

## Оператор Гамільтона та його застосування

Оператор Гамільтона, або "набла" записується символічно як вектор

$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k}.$$

### Оператор Гамільтона у скалярному полі

Нехай задано скалярне поле  $u=u(x,y,z)$ .

Застосуємо до функції  $u=u(x,y,z)$  оператор "набла":

$$\nabla u = \left( \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) u = \frac{\partial u}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \bar{k} = \text{grad } u$$

Отже,  $\nabla u = \text{grad } u$ .

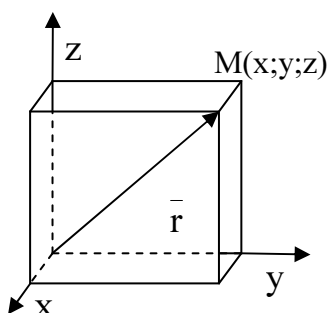


Рис.16.

**Приклад 1.** Знайти  $\text{grad } |\bar{r}|$ , де

$$\bar{r} = x\bar{i} + y\bar{j} + z\bar{k} \quad \text{відповідно}$$

$$|\bar{r}| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}.$$

**Розв'язання.**  $\text{grad } |\bar{r}| = \nabla |\bar{r}| =$

$$= \left( \frac{\partial}{\partial x} \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \right) \bar{i} + \left( \frac{\partial}{\partial y} \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \right) \bar{j} + \left( \frac{\partial}{\partial z} \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \right) \bar{k} =$$

$$= \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \bar{i} + \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \bar{j} + \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \bar{k} =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} (x\bar{i} + y\bar{j} + z\bar{k}) = \frac{\bar{r}}{|\bar{r}|}.$$

**Приклад 2.** Знайти  $\text{grad} \frac{1}{|\bar{r}|}$ .

**Розв'язання.**  $\text{grad} \frac{1}{|\bar{r}|} = \text{grad} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{1}{2}} =$

$$= \frac{\partial}{\partial x} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{1}{2}} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{1}{2}} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{1}{2}} \bar{k} =$$
$$= -\frac{1}{2} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} 2x \bar{i} - \frac{1}{2} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} 2y \bar{j} - \frac{1}{2} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} 2z \bar{k} =$$
$$= -\frac{x \bar{i} + y \bar{j} + z \bar{k}}{(\sqrt{x^2 + y^2 + z^2})^3} = -\frac{\bar{r}}{|\bar{r}|^3}.$$

## Оператор Гамільтона у векторному полі

Нехай задано векторне поле

$$\bar{F} = P(x, y, z) \bar{i} + Q(x, y, z) \bar{j} + R(x, y, z) \bar{k}.$$

Застосуємо оператор "набла" до цього векторного поля за правилами множення векторів. Оскільки добуток двох векторів може бути або скалярним, або векторним, то розглянемо спочатку скалярний добуток:

$$(\nabla \cdot \bar{F}) = \left( \left( \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) \cdot (P \bar{i} + Q \bar{j} + R \bar{k}) \right) = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}.$$

Такий добуток має назву *дивергенція* і позначається так  $\text{div} \bar{F}$ .

Отже, 
$$\text{div} \bar{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \quad \nabla \cdot \bar{F} = \text{div} \bar{F}.$$

Наприклад, для вектора

$$\bar{r} = x\bar{i} + y\bar{j} + z\bar{k} \quad \text{div } \bar{r} = \nabla \cdot \bar{r} = 1 + 1 + 1 = 3.$$

Розглянемо тепер векторний добуток, що означає соленоїдальність поля

$$[\nabla \times \bar{F}] = \left( \left( \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) \cdot (P\bar{i} + Q\bar{j} + R\bar{k}) \right) = \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix}.$$

Такий добуток має назву *ротор*, і позначається:

$$\text{rot } \bar{F} = \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} \quad [\nabla \times \bar{F}] = \text{rot } \bar{F}.$$

**Приклад.** Знайти ротор векторного поля

$$\bar{F} = y^2\bar{i} - 2xz\bar{j} - x^2\bar{k}.$$

**Розв'язання.**

$$\begin{aligned} \text{rot } \bar{F} &= \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ y^2 & -2xz & -x^2 \end{vmatrix} = \left[ \frac{\partial(-x^2)}{\partial y} - \frac{\partial(-2xz)}{\partial z} \right] \bar{i} - \\ & - \left[ \frac{\partial(-x^2)}{\partial x} - \frac{\partial y^2}{\partial z} \right] \bar{j} + \left[ \frac{\partial(-2xz)}{\partial x} - \frac{\partial y^2}{\partial y} \right] \bar{k} = 2x\bar{i} + 2x\bar{j} - (2z + 2y)\bar{k}. \end{aligned}$$

Застосування оператора Гамільтона до суми скалярних полів здійснюється за правилами чисельного добутку:  
 $\nabla(u + v) = \nabla u + \nabla v.$

Застосування оператора Гамільтона до суми векторних полів здійснюється за правилами скалярного добутку:

$$\nabla \cdot (\overline{F}_1 + \overline{F}_2) = \nabla \overline{F}_1 + \nabla \overline{F}_2.$$

або за правилами векторного добутку:

$$\nabla \times (\overline{F}_1 + \overline{F}_2) = \nabla \times \overline{F}_1 + \nabla \times \overline{F}_2.$$

### Застосування оператора Гамільтона до добутку скалярних та векторних полів

При вживанні оператора *набла* до добутку двох полів, якими можуть бути  $u \cdot v$ ,  $u \cdot \overline{F}$ ,  $\overline{F}_1 \cdot \overline{F}_2$ ,  $\overline{F}_1 \times \overline{F}_2$ , треба користуватися правилами векторної алгебри та правилами диференціювання.

