow \vec{B}$ in 1820. Within weeks, electromagnet was found.

那磁場 \vec{B} 能產生電流 I 嗎？Joseph Henry found in Aug. 1830 that a current was induced by a changing magnetic field. But he did not publish immediately.

Magnetic flux $\phi_B \equiv \int_S \vec{B} \cdot d\vec{A}$ for any $\vec{B}(\vec{r}, t)$ & surface S ，

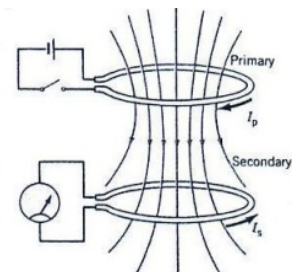
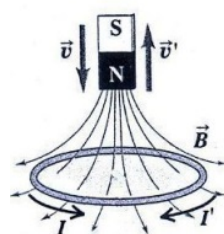
unit: 1 weber (W) $\equiv 1 T \cdot 1 m^2$ 。

Gauss's law for \vec{B} : $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0$ ($= q_M$, but $q_M = 0$).



Faraday found (1831):

(1) Fixed coil, changing $\vec{B}(\vec{r}, t)$ (右圖)

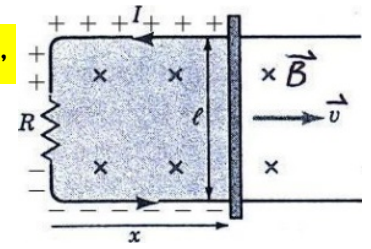


By a moving magnet or a changing I , induced emf $\varepsilon \propto d\phi_B/dt$.

(2) Fixed $\vec{B}(\vec{r})$, moving coil (假設完美導體)

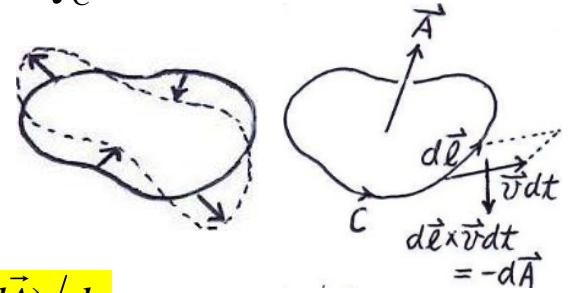
右圖, $qE = qvB \Rightarrow \Delta V = E\ell = vB\ell = \varepsilon$. 若取 \vec{A} 為出紙面, 則 $\phi_B = -B\ell x$, $d\phi_B/dt = -B\ell dx/dt = -B\ell v = -\varepsilon$.

(註: 作功率 $P = Fv = I\ell Bv = (vB\ell/R)\ell Bv = (vB\ell)^2/R = \varepsilon^2/R$, 等於 R 消耗的功率。)



任意形狀、任意運動的 coil 在 fixed $\vec{B}(\vec{r})$ 中, $\varepsilon = \oint_C \vec{v} \times \vec{B} \cdot d\vec{\ell}$

$$= \oint_C \begin{vmatrix} d\ell_x & d\ell_y & d\ell_z \\ v_x & v_y & v_z \\ B_x & B_y & B_z \end{vmatrix} = \oint_C \begin{vmatrix} B_x & B_y & B_z \\ d\ell_x & d\ell_y & d\ell_z \\ v_x & v_y & v_z \end{vmatrix}$$



$$= \oint_C \vec{B} \cdot (d\vec{\ell} \times \vec{v}) = \oint_C \vec{B} \cdot (-d\vec{A}/dt) = -\oint_C (\vec{B} \cdot d\vec{A})/dt$$

$$= -(d/dt) \int_S \vec{B} \cdot d\vec{A} = -d\phi_B/dt.$$

Faraday's law $\varepsilon = -d\phi_B/dt$, i.e. $\oint_C (\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{\ell} = -(d/dt) \int_S \vec{B} \cdot d\vec{A}$.

不論是 coil 動或 field lines 動, coil 切割 lines 造成 emf. (Faraday 說法: Induced emf is proportional to the rate at which field lines cross the coil.)

