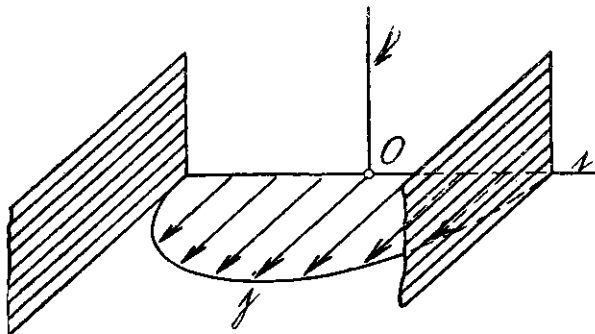


## Обмежені векторні поля.

В розвідці: „Діяда як споріднена трансформація“ (гл. Збірник мат.-природ.-лік. секції т. XXI) подав я спосіб розслідування векторного поля при помочи діяд; при тій функції, що визначають поле, були все цілі, вимірні і без обмеження, а тим самим і поля були необмежені. Та в теоретичній фізиці стрічаємо на кождім кроці поля, обмежені якимись кривими або поверхнями, тому треба і такими полями зайнятися.

В сій розвідці беру під увагу два найпростійші випадки, які дають нам: ріка і водопровід. Для упрощення задачі приймаю, що ріка має ширину  $2a$ , а вода пливе на середині найскорше, дальше, що скорість води визначена вектором

$$v = \sqrt{a^2 - x^2} j.$$



Фіг.

Коли кому не подобалобися, що скорість на середині ріки за велика, то може замість  $a$  ввести якубудь иншу сталу  $k.a$ , що однак викличе деяку зложність у проблемі.

Як бачимо, поле обмежене, бо для  $|x| > a$   $v$  приймає мнимі вартости.

Надто щоби функція була однозначна, обмежуюся до додатних вартостей другого коріня.

Для всіх точок на осі  $xx$  лежать кінці вектора  $\eta$  на колі о лучу  $r = a$ .

Для розсліду поля возьмім якийбудь приріст провідного луча в площі  $(xz)$

$$dx = dx i + dz k.$$

Сей приріст сповняє умову

$$(\eta dx) = 0,$$

а тоді (cf. Збірник мат.-прир.-лік. секції т. XXI, ст. 118)

$$d\eta = \Phi_\eta dx$$

$$= [\text{curl } \eta dx]$$

а сам

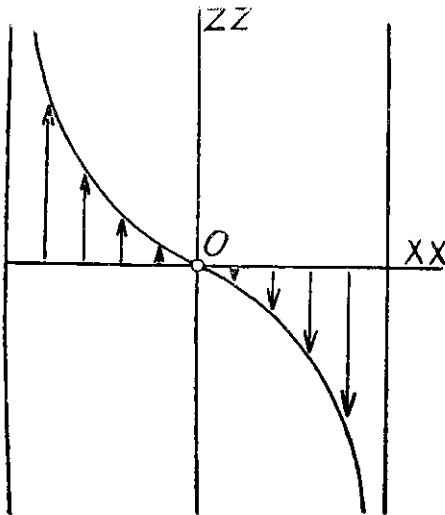
$$\text{curl } \eta = -\frac{\omega}{\sqrt{a^2 - x^2}} k.$$

Коли взяти провідний луч у площі  $(xy)$

$$r = x i + y j,$$

тоді

$$(\text{curl } \eta \cdot r) = 0,$$

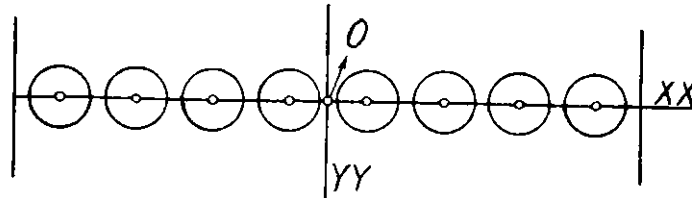


Фіг. 2

се значить, що в кожній точці поверхні ріки стоїть  $\text{curl } \eta$  до неї прямою, при чім величина виру залежить від  $x$  і є що до знаку все противна до  $x$  (гл. фіг. 2). З огляду, що  $\text{div } \eta = 0$ , тож маємо діло з чисто соленоїдальним полем.

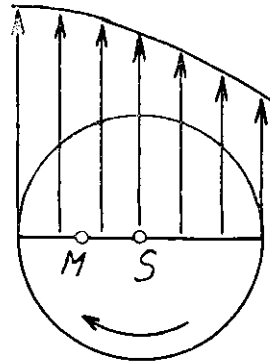
Щоби се поле унаглядити, подумаймо собі такий механічний прилад. На осі  $xx$  на цвяхах прикріпимо ряд кружків так, щоби легко довкола них оберталися. При тім цвяхи стоять до осі  $zz$  рівнобіжно.

В просторі нехай панує вихор, схарактеризований вектором  $\eta$ . Заложім даліше, що сила ділає пропорціонально до скорости, тоді полевi сили дадутъ вислідну, що переходить через точку

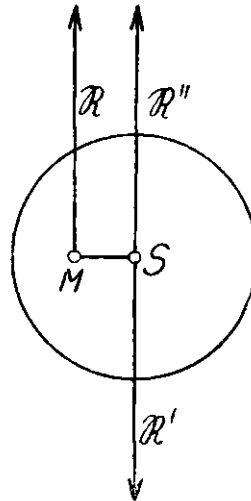


Фіг. 3

$M$  поза серединою тяжести кружка  $S$ . Ся вислідна спричинить оборотовий рух кружка. З розкладу скорости слідує, що кружок, який є на середині, цілком не крутиться, а кружок, що є близше берега, тим сильнійше крутиться.



Фіг. 4



Фіг. 5

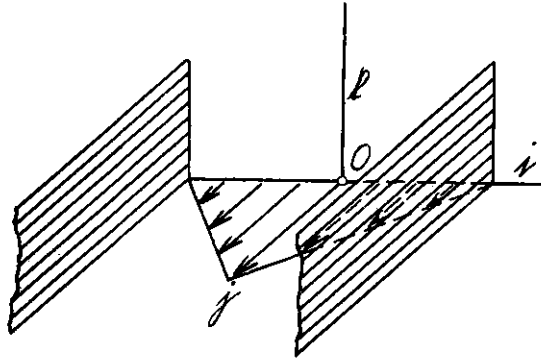
Колиж  $\eta$  означає розподіленне скорости частинок води, то кружок пущений свобідно, мусить виконувати на воді два рухи:

а) поступовий здовж ріки з причини вислідної  $R''$

і б) оборотовий, спричинений парою сил  $(RR')$ .

Досвід годиться з тими висновками. Остає ще невияснений факт, що кожде округле тіло стремить усе до середини ріки, а подовгасте тіло (палиця, дошка) все стремить до берега. Чоловіка, що втопився, ріка все викидає на беріг.

Перейдім той самий випадок ще раз, приймаючи, що *скорість ріки збільшається пропорціонально до віддалення від*



Фіг. 6

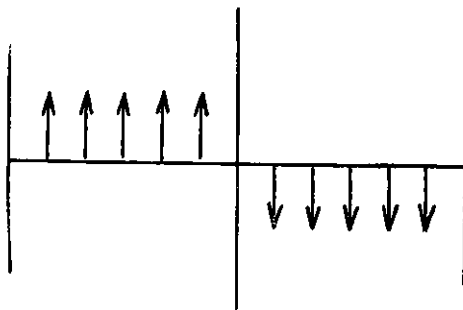
берега аж до найбільшої вартости на середині ріки. В тім випадку вистане обмежитися до розсліду одної половини ріки. Вектор скорости в тоді

$$y = (a - x) i$$

для

$$x = (a \dots 0).$$

Розклад вирів показує, що вир є *const.*, але протинного знаку по обох сторонах від середини ріки (гл. фіг. 7). Під впли-



Фіг. 7

вом сил, пропорціональних до шкорусти, кружки крутяться всі з однаковою оборотовою шкорустю.

В водопроводах стрічаємо факт, що вода в рурі пливе найшкоруше в середині рури, а найповільнійше при самій рурі. Який рух виконують частинки води? Щоби сей проблем убрати в математичну форму, а надто щоби його улешкити, зробимо як у попереднім випадку деякі заложення.

Нехай буде шкорусть схарактеризована вектором

$$\eta = \sqrt{a^2 - (x^2 + z^2)} \, j$$

і то додатними вартостями кореня.

З функції під коренем видно, що поле обмежене на руру о коловім перекрою  $r = a$ , при чім вісь рури йде здовж осі  $yy$ .

Коли

$$d\mathbf{r} = dx \, i + dz \, k,$$

то

$$(\eta \, d\mathbf{r}) = 0,$$

а тимсамим

$$\begin{aligned} d\mathbf{r} &= \Phi \eta \, d\mathbf{r} \\ &= [\text{curl } \eta \cdot d\mathbf{r}], \end{aligned}$$

а сам

$$\text{curl } \eta = \frac{z}{\sqrt{a^2 - (x^2 + z^2)}} \, i - \frac{x}{\sqrt{a^2 - (x^2 + z^2)}} \, k.$$

Для кожного перекрою, рівнобіжного до площі  $(xz)$ , лежать кінці векторів на півкулі о лучу  $a$ .

Коли провідний луч у тім перекрою є

$$\mathbf{r} = x \, i + z \, k,$$

тоді

$$(\text{curl } \eta \cdot \mathbf{r}) = 0,$$

се значить, що вектор  $\text{curl } \eta$  лежить стично до кола в площі перекрою о лучу  $r = |\mathbf{r}| = \sqrt{x^2 + z^2}$ . Для усіх точок на його обводі має  $\text{curl } \eta$  ту саму вартість, отже маємо діло з перстеневим виром, який посувається здовж осі  $yy$  зі шкорустю  $\eta$ . Рух і силу вирових перстенів характеризують рівнання :

$$\eta = \sqrt{a^2 - r^2} \, j$$

$$|\text{curl } \eta| = \frac{r}{\sqrt{a^2 - r^2}}.$$

З сього розважання бачимо, що частинки води в водопроводах розбиваються на ряд елементарних виров, при чім

лише частинки, які є на осі рури, відбувають чистий поступовий рух. І в тім випадку в  $div \eta = 0$ , поле векторове є знову чисто соленоїдальне, безжерельне.

Квестію можна загально поставити: розслідити векторове поле  $\eta = \varphi(r) j$

при умовах                    а)  $div \eta = 0$   
    б) для  $r = 0$

має бути  $\eta = \text{maximum}$ ,

і в) для  $r = a$

має бути  $\eta = \text{minimum}$ .

Та найцікавіший був би випадок, коли ми могли би дістати функцію  $\varphi(r)$  дорогою експериментальною; аж тоді могли би ми зовсім певно відповісти на питанне: який рух виконують частинки води в водопровадах?

В Тернополи, 18 серпня, 1923.

*Никифор Садовський.*