Як диференціальний оператор він діє лише на множник,

$$\begin{aligned} \nabla u \cdot v &= (\nabla u) \cdot v = v \cdot \text{grad } u \\ \text{що стоїть безпосередньо за ним} \quad \nabla(u \cdot v) &= \text{grad}(u \cdot v) \end{aligned}$$

В останньому випадку за правилами диференціювання  $\text{grad}(u \cdot v) = \nabla(u \cdot v) = \nabla u \cdot v + u \cdot \nabla v = v \text{ grad } u + u \text{ grad } v$ .

Як бачимо, у процесі диференціювання на певному етапі ми деякі функції вважаємо фіксованими (сталими). Щоб виділити ці функції, їх позначають індексом, наприклад:

$$\begin{aligned} \text{div}(u \cdot \overline{F}) &= \nabla(u \cdot \overline{F}) = \nabla(u_c \cdot \overline{F}) + \nabla(u \cdot \overline{F}_c) = \\ &= \nabla(\overline{F} \cdot u_c) + \nabla u \cdot \overline{F}_c = \text{div } \overline{F} \cdot u + \text{grad } u \cdot \overline{F} \end{aligned}$$

До речі, цей же результат можна одержати без вживання оператора набла:

$$\begin{aligned}
 \operatorname{div}(u \cdot \bar{F}) &= \left( \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) \cdot (uP\bar{i} + uQ\bar{j} + uR\bar{k}) = \\
 &= \frac{\partial(uP)}{\partial x} + \frac{\partial(uQ)}{\partial y} + \frac{\partial(uR)}{\partial z} = \frac{\partial u}{\partial x} P + \frac{\partial P}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} Q + \frac{\partial Q}{\partial y} u + \frac{\partial u}{\partial z} R + \frac{\partial R}{\partial z} u = \\
 &= u \left( \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) + \left( \frac{\partial u}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \bar{k} \right) (P\bar{i} + Q\bar{j} + R\bar{k}) = \\
 &= u \operatorname{div} \bar{F} + \operatorname{grad} u \cdot \bar{F}.
 \end{aligned}$$

Ще приклад:

$$\operatorname{div}(\bar{F}_1 \times \bar{F}_2) = \nabla(\bar{F}_1 \times \bar{F}_2) = \nabla(\bar{F}_{1c} \times \bar{F}_2) + \nabla(\bar{F}_1 \times \bar{F}_{2c}) = \quad \text{далі,}$$

користуючись циклічністю мішаного добутку трьох векторів  $\bar{a} \cdot (\bar{b} \times \bar{c}) = \bar{b} \cdot (\bar{c} \times \bar{a}) = \bar{c} \cdot (\bar{a} \times \bar{b})$ , запишемо останній вираз так, аби оператор набла стояв безпосередньо перед тією функцією, на яку він діє:

$$\begin{aligned}
 &= \bar{F}_{1c} \cdot (\bar{F}_2 \times \nabla) + \bar{F}_{2c} \cdot (\nabla \times \bar{F}_1) = -\bar{F}_{1c} \cdot (\nabla \times \bar{F}_2) + \bar{F}_{2c} \cdot (\nabla \times \bar{F}_1) = \\
 &= \bar{F}_2 \operatorname{rot} \bar{F}_1 - \bar{F}_1 \operatorname{rot} \bar{F}_2.
 \end{aligned}$$

Введений індекс є допоміжним і в кінці обчислення його не пишуть, наприклад,

$$\begin{aligned}
 \operatorname{rot}(u \cdot \bar{F}) &= \nabla \times (u \cdot \bar{F}) = \nabla_x(u_c \cdot \bar{F}) + \nabla_x(u \cdot \bar{F}_c) = u_c \cdot (\nabla \times \bar{F}) - \bar{F}_c \times \nabla \cdot u = \\
 &= u \cdot (\nabla \times \bar{F}) - \bar{F} \times \nabla u = u \cdot \operatorname{rot} \bar{F} - \bar{F} \operatorname{grad} u.
 \end{aligned}$$

Ми розглянули деякі диференціальні операції першого порядку. Після їх застосування до поля виникає нове поле, до якого знову можна вжити ці операції У результаті маємо

диференціальні операції другого порядку. Таких операцій існує лише п'ять:

у скалярному полі  $u=u(x,y,z)$

$$\nabla \cdot (\nabla u) = \nabla \nabla u = \text{div grad } u$$

$$\nabla \times (\nabla u) = \nabla \times \nabla u = \text{rot grad } u$$

у векторному полі  $\bar{F} = P\bar{i} + Q\bar{j} + R\bar{k}$

$$\nabla \cdot (\nabla \cdot \bar{F}) = \text{grad div } \bar{F}$$

$$\nabla \cdot (\nabla \times \bar{F}) = \text{div rot } \bar{F}$$

$$\nabla \times (\nabla \times \bar{F}) = \text{rot rot } \bar{F}.$$

Розглянемо ці операції докладніше:

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \nabla \cdot u &= \left( \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) \cdot \left( \frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) u = \\ &= \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} \bar{i} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \bar{j} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \bar{k} \right) u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}. \end{aligned}$$

Оператор  $\nabla \cdot \nabla$  позначається через  $\Delta$  ("дельта") і зветься *оператором Лапласа*.

