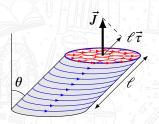
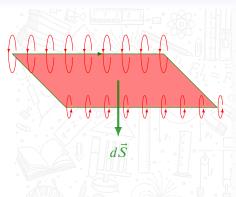
Виділимо в речовині досить малий циліндр, так що поле в ньому можна вважати практично однорідним. У його об'ємі молекулярні струми компенсують один одного. Циліндр (ліворуч) і вигляд його торця (праворуч). Кільцеві струми, що циркулюють в об'ємі, компенсують один одного всюди, окрім точок бічної поверхні. У результаті залишається тільки поверхневий струм, що тече бічною поверхнею циліндра.





## Циркуляція вектора намагнічення



Виберемо тепер у речовині довільний замкнутий контур L. На одиницю довжини контуру припадає струм намагнічування:

$$i_m = c\vec{J} \cdot d\vec{\ell},$$

таким чином, контур перетинає повний струм:

$$I_m = c \oint_I \vec{J} \cdot d\vec{\ell}.$$

Отриманий вираз на підставі теореми Стокса перетворюється на вигляд:

$$I_m = c \oint_I \vec{J} \cdot d\vec{\ell} = c \iint_S \operatorname{rot} \vec{I} \cdot d\vec{S}.$$

де S — поверхня, що спирається на контур L.

## Циркуляція вектора намагнічення

Молекулярні об'ємні струми намагнічення

Отриманий вираз на підставі теореми Стокса перетворюється на вигляд:

$$I_m = c \oint\limits_L \vec{J} \cdot d\vec{\ell} = c \iint\limits_S \operatorname{rot} \vec{I} \cdot d\vec{S}.$$

де S — поверхня, що спирається на контур L.

Струм, що протікає через поверхню S, виражається через густину струму формулою  $I_m=\iint\limits_S \vec{j}_m\cdot d\vec{S}$ . отже, що густина молекулярних струмів пов'язана з вектором намагнічування формулою:

$$\vec{j}_m = c \operatorname{rot} \vec{J}.$$

Це співвідношення дає зв'язок молекулярного струму з вектором намагнічування в диференціальній формі.