

## BADANIA NAPRĘŻEŃ NORMALNYCH.

(Ciąg dalszy do str. 264 w № 22 r. b.)

§ 10. Z równania (52) mamy:

$$y - xy' = -\frac{H}{S\eta}$$

czyli

$$y \left(1 - \frac{x}{y} y'\right) = -\frac{H}{S\eta},$$

co, przyjmąwszy pod uwagę (62) i (64), daje:

$$y \left(1 - \frac{\xi}{\eta} \eta'\right) = -\frac{H}{S\eta},$$

stąd

$$y = -\frac{H}{S(\eta - \xi\eta')} \quad (67)$$

oraz na mocy znów (62):

$$x = \frac{V\eta'}{S(\eta - \xi\eta')} \quad (68)$$

Tylko co otrzymane wzory pozwalają wypowiedzieć

**Twierdzenie X.** *Pomiędzy środkiem naprężeń, leżącym na rdzeniu pola, a punktem sprzężonym obwodu danego pola zachodzi wzajemność, polegająca na tem, iż współrzędne pierwszego wyrażają się w funkcji współrzędnych drugiego tak, jak współrzędne drugiego wyrażają się w funkcji współrzędnych pierwszego.*

§ 11. Równanie stycznej w punkcie

$$Q(\xi, \eta)$$

rdzenia jest

$$Y - \eta = \eta'(X - \xi),$$

przyczem  $X, Y$  oznaczają bieżące współrzędne stycznej.

Na mocy (62) oraz (51) i (52) będziemy mieli kolejno:

$$Y - \eta = -\frac{Hx}{Vy}(X - \xi)$$

$$Y + \frac{H}{S(y - xy')} + \frac{Hx}{Vy} X - \frac{Hx}{Vy} \frac{Vy'}{S(y - xy')} = 0$$

i ostatecznie

$$\frac{Xx}{V} + \frac{Yy}{H} + \frac{1}{S} = 0.$$

Otrzymane równanie niczem się nie różni od równania linii obojętnej, przynależnej do środka naprężeń

$$M(x, y),$$

leżącego na obwodzie danego pola. Stąd:

**Twierdzenie XI.** *Linia obojętna, przynależna do danego środka naprężeń, leżącego na obwodzie danego pola, stanowi styczną rdzenia tego pola w punkcie, dla którego dany środek naprężeń jest punktem sprzężonym.*

§ 12. Niechaj, jak dawniej, równanie

$$P(x, y) = 0 \quad (69)$$

wyznacza w układzie osi (rys. 11)

$$OX, OY$$

obwód danego pola  $S$ .

Podstawiając w (69) wartości:

$$x = \frac{V\eta'}{S(\eta - \xi\eta')} = w(\xi, \eta, \eta')$$

$$y = \frac{-H}{S(\eta - \xi\eta')} = v(\xi, \eta, \eta'),$$

otrzymujemy równanie różniczkowe

$$P(w, v) = 0 \quad (70)$$

któremu, oczywiście, czynić zadość powinno równanie rdzenia danego pola — jako jedna z całek równania (70). Aby ją otrzymać, użyjemy sposobu całkowania przez różniczkowanie. Mamy więc

$$\frac{dP}{d\xi} = \frac{\partial P}{\partial w} \frac{dw}{d\xi} + \frac{\partial P}{\partial v} \frac{dv}{d\xi} = \frac{\partial P}{\partial w} \frac{V\eta''}{S(\eta - \xi\eta')^2} - \frac{\partial P}{\partial v} \frac{H\xi\eta''}{S(\eta - \xi\eta')^2} = 0.$$

Pozatem różniczkując bezpośrednio:

$$\frac{\partial P}{\partial \eta'} = \frac{\partial P}{\partial w} \frac{V\eta'}{S(\eta - \xi\eta')^2} - \frac{\partial P}{\partial v} \frac{H\xi}{S(\eta - \xi\eta')^2},$$

a więc ostatecznie

$$\frac{dP}{d\xi} = \frac{\partial P}{\partial \eta'} \eta'' = 0 \quad (71)$$

Z równania (71) wynika

$$\eta'' = 0,$$

skąd

$$\eta' = \alpha = \text{constans},$$

a zatem ogólna całka równania (70) posiada kształt

$$P\left(\frac{Va}{S(\eta - \xi\alpha)}, \frac{-H}{S(\eta - \xi\alpha)}\right) = 0 \quad (72)$$

Weźmy pod uwagę, iż otrzymane równanie posiada w rzeczywistości jedną tylko niewiadomą

$$z = \eta - \xi\alpha$$

a więc, rozwiązując go względem  $z$ , otrzymujemy ogólną całkę równania (70) w postaci

$$\eta - \xi\alpha = A, \quad (73)$$

t. j. otrzymujemy równanie roju prostych, w którym stała całkowania

$$\alpha$$

odgrywa rolę parametru.