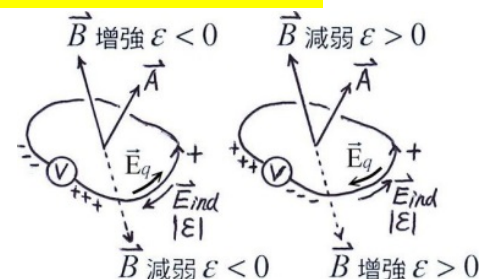
Right hand rule same as $\vec{u} = I\vec{A}$

只要有 $d\vec{B}/dt$, 空間中必有 \vec{E}_{ind} 存在, 否則不動的 coil 中的電荷不受磁力, 不可能產生電流。在完美導線上, total $\vec{E} = \vec{E}_{ind} + \vec{E}_q \perp d\vec{\ell}$, 否則會有 ∞ 電流。

$$\oint_C \vec{E}_q \cdot d\vec{\ell} = 0 \text{ (voltmeter 內外抵消),}$$

$$\oint_C \vec{E}_{ind} \cdot d\vec{\ell} = -d\phi_B/dt \text{ (非保守),}$$

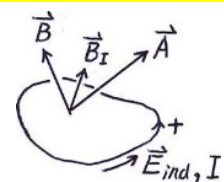
$$\text{相加} \Rightarrow \oint_C \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = -d\phi_B/dt, \text{ 不管 } \vec{E} \text{ 的來源為何。}$$



Lenz's law: Induced emf 的方向是要在 coil 產生電流抵抗 flux 的改變 (無 coil 亦然)。

“-” 的意義: 能量守恒, 因若是 $\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = +d\phi_B/dt$,

則如右圖 $B \uparrow \Rightarrow \phi_B \uparrow \Rightarrow \varepsilon > 0 \Rightarrow I \uparrow \Rightarrow B \uparrow, B, I \rightarrow \infty$ 。





例：AC 與 DC 發電機

$$\phi_B = BA \cos \theta$$

$$\varepsilon = -N d\phi_B / dt$$

$$= NBA \sin \theta d\theta / dt$$

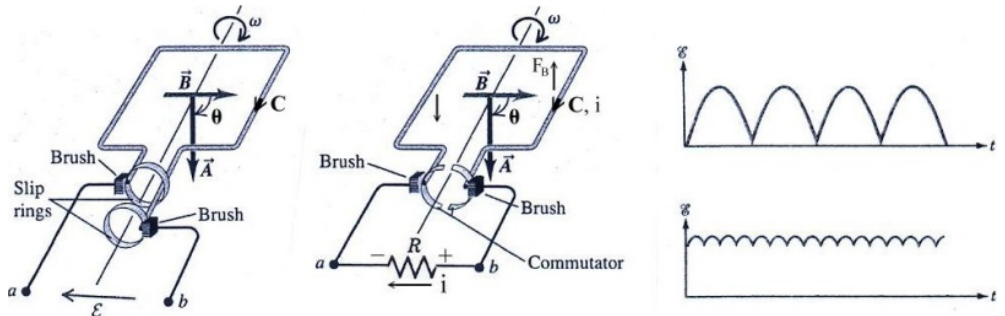
$$= NBA \omega \sin \theta$$

If $\omega = \text{const.}$, then

AC 發電機 $\varepsilon = \varepsilon_0 \sin \omega t$, DC 發電機 $\varepsilon = |\varepsilon_0 \sin \omega t|$, 其中 $\varepsilon_0 = NBA \omega$.

DC 發電機的 commutator 分得愈細, ε 愈接近定值, 如右上圖。

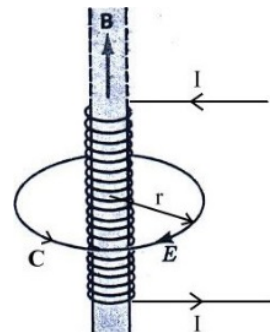
DC 發電機也可作為 DC motor, 只需將電阻 $\frac{R}{i}$ 換成電池 $\frac{V}{i}$, ω 方向不變, 但電流 i 反向。此事實 1873 年 Vienna 展覽會上因二機並排而工人誤接而被發現。DC motor 的 back emf $\varepsilon = |NBA \omega \sin \theta|$, $\therefore i = (V - |NBA \omega \sin \theta|) / r$, 剛起動時 $\omega = 0$, start-up $i = V / r$ 很大, 然後 i 漸小。