Отже,  $\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}$  або  $\Delta u = \text{div grad } u$  (як відомо,

векторний добуток  $[\bar{a} \times \bar{a}] = 0$ ). Це означає, що поле градієнта є *безвихорним*. Зокрема, в електротехніці  $\text{rot grad } u = 0$ ,

$$\begin{aligned} \text{grad div } \bar{F} &= \nabla (\nabla \cdot \bar{F}), \\ \text{div rot } \bar{F} &= \nabla (\nabla \times \bar{F}) = 0, \end{aligned}$$

оскільки в мішаному добутку векторів є два однакових вектори.

Це значить, що поле вихору – поле *соленоїдальне*

$$\operatorname{rot} \operatorname{rot} \bar{F} = \nabla \times (\nabla \times \bar{F}) = \nabla (\nabla \cdot \bar{F}) - (\nabla \cdot \nabla) \bar{F} = \operatorname{grad} \operatorname{div} \bar{F} - \Delta \bar{F},$$

тут  $\Delta \bar{F}$  - результат застосування оператора Лапласа до вектора  $\bar{F}$ , а до подвійного векторного добутку застосовано

$$\text{перетворення } \bar{a} \times \bar{b} \times \bar{c} = \begin{vmatrix} \bar{b} & \bar{c} \\ (\bar{a} \cdot \bar{b}) & (\bar{a} \cdot \bar{c}) \end{vmatrix} = \bar{b} \cdot (\bar{a} \cdot \bar{c}) - (\bar{a} \cdot \bar{b}) \cdot \bar{c}.$$

### Ротор векторного поля

За означенням *ротор* (або *вихор*) векторного поля

$$\bar{F} = P(x, y, z)\bar{i} + Q(x, y, z)\bar{j} + R(x, y, z)\bar{k}$$

має вигляд

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \bar{F} = [\nabla \times \bar{F}] &= \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} = \bar{i} \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ Q & R \end{vmatrix} - \bar{j} \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & R \end{vmatrix} + \bar{k} \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} \\ P & Q \end{vmatrix} = \\ &= \bar{i} \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) - \bar{j} \left( \frac{\partial R}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial z} \right) + \bar{k} \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) = \\ &= \bar{i} \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) + \bar{j} \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) + \bar{k} \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \end{aligned}$$

Підсумуємо властивості ротора:

1. Ротор сталого вектора дорівнює нулю  $\operatorname{rot} a = 0 \quad a = \text{const};$
2.  $\operatorname{rot}(\bar{F}_1 \pm \bar{F}_2) = \operatorname{rot} \bar{F}_1 \pm \operatorname{rot} \bar{F}_2;$
3.  $\operatorname{rot}(u \cdot \bar{F}) = \operatorname{grad} u \times \bar{F} + u \cdot \operatorname{rot} \bar{F};$

$$4. \operatorname{div} \operatorname{rot} \bar{F} = 0;$$

$$5. \operatorname{div} \bar{F}_1 \times \bar{F}_2 = \bar{F}_2 \cdot \operatorname{rot} \bar{F}_1 - \bar{F}_1 \cdot \operatorname{rot} \bar{F}_2.$$

Нехай тепер задане поле – потенціальне, а  $u=u(x,y,z)$  - його потенціал. Тоді  $P = \frac{\partial u}{\partial x}$ ,  $Q = \frac{\partial u}{\partial y}$ ,  $R = \frac{\partial u}{\partial z}$ .

Обчислимо ротор потенціального поля:

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \bar{F} &= \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} = \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \bar{i} + \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \bar{j} + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \bar{k} = \\ &= \left( \frac{\partial^2 u}{\partial z \partial y} - \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial z} \right) \bar{i} + \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 u}{\partial z \partial x} \right) \bar{j} + \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial x} \right) \bar{k} = 0. \end{aligned}$$

Отже,  $\operatorname{rot} \bar{F} = 0$ , якщо поле - потенціальне.

Зворотнє твердження також вірне.

Означення. Векторне поле будемо називати *безвихорним*, якщо його ротор дорівнює нулю.

Тож всяке потенціальне поле є безвихорним.

Зокрема, рівність  $\operatorname{rot} \operatorname{grad} u = 0$  свідчить про те, що поле градієнтів завжди потенціальне.

Висновок: щоб визначити, чи буде задане поле потенціальним, достатньо пересвідчитись, щоб його ротор дорівнював нулю.

**Приклад:** Пересвідчитись, що векторне поле  $\bar{E} = q \frac{\bar{r}}{|\bar{r}|^3}$

потенціальне, і обчислити його потенціал ( $q = \text{const}$ ).

$$\bar{E} = q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} x \bar{i} + q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} y \bar{j} + q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} z \bar{k}.$$



Позначимо:  $P(x, y, z) = q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} x$

$$Q(x, y, z) = q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} y$$

$$R(x, y, z) = q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} z$$

Тоді, наприклад,  $\frac{\partial R}{\partial y} = -\frac{3}{2} q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{5}{2}} 2yz$

$$\frac{\partial Q}{\partial z} = -\frac{3}{2} q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{5}{2}} 2zy$$

і вираз у дужках  $\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} = 0$ .

Аналогічно можна показати, що два інші вирази в дужках також дорівнюють нулю, а, отже,  $\text{rot } \bar{E} = 0$ , значить,  $\bar{E}$  - потенціальне.

Обчислимо його потенціал  $u(x, y, z) = \int_L \bar{E} ds =$

$$= \int_{M_0}^M q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} x dx + q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} y dy + q(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} z dz =$$

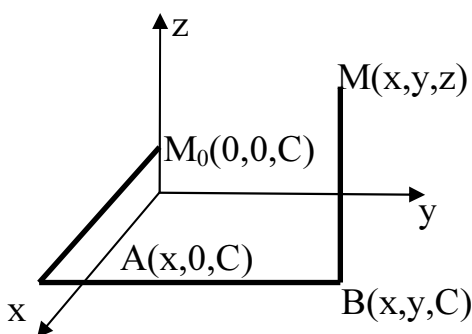


Рис.17.

виберемо початкову точку  $M_0(0;0;C)$  ( $C=\text{const}$ ), і шлях інтегрування:

$$M_0A: y=0, z=C, dy=0, dz=0$$

$$AB: x=x=\text{const}, z=C, dx=0, dz=0$$

$$BM: x=x=\text{const}, y=y=\text{const}, dx=0, dy=0$$

тоді:

$$\begin{aligned}
 &= q \int_0^x (x^2 + C^2)^{-\frac{3}{2}} x \, dx + q \int_0^y (x^2 + y^2 + C^2)^{-\frac{3}{2}} y \, dy + q \int_0^z (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{3}{2}} z \, dz = \\
 &= \frac{q}{2} \frac{(x^2 + C^2)^{-\frac{1}{2}}}{-\frac{1}{2}} \Big|_0^x + \frac{q}{2} \frac{(x^2 + y^2 + C^2)^{-\frac{1}{2}}}{-\frac{1}{2}} \Big|_0^y + \frac{q}{2} \frac{(x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{1}{2}}}{-\frac{1}{2}} \Big|_C = \\
 &= -q \left\{ \frac{1}{\sqrt{x^2 + C^2}} - \frac{1}{C} + \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + C^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + C^2}} + \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + C^2}} \right\} = -q \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} + \frac{q}{C} = -\frac{q}{|r|} + C_1.
 \end{aligned}$$

Отже, скалярний потенціал поля  $\bar{F}$  в точці  $M(x; y; z)$  дорівнює циркуляції вектора  $\bar{F}$  уздовж довільної кривої, що з'єднає точку  $M$  з точкою  $M_0$ , в якій потенціал поля прийнятий рівним нулю.

Якщо потенціальне поле  $\bar{F}$  - силове, то потенціал цього поля у точці  $M(x; y; z)$  чисельно дорівнює роботі сили уздовж довільної кривої, яка з'єднає точку  $M$  з точкою нульового потенціалу  $M_0$ .

### Дивергенція векторного поля

За означенням дивергенція (розходження) векторного поля

$$\bar{F} = P(x, y, z)\bar{i} + Q(x, y, z)\bar{j} + R(x, y, z)\bar{k} \quad \text{має} \quad \text{вигляд}$$

$$\operatorname{div} \bar{F} = \nabla \cdot \bar{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}.$$

Векторне поле  $\bar{F}$  зветься *соленоїдальним* (або *трубчатим*), якщо його дивергенція дорівнює нулю.

Зокрема, відома нам рівність  $\operatorname{div} \operatorname{rot} \bar{F} = 0$  свідчить про те, що поле ротора є соленоїдальним.

Означення. Якщо у векторному полі  $\bar{F}$  дивергенція в точці  $M_0$   $\operatorname{div} \bar{F}(M_0) > 0$ , то точка  $M_0$  зветься *джерелом* (або *витоком*), а якщо  $\operatorname{div} \bar{F}(M_0) < 0$ , то точка  $M_0$  зветься *стоком*.

**Приклад 1.** Розглянемо векторне поле

$$\bar{F} = \frac{\bar{i} + \bar{j} + \bar{k}}{\sqrt[3]{(x+y+z)^2}} = (x+y+z)^{-\frac{2}{3}} \bar{i} + (x+y+z)^{-\frac{2}{3}} \bar{j} + (x+y+z)^{-\frac{2}{3}} \bar{k}$$

і знайдемо його дивергенцію:

$$\operatorname{div} \bar{F} = -3 \frac{2}{3} (x+y+z)^{-\frac{5}{3}} = -2 \frac{1}{\sqrt[3]{(x+y+z)^5}}$$

У точці  $M_0(1;0;0)$   $\operatorname{div} F(M_0) < 0$ , отже, в цьому випадку  $M_0$  - точка стоку.

У точці  $M_0(0;0;-1)$   $\operatorname{div} F(M_0) > 0$ , отже, тепер точка  $M_0$  - точка витоку.

**Приклад 2.** Розглянемо векторне поле  $\bar{F} = e^{xy} (y\bar{j} - x\bar{i} + xy\bar{k})$ .

$$\operatorname{div} \bar{F} = -e^{xy} - xy e^{xy} + e^{xy} + xy e^{xy} = 0$$

Поле буде соленоїдальним, тобто не має ані джерел, ані стоків.

## Поверхневий інтеграл першого роду

Нехай у просторі задано деяку область  $V$ . Нехай в цій області задано двосторонню поверхню  $\sigma$ , обмежену просторовою лінією  $L$ .

Нехай на поверхні  $\sigma$  визначено деяку скалярну функцію  $u=u(x;y;z)$ . Інакше кажучи, розглянемо скалярне поле  $u=u(x;y;z)$  на поверхні  $\sigma$ .

Розіб'ємо поверхню  $\sigma$  довільними кусково-гладкими лініями на  $n$  елементарних частин  $\Delta\sigma_i$ . У середині кожної частини візьмемо довільну точку  $M_i(x_i;y_i;z_i)$ , обчислимо значення заданої функції в цій точці  $u(M_i)=u(x_i;y_i;z_i)$  і помножимо це значення на площу елементарної частини  $\Delta\sigma_i$  та

складемо суму 
$$\sum_{i=1}^n u(M_i) \Delta\sigma_i = \sum_{i=1}^n u(x_i;y_i;z_i) \Delta\sigma_i .$$

Ця сума є інтегральною, а її скінчена границя за умови прямування до нуля кожного з діаметрів елементарних частин зветься *поверхневим інтегралом першого роду* (або *поверхневим інтегралом по площі поверхні*):

$$\iint_{\sigma} u(x;y;z) d\sigma_i = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n u(x_i;y_i;z_i) \Delta\sigma_i .$$

Якщо, наприклад, функція  $u(x;y;z)$  є поверхневою густиною маси, розповсюдженої по поверхні, то інтеграл виражає масу всієї поверхні; якщо  $u(x;y;z)$  є густиною розповсюдження елементарних зарядів, то інтеграл виражає сумарний заряд поверхні.

У тому випадку, коли  $u(x;y;z) \equiv 1$ , інтеграл  $\iint_{\sigma} d\sigma$  просто дорівнює площі поверхні  $\sigma$ .

### Обчислення поверхневого інтегралу першого роду

Розглянемо інтеграл  $\iint_{\sigma} u(x;y;z) d\sigma$ .

Припустимо, що поверхня  $\sigma$  задана рівнянням  $z=z(x;y)$ . Покажемо, що в такому випадку обчислення інтегралу по

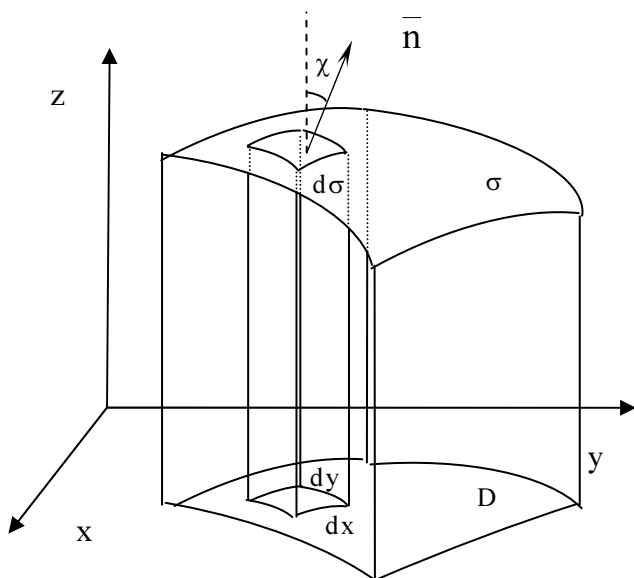


Рис.18.

поверхні зводиться до обчислення подвійного інтегралу по області  $D$  - проекції  $\sigma$  на площину  $ХОУ$  (рис.18.).

Розглянемо елементарну площинку  $d\sigma$  на поверхні  $\sigma$ , яка проектується на елемент  $dx dy$  області  $D$ .

Проведемо нормаль  $\bar{n}$  так, щоб вона утворила гострий кут  $\gamma$  з віссю  $OZ$ . Будемо вважати, що  $d\sigma$  настільки мала, що на всій цій площинці нормаль не змінюється. Тоді  $\cos \gamma d\sigma = dx dy$ .

З іншого боку, нормаль  $\bar{n}$  до поверхні  $z=z(x;y)$  має проекції  $z'_x, z'_y, -1$ , тому  $\cos \gamma = \frac{1}{\sqrt{1+(z'_x)^2+(z'_y)^2}}$ .

Значить,  $d\sigma = \sqrt{1 + (z'_x)^2 + (z'_y)^2} dx dy$  і інтеграл

$$\iint_D u(x; y; z) d\sigma = \iint_D u(x; y; z(x; y)) \sqrt{1 + (z'_x)^2 + (z'_y)^2} dx dy.$$

**Зауваження.** Може статися, що рівняння поверхні не може бути розв'язане відносно  $Z$ , але може бути записане у вигляді  $y=y(x; z)$  чи  $x=x(y; z)$ . Тоді хід міркувань залишається тим же з тією лише різницею, що поверхню  $\sigma$  будемо проектувати на площину  $XOZ$  чи  $YOZ$ .

**Приклад.** Обчислити площу частини поверхні параболоїда обертання  $2z=x^2+y^2$ , яка міститься в середині циліндра  $x^2+y^2=R^2$ .

**Розв'язання.**  $z = \frac{1}{2}x^2 + \frac{1}{2}y^2$ , звідки  $z'_x=x$ ,  $z'_y=y$ , тоді шукана

площа поверхні  $S = \iint_D \sqrt{1+x^2+y^2} dx dy$ , де область  $D$  - проекція

відшукуваної частини поверхні  $\sigma$  на площину  $XOY$  являє собою круг радіусу  $R$  з центром у початку координат.

Якщо перейти до полярних координат

$$\begin{aligned} x &= \rho \cos \varphi & x^2 + y^2 &= \rho^2 & dx dy &= \rho d\rho d\varphi \\ y &= \rho \sin \varphi \end{aligned}$$

$$S = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^R \sqrt{1+\rho^2} \rho d\rho = \int_0^{2\pi} \left[ \frac{1}{2} \cdot \frac{2(1+\rho^2)^{\frac{3}{2}}}{3} \Big|_0^R \right] d\varphi = \frac{2\pi}{3} \left[ (1+R^2)^{\frac{3}{2}} - 1 \right].$$

**Вправи.** Обчислити поверхневі інтеграли першого роду:

1.  $\iint_{\sigma} (x^2 + y^2) d\sigma$ , де  $\sigma$  – поверхня кулі  $x^2 + y^2 + z^2 = 4$
2.  $\iint_{\sigma} \sqrt{x^2 + y^2} d\sigma$ , де  $\sigma$  – бічна поверхня конусу  $\frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} - \frac{z^2}{16} = 0$
3.  $\iint_{\sigma} (z + 2x + \frac{4}{3}y^2) d\sigma$ , де  $\sigma$  – частина площини  $\frac{x}{2} + \frac{y}{3} + \frac{z}{4} = 1$  в першому октанті
4.  $\iint_{\sigma} xyz d\sigma$ , де  $\sigma$  – частина площини  $x + y + z = 1$  в першому октанті
5.  $\iint_{\sigma} x d\sigma$ , де  $\sigma$  – частина поверхні кулі  $x^2 + y^2 + z^2 = 4$  в першому октанті
6.  $\iint_{\sigma} y d\sigma$ , де  $\sigma$  – поверхня півкулі  $z = \sqrt{4 - x^2 - y^2}$
7.  $\iint_{\sigma} x^2 y^2 d\sigma$ , де  $\sigma$  – поверхня півкулі  $z = \sqrt{4 - x^2 - y^2}$

## Поверхневий інтеграл другого роду.

### Потік векторного поля

Нехай, як і раніше, у просторі задано деяку область  $V$  і нехай в цій області задано поверхню  $\sigma$ , обмежену просторовою лінією  $L$ . Відносно поверхні  $\sigma$  будемо припускати, що в кожній її точці визначено нормаль

$$\bar{n} = \cos\alpha \bar{i} + \cos\beta \bar{j} + \cos\gamma \bar{k}, \quad (|\bar{n}| = 1) \dots$$

Нехай в кожній точці поверхні  $\sigma$  визначено векторну функцію  $\vec{F} = P(x; y; z)\vec{i} + Q(x; y; z)\vec{j} + R(x; y; z)\vec{k}$ .

Інакше кажучи, розглянемо векторне поле  $\vec{F}$  на поверхні  $\sigma$ .

Розіб'ємо поверхню  $\sigma$  довільним способом на  $n$  елементарних частин  $\Delta\sigma_i$ . У середині кожної частини візьмемо довільну точку  $M_i(x_i; y_i; z_i)$ , обчислимо в ній значення функції  $\vec{F}_i = \vec{F}(M_i)$ , потім візьмемо скалярний добуток векторів  $\vec{F}_i$  та  $\vec{n}_i$ , і складемо суму  $\sum_{i=1}^n \vec{F}_i \cdot \vec{n}_i \Delta\sigma_i = \sum_{i=1}^n (\vec{F}(M_i) \cdot \vec{n}(M_i)) \Delta\sigma_i$ .

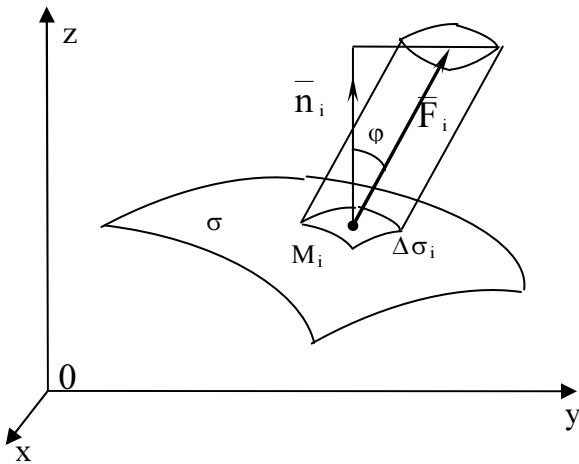
Ця сума є інтегральною, а її скінченна границя за умови прямування до нуля кожного з діаметрів елементарних частин зветься *поверхневим інтегралом другого роду* (або *поверхневим інтегралом по координатах*):  $\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n (\vec{F}(M_i) \cdot \vec{n}(M_i)) \Delta\sigma_i$ .

Розглянемо докладніше вираз  $i$ -го доданку. За правилом обчислення скалярного добутку

$$(\vec{F}(M_i) \cdot \vec{n}(M_i)) \Delta\sigma_i = |\vec{F}_i| \cdot |\vec{n}_i| \cdot \cos\varphi \cdot \Delta\sigma_i = |\vec{F}_i| \cdot \cos\varphi \cdot \Delta\sigma_i.$$

Останній вираз можна тлумачити таким чином: цей добуток визначає об'єм циліндру з основою  $\Delta\sigma_i$  і висотою  $|\vec{F}_i| \cdot \cos\varphi$ . Отже, коли визнати, що векторне поле  $\vec{F}$  є швидкість рідини, яка протікає через поверхню  $\sigma$ , то цей добуток дорівнює кількості рідини, яка протікає через площинку  $\Delta\sigma_i$  за одиницю часу в напрямку вектора  $\vec{F}_i$ . Вираз  $\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma$  являє собою загальну кількість рідини, що протікає за одиницю часу через поверхню  $\sigma$ .





Таким чином, поверхневий інтеграл  $\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma$  зветься потоком векторного поля  $\vec{F}$  через поверхню  $\sigma$ .

Рис.19.

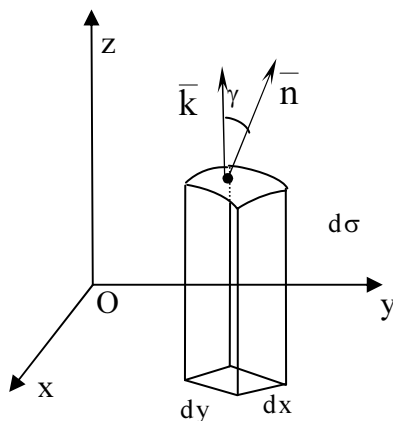
Якщо розкрити скалярний добуток, то одержимо:

$$\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iint_{\sigma} (P \cos \alpha + Q \cos \beta + R \cos \gamma) d\sigma.$$

Векторне поле  $\vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$  можна розглядати як суму трьох векторних полів, тоді і інтеграл  $\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma$  також можна

виразити через суму трьох інтегралів:

$$\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iint_{\sigma} P\vec{i} \cdot \vec{n} d\sigma + \iint_{\sigma} Q\vec{j} \cdot \vec{n} d\sigma + \iint_{\sigma} R\vec{k} \cdot \vec{n} d\sigma.$$



Розглянемо останній з інтегралів:

$$\iint_{\sigma} R\vec{k} \cdot \vec{n} d\sigma. (\vec{k} \cdot \vec{n}) = |\vec{k}| \cdot |\vec{n}| \cdot \cos \gamma \text{ (рис.20).}$$

Далі:  $\cos \gamma d\sigma$  є проекція площинки  $d\sigma$  на площину XOY:  $\cos \gamma d\sigma = dx dy$ , то

$$\text{можна записати: } \iint_{\sigma} R\vec{k} \cdot \vec{n} d\sigma = \iint_{\sigma} R dx dy.$$

Рис.20.

Аналогічно:  $\cos \alpha d\sigma = dy dz$ ,  $\cos \beta d\sigma = dx dz$ .

Весь інтеграл записується так:

$$\iint_{\sigma} \overline{F} \cdot \overline{n} d\sigma = \iint_{\sigma} P dydz + Q dx dz + R dx dy.$$

Відповідно до запису цей поверхневий інтеграл другого роду ще звать *поверхневим інтегралом по координатах*.

Зауважимо, що в запису  $\iint_{\sigma} (P \cos \alpha + Q \cos \beta + R \cos \gamma) d\sigma$  в

дужках є скалярна функція. Позначивши її через  $u(x; y; z) = P(x; y; z) \cos \alpha + Q(x; y; z) \cos \beta + R(x; y; z) \cos \gamma$ , маємо

$\iint_{\sigma} u(x; y; z) d\sigma$ , тобто поверхневий інтеграл першого роду.

Таким чином, рівність

$$\iint_{\sigma} (P \cos \alpha + Q \cos \beta + R \cos \gamma) d\sigma = \iint_{\sigma} P dydz + Q dx dz + R dx dy$$

відображає, по суті, зв'язок між поверхневими інтегралами першого та другого роду.

## Обчислення поверхневого інтегралу другого роду

Обчислення поверхневого інтегралу

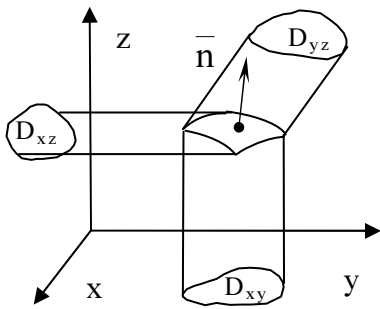
$$\iint_{\sigma} \overline{F} \cdot \overline{n} d\sigma = \iint_{\sigma} (P \cos \alpha + Q \cos \beta + R \cos \gamma) d\sigma$$

зводиться до обчислення подвійних інтегралів по плоских областях.

Якщо знову розбити інтеграл на складові частини, можна

розглянути окремо  $\iint_{\sigma} R(x; y; z) \cos \gamma d\sigma$ .

Нехай задана поверхня може бути записана рівнянням



$z=z(x;y)$ , а проєкцію поверхні  $\sigma$  на площину  $ХОУ$  позначимо  $D_{xy}$ . Тоді

$$\iint_{\sigma} R(x; y; z) \cos \gamma d\sigma = \pm \iint_{D_{xy}} R[x; y; z(x; y)] dx dy$$

при цьому перед подвійним інтегралом береться знак плюс, якщо  $\cos \gamma \geq 0$ , і знак мінус, якщо  $\cos \gamma \leq 0$ .

Рис.21.

Аналогічно обчислюються інтеграли, що були зведені до подвійних інтегралів по областях  $D_{xy}$  та  $D_{yz}$  (рис.21).

Отже:

$$\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iint_{D_{yz}} P[x(y; z); y; z] dy dz +$$

$$+ \iint_{D_{xz}} Q[x; y(x; z); z] dx dz + \iint_{D_{xy}} R[x; y; z(x; y)] dx dy$$

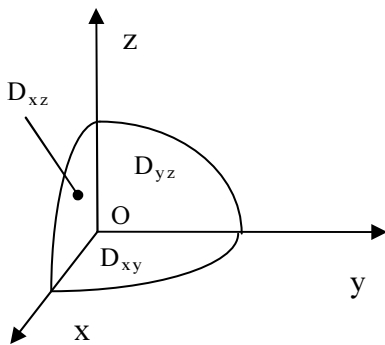


Рис.22.

**Приклад.** обчислити потік

векторного поля  $\vec{F} = x\vec{i} + y\vec{j} + xz^2\vec{k}$  через поверхню

$$x^2 + y^2 + z^2 = 1$$

$$(x \geq 0, y \geq 0, z \geq 0).$$

**Розв'язання.** Поверхня  $\sigma$  являє собою частину сфери, розміщену в першому октанті (рис.22). Позначимо проєкції  $\sigma$  на координатні площини відповідно  $D_{yz}, D_{xz}, D_{xy}$ , які будуть чвертями кругів радіуса 1. Тоді

$$\iint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iint_{\sigma} x dy dz + dx dz + x z^2 dx dy = \iint_{D_{yz}} \sqrt{1 - y^2 - z^2} dy dz +$$

$$+ \iint_{D_{xz}} dx dz + \iint_{D_{xy}} x(1 - x^2 - y^2) dx dy = I_1 + I_2 + I_3$$

Обчислимо окремо кожний з інтегралів:

$$I_1 = \iint_{D_{yz}} \sqrt{1-y^2-z^2} dydz = \left. \begin{array}{l} y = \rho \cos \varphi \\ z = \rho \sin \varphi \\ y^2 + z^2 = \rho^2 \\ dydz = \rho d\rho d\varphi \end{array} \right| =$$

$$= \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \int_0^1 \sqrt{1-\rho^2} \rho d\rho = \frac{\pi}{2} \left( -\frac{(1-\rho^2)^{\frac{3}{2}}}{3} \Big|_0^1 \right) = \frac{\pi}{6},$$

$$I_2 = \iint_{D_{xz}} dx dz = \frac{1}{4} \pi \quad (\text{це просто площа чверті круга}),$$

$$I_3 = \iint_{D_{xy}} x(1-x^2-y^2) dx dy = \left. \begin{array}{l} x = \rho \cos \varphi \\ y = \rho \sin \varphi \\ x^2 + y^2 = \rho^2 \\ dx dy = \rho d\rho d\varphi \end{array} \right| =$$

$$= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos \varphi d\varphi \int_0^1 \rho(1-\rho^2) \rho d\rho = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left[ \int_0^1 (\rho^2 - \rho^4) d\rho \right] \cos \varphi d\varphi =$$

$$= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left[ \left( \frac{1}{3} \rho^3 - \frac{1}{5} \rho^5 \right) \Big|_0^1 \right] \cos \varphi d\varphi = \frac{2}{15} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos \varphi d\varphi = \frac{2}{15} \sin \varphi \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{2}{15}$$

$$\text{Отже,} \quad I = I_1 + I_2 + I_3 = \frac{\pi}{6} + \frac{\pi}{4} + \frac{2}{15} = \frac{5\pi}{12} + \frac{2}{15}.$$

Якщо поверхня  $\sigma$  замкнена, додатним напрямком нормалі до поверхні прийнято вважати зовнішню нормаль.

**Приклад.** Позитивний електричний заряд  $e$ , розміщений на початку координат, створює векторне поле, так що в кожній