Z łatwością możemy zdać sobie sprawę, że rój prostych (73) stanowi układ stycznych rdzenia danego pola. W samej rzeczy funkcja

$$P(x, y)$$

staje się zerem tylko dla współrzędnych

$$x, y$$

punktów, leżących na obwodzie danego pola; ponieważ zaś mamy

$$P\left\{\frac{Va}{S(\eta - \xi\alpha)}, \frac{-H}{S(\eta - \xi\alpha)}\right\} = 0,$$

przeto koniecznie muszą zachodzić równości:

$$\frac{Va}{S(\eta - \xi\alpha)} = x,$$

$$\frac{-H}{S(\eta - \xi\alpha)} = y,$$

skąd otrzymujemy bezpośrednio

$$A = -\frac{H}{Sy},$$

$$a = -\frac{Hx}{Vy},$$

a, co za tem idzie, ogólną całką równania (70) będzie równanie

$$\frac{\xi x}{V} + \frac{\eta y}{H} + \frac{1}{S} = 0 \quad (74),$$

któremu odpowiada układ stycznych rdzenia danego pola. W równaniu tem zmienna

$$x$$

odgrywa rolę parametru, zmieniającego się ciągle w pewnych, ściśle określonych granicach wraz z

$$y$$

funkcyjnie zależnem od  $x$  na zasadzie równania

$$P(x, y) = 0.$$

Ponieważ najoczywiczniej równanie rdzenia nie daje się otrzymać z całki ogólnej równania (70) drogą zmiany stałej całkowania, a mimo to jednak czynić ono musi mu zadość, przeto równanie rdzenia otrzymamy jako *całkę osobliwą* równania (70), rugując

$$\eta'$$

z równań

$$P(w, v) = 0 \dots \dots \dots (75)$$

$$\frac{\partial P(w, v)}{\partial \eta'} = 0, \dots \dots \dots (76)$$

co da szukane równanie

$$F(\xi, \eta) = 0 \dots \dots \dots (77)$$

rdzenia danego pola.

Tą samą drogą, t. j. rugując  $\eta'$

z równań (75) i (76), otrzymujemy równanie owijającej roju prostych (73), które to proste, na zasadzie § 11 (części trzeciej) możemy uważać za linie obojętne, przynależne do środków naprężeń, leżących na obwodzie danego pola. Możemy więc wypowiedzieć:

**Twierdzenie XII.** Rdzeń danego pola stanowi owijającą roju linii obojętnych, przynależnych do środków naprężeń, leżących na obwodzie danego pola.

§ 13. Równania (75) i (76), lepiej od równań (50) i (55), (56), nadają się do wyprowadzenia równania

$$F(\xi, \eta) = 0,$$

wyznaczającego rdzeń danego pola.

W samej rzeczy, szukajmy przykład równania rdzenia danego pola, którego obwód wyraża się równaniem drugiego stopnia:

$$P(x, y) = ax^2 + 2bxy + cy^2 + 2\partial x + 2fy + g = 0 \dots (78)$$

Kładąc w tem równaniu

$$x = w = \frac{V\eta'}{S(\eta - \xi\eta')}, \quad y = v = -\frac{H}{S(\eta - \xi\eta')}$$

i mnożąc je przez

$$S^2(\eta - \xi\eta')^2,$$

otrzymujemy

$$P(w, v) = N\eta'^2 - 2M\eta' + R = 0, \dots \dots (79)$$

gdzie:

$$N = aV^2 - 2\partial SV\xi + gS^2\xi^2 \dots \dots \dots (80)$$

$$M = bHV - \partial SV\eta + fSH\xi + gS^2\xi\eta \dots (81)$$

$$R = cH^2 - 2fSH\eta + gS^2\eta^2 \dots \dots \dots (82)$$

Pozatem, różniczkując bezpośrednio, mamy z (79):

$$\frac{\partial P}{\partial \eta'} = 2N\eta' - 2M = N\eta' - M = 0,$$

skąd

$$\eta' = \frac{M}{N}, \dots \dots \dots (83)$$

a więc równanie rdzenia będzie:

$$F(\xi, \eta) = N \frac{M^2}{N^2} - 2M \frac{M}{N} + R = R - \frac{M^2}{N} = 0$$

i ostatecznie:

$$M^2 - RN = S^2H^2(f^2 - cg)\xi^2 + 2S^2HV(bg - \partial f)\xi\eta + + S^2V^2(\partial^2 - ga)\eta^2 + 2SH^2V(c\partial - bf)\xi + 2SHV^2(af - b\partial)\eta + + H^2V^2(b^2 - ac) = 0 \dots \dots \dots (84)$$

Otrzymany wzór pozwala wypowiedzieć

**Twierdzenie XIII.** Rdzeń pola, ograniczonego krzywą drugiego stopnia, jest też krzywą drugiego stopnia.

§ 14. Niech teraz będzie

$$F(\xi, \eta) = 0 \dots \dots \dots (85)$$

równanie rdzenia danego pola, posiadającego obwód

$$P(x, y) = 0 \dots \dots \dots (86)$$

Kładąc w równaniu (85)

$$\xi = \frac{V}{S} \frac{y'}{y - xy'} = m(x, y, y')$$

$$\eta = \frac{H}{S} \frac{-1}{y - xy'} = n(x, y, y')$$

otrzymujemy równanie różniczkowe

$$F(m, n) = 0, \dots \dots \dots (87)$$

między szczególnymi całkami którego winno się znajdować równanie (86) obwodu danego pola.