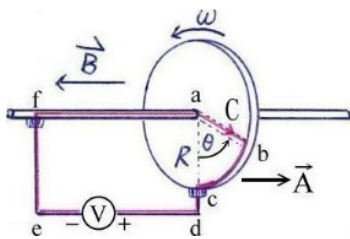
例：Induced \vec{E} field around a solenoid with changing I

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = -d\phi_B / dt \Rightarrow E 2\pi r = \begin{cases} -(\pi r^2) dB / dt & \text{for } r < R \\ -(\pi R^2) dB / dt & \text{for } r > R \end{cases}$$

$$\therefore E = \begin{cases} -(r/2) dB / dt = -(r/2) \mu_0 n dI / dt & \text{for } r < R \\ -(R^2/2r) dB / dt = -(R^2/2r) \mu_0 n dI / dt & \text{for } r > R \end{cases}$$



例：Homopolar generator (Faraday's dynamo)



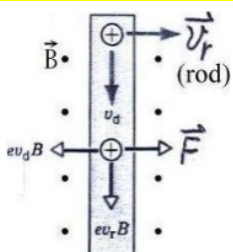
Conducting disk 中心與邊緣間的 emf = ?

法(1): $\varepsilon = \oint_C \vec{v} \times \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \int_0^R v B dr = \int_0^R (r\omega) B dr = \omega B R^2 / 2$.

法(2): 考慮 loop abcdef, $\phi_B = -BR^2 \theta / 2$,

$$\varepsilon = -d\phi_B / dt = (BR^2 / 2) d\theta / dt = BR^2 \omega / 2$$

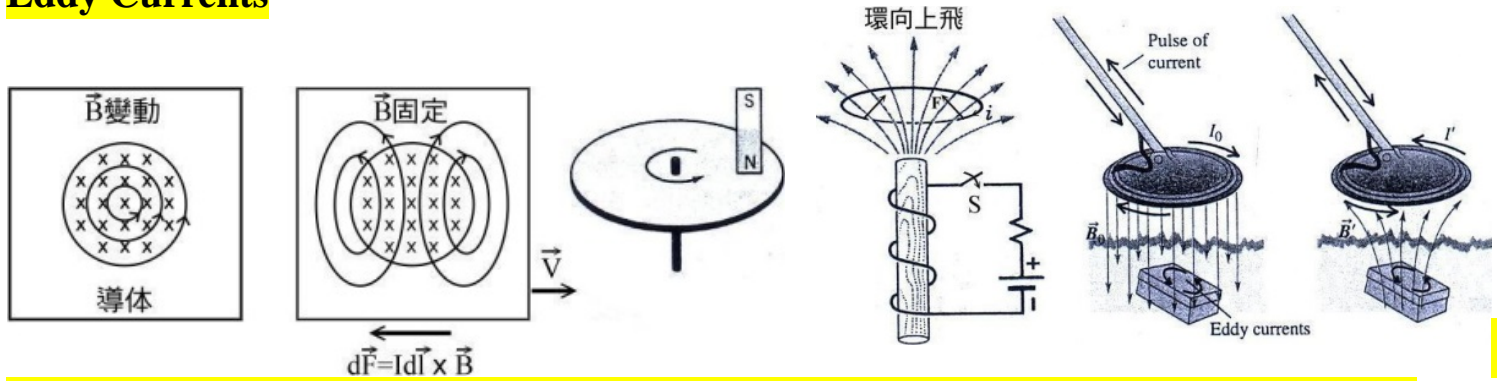
\vec{B} (不作功) 的作用是把外力作功的方向轉 90 度



Conducting rod moving in \vec{B} at \vec{v}_r

\vec{B} 作功率為 $0 = q(\vec{v}_r + \vec{v}_d) \times \vec{B} \cdot (\vec{v}_r + \vec{v}_d) = q\vec{v}_r \times \vec{B} \cdot \vec{v}_d + q\vec{v}_d \times \vec{B} \cdot \vec{v}_r$.
故 \vec{B} 的作用是把「外力 $\vec{F} = -q\vec{v}_d \times \vec{B}_r$ 向右作功率 $-q\vec{v}_d \times \vec{B} \cdot \vec{v}_r$ 」轉變為「電荷被向下作功率 $q\vec{v}_r \times \vec{B} \cdot \vec{v}_d$ 」。

Eddy Currents



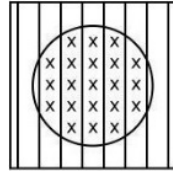
例：電磁爐

例：阻泥、煞車、車速表

魔術？

metal detector

防止 eddy：切成條或片如右圖



H.W. : Ex. 14; Prob. 1, 3, 6, 7, 8, 9.

Ch. 32 Inductance and Magnetic Materials

$\varepsilon = -d\phi/dt$ ， ϕ 是通過「一端直線前進、一端螺旋前進的橡皮筋所掃出的波浪狀曲面」的磁通量。

但若繞得很緊密，則可用 $\varepsilon = \sum (-d\phi_i/dt) = -(d/dt) \sum \phi_i$ 。

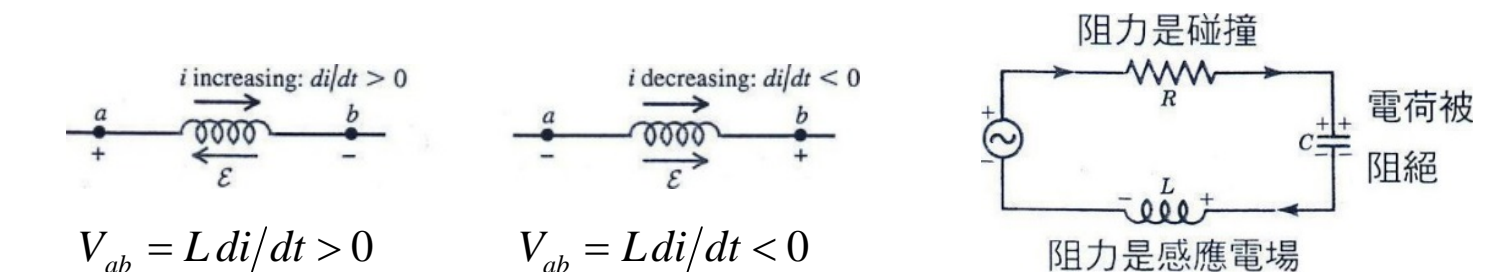
\therefore each $\phi_i \propto I$ ， \therefore flux linkage $\sum \phi_i \propto I$ 。

寫成 $\sum \phi_i = LI$ ，則 $\varepsilon = -(d/dt)(LI) = -L dI/dt$ ，

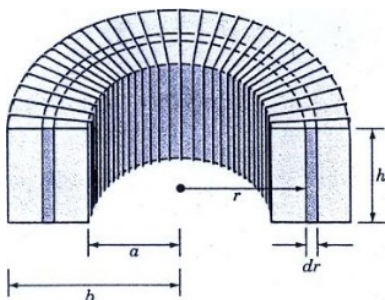
(self) inductance $L \equiv (\sum \phi_i)/I$ 或 $L \equiv -\varepsilon/(dI/dt)$ ，

unit: 1 Henry (H) \equiv 1 Weber/A or 1 V · sec/A。

If all $\phi_i = \phi$ ，then $\sum \phi_i = N\phi$ ， $L \equiv N\phi/I$ 。



例：



Toroid 內 $B(r) = \mu_0 NI / 2\pi r$ 。

$$\phi_B \equiv \int_S \vec{B} \cdot d\vec{A} = \int_a^b B h dr = \int_a^b (\mu_0 Ni / 2\pi r) h dr$$

$$= (\mu_0 N i h / 2\pi) \ln(b/a)。$$

$$\therefore L \equiv N\phi/i = (\mu_0 N^2 h / 2\pi) \ln(b/a)。$$