Równanie (87) rozwiązane zupełnie tak, jak to wyżej robiliśmy, daje jako ogólną całkę równanie

$$F\left(\frac{Va}{S(y-xa)}, \frac{-H}{S(y-xa)}\right) = 0, \dots \dots (88)$$

któremu odpowiada rój stycznych obwodu danego pola, o czym przekonamy się zupełnie w ten sam sposób, jak i w § 12.

Ponieważ najoczywściej równanie (86) nie daje się otrzymać z całki ogólnej (88) przez nadanie stałej całkowania wartości szczególnej, a mimo to jednak czynić musi mu ono zadłość, przeto równanie obwodu danego pola otrzymamy, jako *całkę osobliwą* równania (89), rugując

$y'$

z równań

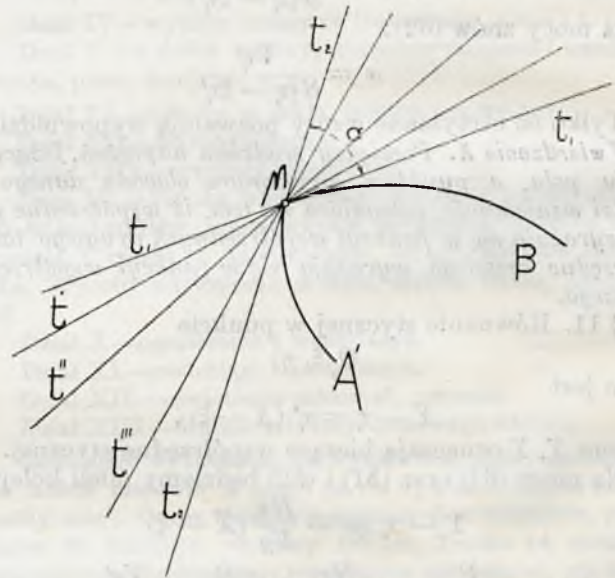
$$\frac{\partial F}{\partial y'} = 0 \dots \dots \dots (89)$$

$$F(m, n) = 0 \dots \dots \dots (90)$$

Tą samą drogą, t. j. rugowaniem  $y'$  z równań (89) i (90) otrzymujemy równanie owijającej roju prostych (88), stanowiącego układ stycznych obwodu danego pola, które to styczne przynależą, jako linie obojętne do środków naprężeń, leżących na rdzeniu naszego pola. A stąd:

**Twierdzenie XIV.** Obwód danego pola stanowi owijającą roju linii obojętnych, przynależnych do środków naprężeń, leżących na rdzeniu danego pola.

Twierdzenie to można również na zasadzie prawa wzajemności, istniejącego między punktami rdzenia i sprzężonymi z nimi punktami obwodu (§ 10 część trzecia), wyprowadzić wprost, jako wniosek z twierdzenia XII.



Rys. 12.

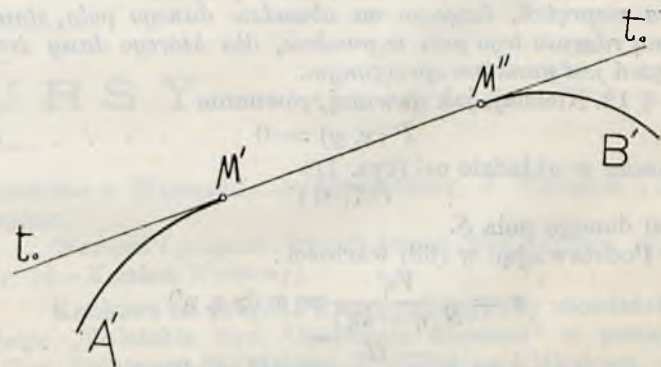
§ 15. Weźmy pod uwagę część obwodu danego pola, składającą się z dwóch łuków (rys. 12)

—  $AM$ , —  $MB$

krzywych, nie posiadających punktów osobliwych, a zbiegających się w punkcie

$M$ ,

który punktem zespolenia zwać będziemy.



Rys. 13.

Styczne obu gałęzi  $AM$ ,  $MB$ , krzywych tworzą w punkcie zespolenia kąt

$\alpha$

różny od zera w ogólności.

Rozpatrując rój stycznych tej części obwodu z łatwością dojdziemy do wniosku na zasadzie już dowiedzionych twierdzeń, że:

