

# Matematyczne Metody Fizyki II

Mariusz Przybycień

Wydział Fizyki i Informatyki Stosowanej  
Akademia Górniczo-Hutnicza

Wykład 11

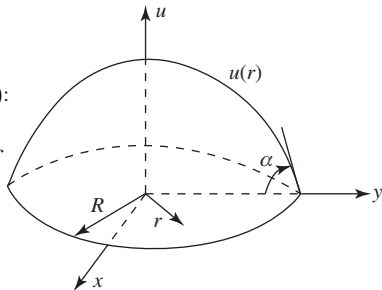
# Przykład - kształt kropli wody na płaskim stole

Kropla ma symetrię osiową względem osi pionowej  $u$ .

Jej kształt wynika z minimalizacji energii potencjalnej cieczy w polu grawitacyjnym oraz związanej z napięciem powierzchniowym na granicy ciecz-gaz ( $dl = \sqrt{dr^2 + du^2}$ ):

$$E_g = mgh = \int_{r=R}^{r=0} \rho g u(r) (\pi r^2 du) = \pi \rho g \int_R^0 r^2 u(r) \frac{du}{dr} dr$$

$$E_s = \sigma S = \int_{r=R}^{r=0} \sigma (2\pi r dl) = 2\pi\sigma \int_R^0 r \sqrt{1 + [u'(r)]^2} dr$$



Szukamy funkcji  $u(r)$ , która minimalizuje całkowitą energię, przy narzuconych ograniczeniach:

$$E[u(r)] = E_g + E_s = \pi \int_R^0 \left\{ \rho g r^2 u(r) u'(r) + 2\sigma r \sqrt{1 + [u'(r)]^2} \right\} dr$$

Ograniczeniem (więzem) jest ustalona objętość kropli:  $V = \pi \int_{r=R}^{r=0} r^2 du = \pi \int_R^0 r^2 u'(r) dr$

Dodatkowo mamy warunki brzegowe:  $\left. \frac{du}{dr} \right|_{r=R} = u'(R) = -\operatorname{tg} \alpha$ ,  $\left. \frac{du}{dr} \right|_{r=0} = 0$ ,  $u(R) = 0$

Kąt  $\alpha$  wyznacza się z równania Younga ( $\sigma_{sg} = \sigma_{sl} + \sigma_{lg} \cos \alpha$ ).

Jest to problem wariacyjny, w którym minimalizujemy całkę oznaczoną, przy narzuconych więzach.

# Ekstrema funkcji algebraicznych

Warunkiem koniecznym istnienia ekstremum funkcji  $f(x)$  jest  $\left. \frac{df}{dx} \right|_{x=x_0} = 0$ .

Warunkiem wystarczającym istnienia ekstremum funkcji jest:

- Jeśli  $\left. \frac{d^2 f}{dx^2} \right|_{x=x_0} < 0$  wtedy funkcja  $f(x)$  ma **lokalne maksimum** w  $x = x_0$
- Jeśli  $\left. \frac{d^2 f}{dx^2} \right|_{x=x_0} > 0$  wtedy funkcja  $f(x)$  ma **lokalne minimum** w  $x = x_0$
- ▶ Jeśli  $\left. \frac{d^2 f}{dx^2} \right|_{x=x_0} = 0$  wtedy funkcja  $f(x)$  może mieć w  $x_0$  lokalne minimum (np.  $f(x) = x^4$  w  $x = 0$ ) lub lokalne maksimum (np.  $f(x) = -x^4$  w  $x = 0$ ), lub nie mieć ani jednego ani drugiego (np.  $f(x) = x^3$  w  $x = 0$ ).

Warunkiem koniecznym aby punkt  $(x_0, y_0)$  był punktem stacjonarnym funkcji  $f(x, y)$  jest aby:

$$df = f_x dx + f_y dy = 0 \quad \text{czyli} \quad f_x = f_y = 0 \quad \text{w tym punkcie.}$$

Możliwe zachowania funkcji  $f(x, y)$  w punkcie stacjonarnym  $(x_0, y_0)$ :

- **lokalne maksimum** gdy  $f_{xx}f_{yy} - f_{xy}^2 > 0$  oraz  $f_{xx} < 0$ ,
- **lokalne minimum** gdy  $f_{xx}f_{yy} - f_{xy}^2 > 0$  oraz  $f_{xx} > 0$ ,
- **punkt siodłowy** gdy  $f_{xx}f_{yy} - f_{xy}^2 < 0$ ,
- każde z powyższych jest możliwe gdy  $f_{xx}f_{yy} - f_{xy}^2 = 0$ .

# Ekstrema funkcji z więzami i współczynniki Lagrange'a

Punkt stacjonarny funkcji  $n$ -zmiennych  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$  musi spełniać warunek:

$$df = f_{x_1} dx_1 + f_{x_2} dx_2 + \dots + f_{x_n} dx_n = 0$$

Ponieważ  $dx_1, dx_2, \dots, dx_n$  są dowolne więc musi zachodzić  $f_{x_1} = 0, f_{x_2} = 0, \dots, f_{x_n} = 0$

Rozważmy punkt stacjonarny funkcji trzech zmiennych  $f(x, y, z)$  z więzem  $g(x, y, z) = c$ .

Ponieważ  $c$  jest stałą, więc:  $dg = g_x dx + g_y dy + g_z dz = 0$

Ponieważ  $df = 0$  oraz  $dg = 0$ , więc także ( $\Lambda$  - stała, współczynnik Lagrange'a):

$$df + \Lambda dg = (f_x + \Lambda g_x) dx + (f_y + \Lambda g_y) dy + (f_z + \Lambda g_z) dz = 0$$

Ponieważ  $g(x, y, z) = c$ , więc  $x, y, z$  nie są niezależne, a  $dx, dy$  oraz  $dz$  nie są dowolne.

W szczególności zakładając, że np.  $g_z \neq 0$  oraz wybierając  $\Lambda = -f_z/g_z$ :

$$(f_x + \Lambda g_x) dx + (f_y + \Lambda g_y) dy = 0$$

Zmienne  $x$  oraz  $y$  są niezależne, a więc współczynniki przy  $dx$  oraz  $dy$  muszą zniknąć niezależnie.

Podsumowując, mamy cztery równania z których wyliczamy  $x_0, y_0, z_0$  oraz  $\Lambda$ :

$$f_x + \Lambda g_x = 0, \quad f_y + \Lambda g_y, \quad f_z + \Lambda g_z = 0, \quad g(x, y, z) = c$$

- Znajdowanie punktu stacjonarnego funkcji  $f(x, y, z)$  podlegającego więzowi  $g(x, y, z) = c$  sprowadza się więc do znalezienia punktu stacjonarnego funkcji rozszerzonej:

$$\tilde{f}(x, y, z) = f(x, y, z) + \Lambda g(x, y, z) \quad (\text{lub } \tilde{f} = f + \Lambda(g - c)).$$

- Dodatkowe więzy można uwzględnić w podobny sposób, przy czym każdy więz jest związany z własnym współczynnikiem Lagrange'a.

# Współczynniki Lagrange'a

Przykład: Znajdź obie półosie elipsy  $3x_1^2 - 2x_1x_2 + 3x_2^2 = 8$ .

Idea: znajdziemy punkty na elipsie położone najbliżej i najdalej od początku układu współrzędnych. Tworzymy funkcję rozszerzoną odległości od początku układu z więzem w postaci równania elipsy:

$$\tilde{f}(x_1, x_2) = x_1^2 + x_2^2 + \Lambda(3x_1^2 - 2x_1x_2 + 3x_2^2 - 8)$$

Obliczamy pochodne:

$$\left. \begin{aligned} \tilde{f}_{x_1} &= 2x_1 + \Lambda(6x_1 - 2x_2) = 0 \\ \tilde{f}_{x_2} &= 2x_2 + \Lambda(-2x_1 + 6x_2) = 0 \end{aligned} \right\} \lambda = -1/\Lambda \Rightarrow \begin{cases} 3x_1 - x_2 = \lambda x_1 \\ -x_1 + 3x_2 = \lambda x_2 \end{cases}$$

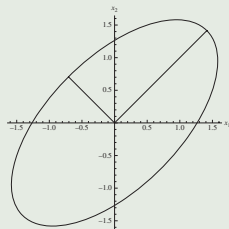
$$\text{Rozwiązujemy problem własny: } \begin{cases} \lambda_1 = 2, \quad \vec{u}_1 = (1, 1)^T \\ \lambda_2 = 4, \quad \vec{u}_2 = (-1, 1)^T \end{cases}$$

Wektory  $\vec{u}_1$  oraz  $\vec{u}_2$  są wzajemnie prostopadłe i wyznaczają kierunki osi elipsy.

Rozważmy wektor  $\vec{u}_1$  - wybierając  $x_1 = c_1$  i  $x_2 = c_1$  oraz wstawiając do równania elipsy otrzymujemy  $c_1 = \pm\sqrt{2}$ .

Podobnie dla wektora  $\vec{u}_2$  wybierając  $x_1 = -c_2$  oraz  $x_2 = c_2$  i wstawiając do równania elipsy otrzymujemy  $c_2 = \pm 1$ .

A więc dłuższa oś elipsy skierowana jest wzdłuż wektora  $\vec{u}_1$ , a krótsza wzdłuż  $\vec{u}_2$ .



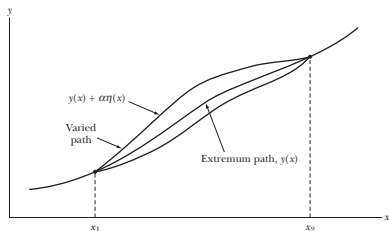
# Podstawy rachunku wariacyjnego

Celem rachunku wariacyjnego jest znalezienie funkcji  $y(x)$  dla której funkcjonał

$$J[u] = \int_{x_1}^{x_2} F[x, u(x), u'(x)] dx$$

osiąga ekstremum (wartość stacjonarną).

Rozważmy funkcję  $u(x, \alpha) = u(x) + \alpha\eta(x)$ , przy czym  $\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$ .



Warunkiem koniecznym aby funkcjonał  $J$  zależny od parametru  $\alpha$ :

$$J(\alpha) = \int_{x_1}^{x_2} F[x, u(x, \alpha), u'(x, \alpha)] dx$$

osiągał wartość stacjonarną jest  $\left. \frac{\partial J}{\partial \alpha} \right|_{\alpha=0} = 0$

Przykład: Rozważmy funkcję  $f = (du/dx)^2$  gdzie  $u(x) = x$ . Niech  $\eta(x) = \sin x$ . Pokaż, że dla  $x_1 = 0$  i  $x_2 = 2\pi$ ,  $J(\alpha)$  osiąga wartość stacjonarną dla  $\alpha = 0$ .

$$J(\alpha) = \int_0^{2\pi} \left( \frac{du(x, \alpha)}{dx} \right)^2 dx = \int_0^{2\pi} (1 + 2\alpha \cos x + \alpha^2 \cos^2 x) dx = 2\pi + \alpha^2 \pi$$

Widać, że  $J(\alpha) \geq J(0)$  oraz że spełniony jest warunek istnienia ekstremum.

# Równanie Eulera-Lagrange'a

Z warunku koniecznego istnienia wartości stacjonarnej wynika, że:

$$\frac{\partial J}{\partial \alpha} = \frac{\partial}{\partial \alpha} \int_{x_1}^{x_2} F[x, u(x), u'(x)] dx = \int_{x_1}^{x_2} \left( \frac{\partial F}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial \alpha} + \frac{\partial F}{\partial u'} \frac{\partial u'}{\partial \alpha} \right) dx$$

Ponieważ  $\frac{\partial u}{\partial \alpha} = \eta(x)$  oraz  $\frac{\partial u'}{\partial \alpha} = \frac{d\eta}{dx}$  więc  $\frac{\partial J}{\partial \alpha} = \int_{x_1}^{x_2} \left( \frac{\partial F}{\partial u} \eta(x) + \frac{\partial F}{\partial u'} \frac{d\eta}{dx} \right) dx$

Całkując drugi wyraz przez części

$$\int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial F}{\partial u'} \frac{d\eta}{dx} dx = \frac{\partial F}{\partial u'} \eta(x) \Big|_{x_1}^{x_2} - \int_{x_1}^{x_2} \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \eta(x) dx$$

otrzymujemy:

$$\frac{\partial J}{\partial \alpha} = \int_{x_1}^{x_2} \left[ \frac{\partial F}{\partial u} \eta(x) - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \eta(x) \right] dx = \int_{x_1}^{x_2} \left( \frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \eta(x) dx$$

Ponieważ  $\eta(x)$  jest dowolną funkcją, więc warunkiem zerowania się powyższej całki jest:

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} = 0$$

Jest to **równanie Eulera-Lagrange'a** (Euler, 1744) - warunek konieczny istnienia ekstremum funkcjonału  $J$ .

# Notacja stosowana w rachunku wariacyjnym

- Różniczka zupełna funkcji  $f(x, y, z)$  to:  $df = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz$
- Różniczka zupełna funkcji  $F(x, u, u')$  to:  $dF = \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial u} du + \frac{\partial F}{\partial u'} du'$
- Wariacja funkcji  $F(x, u(x), u'(x))$  to:

$$\delta F = \frac{\partial F}{\partial x} \delta x + \frac{\partial F}{\partial u} \delta u + \frac{\partial F}{\partial u'} \delta u' = \left\{ \delta x \equiv 0 \right\} = \frac{\partial F}{\partial u} \delta u + \frac{\partial F}{\partial u'} \delta u'$$

- Punkt stacjonarny funkcji  $f(x, y, z)$  to punkt  $(x_0, y_0, z_0)$  w którym  $df = 0$ .
- Funkcją stacjonarną funkcjonału  $J[u]$  jest funkcja  $u(x)$  dla której  $\delta J = 0$ .
- Zasady rachunku wariacyjnego dla sum i iloczynów są analogiczne jak dla pochodnych, np.

$$\delta(F_1 F_2) = F_1 \delta F_2 + F_2 \delta F_1$$

- Wyprowadzenie r. Eulera-Lagrange'a z wykorzystaniem notacji wariacyjnej:

$$J[u] = \int_{x_1}^{x_2} F[x, u(x), u'(x)] dx \Rightarrow \delta J = \delta \int_{x_1}^{x_2} F[x, u, u'] dx = \int_{x_1}^{x_2} \delta F[x, u, u'] dx = 0$$

$$\delta u' = (\delta u)' \Rightarrow \int_{x_1}^{x_2} \left[ \frac{\partial F}{\partial u} \delta u + \frac{\partial F}{\partial u'} (\delta u)' \right] dx = \left[ \frac{\partial F}{\partial u'} \delta u \right]_{x_1}^{x_2} + \int_{x_1}^{x_2} \left[ \frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \right] \delta u dx = 0$$

Ponieważ  $\delta u(x_1) = \delta u(x_2) = 0$  oraz  $u$ , a więc także  $\delta u$ , są dowolne wewnątrz przedziału, więc wyrażenie podcałkowe musi być tożsamościowo równe zero, aby zniknęła wariacja  $\delta J = 0$ .



# Funkcja stacjonarna funkcjonału

Przykład: Znajdź funkcję stacjonarną funkcjonału  $J[u] = \int_0^1 [(xu')^2 + 2u^2] dx$ , która spełnia warunki brzegowe  $u(0) = 0$  i  $u(1) = 2$ .

Równanie Eulera przyjmuje postać:

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) = 0 \Rightarrow 4u - \frac{d}{dx} (2x^2 u') = 0 \Rightarrow x^2 u'' + 2x u' - 2u = 0$$

Jest to równanie Cauchy-Eulera, którego ogólne rozwiązanie to  $u(x) = x^m$

Równanie charakterystyczne ma postać:

$$x^2 m(m-1)x^{m-2} + 2xm x^{m-1} - 2x^m = 0 \Rightarrow m^2 + m - 2 = 0 \Rightarrow m_{1,2} = -2, 1$$

Ogólne rozwiązanie równania Eulera ma więc postać:  $u(x) = c_1 x + \frac{c_2}{x^2}$

Z warunków brzegowych wyznaczamy  $c_1 = 2$  oraz  $c_2 = 0$ , czyli  $u(x) = 2x$ .

Dla każdej funkcji  $u(x)$ , funkcjonał  $J[u]$  przyjmuje pewną stałą wartość (całka oznaczona), w szczególności dla funkcji stacjonarnej mamy:

$$J[u] = \int_0^1 [(xu')^2 + 2u^2] dx = \int_0^1 [(2x)^2 + 8x^2] dx = 4x^3 \Big|_0^1 = 4$$

Dla każdej innej funkcji  $u(x)$  wartość funkcjonału  $J[u]$  będzie większa.

# Równanie Eulera-Lagrange'a

Rozwijając różniczkę zupełną w r. E-L można je zapisać w postaci:

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial F}{\partial u} - \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial u'} - \frac{\partial^2 F}{\partial u \partial u'} u' - \frac{\partial^2 F}{\partial u'^2} u'' = 0$$

Przykład: Znajdź równanie krzywej na płaszczyźnie, wzdłuż której odległość pomiędzy dwoma punktami  $(x_1, y_1)$  i  $(x_2, y_2)$  jest najmniejsza.

Długość krzywej łączącej dwa punkty na płaszczyźnie dana jest przez:

$$I = \int_{x_1}^{x_2} ds = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{dx^2 + dy^2} = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1 + \left( \frac{dy}{dx} \right)^2} dx = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1 + y'^2} dx$$

Funkcjonał ten osiąga minimum gdy spełnia r. E-L:

$$f = \sqrt{1 + y'^2} \quad \Rightarrow \quad \frac{d}{dx} \frac{y'}{\sqrt{1 + y'^2}} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{y'}{\sqrt{1 + y'^2}} = c \quad \Rightarrow \quad y' = \frac{c}{\sqrt{1 - c^2}}$$

A więc szukaną krzywą jest linia prosta:  $y = ax + b = \frac{y_2 - y_1}{x_2 - x_1} (x - x_1) + y_1$

Jeśli funkcjonal  $F$  nie zależy bezpośrednio od  $u$ , wtedy w ogólności mamy:

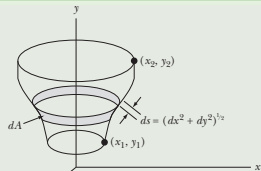
$$\frac{\partial F}{\partial u} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial F}{\partial u'} = c \quad \Rightarrow \quad u' = g(x; c)$$

# Zastosowania rachunku wariacyjnego

Przykład: Znajdź równanie linii łączącej punkty  $(x_1, y_1)$  i  $(x_2, y_2)$  która po obrocie wokół koplanarnej osi minimalizuje zakreśloną powierzchnię.

Pole powierzchni utworzonej w ten sposób wynosi:

$$\begin{aligned} A &= \int 2\pi x \, ds = 2\pi \int x(dx^2 + dy^2)^{1/2} = \\ &= 2\pi \int_{x_1}^{x_2} x(1 + y'^2)^{1/2} dx \end{aligned}$$



Ponieważ w tym problemie  $f = x(1 + y'^2)^{1/2}$ , więc równanie Eulera daje:

$$\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial f}{\partial y'} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dx} \left[ \frac{xy'}{(1 + y'^2)^{1/2}} \right] = 0 \Rightarrow \frac{xy'}{(1 + y'^2)^{1/2}} = \text{const} \equiv a$$

Całkując ostatnie równanie otrzymujemy:

$$y = \int \frac{a \, dx}{(x^2 - a^2)^{1/2}} = a \cosh^{-1} \left( \frac{x}{a} \right) + b$$

gdzie stałe  $a$  oraz  $b$  wyznaczamy z warunków aby krzywa przechodziła przez ustalone punkty.

# Zastosowania rachunku wariacyjnego

Niech  $(x_1, y_1) = (R, -L)$  oraz  $(x_2, y_2) = (R, L)$ , wówczas:

$$x = a \cosh \frac{y-b}{a} \Rightarrow \cosh \frac{L-b}{a} = \cosh \frac{-L-b}{a} \Rightarrow b = 0$$

Rozwiązanie ma więc postać:

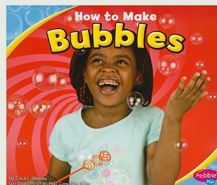
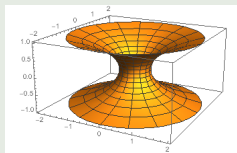
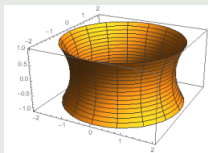
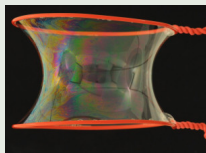
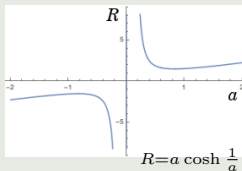
$$x = a \cosh \frac{y}{a}$$

Dla  $L = 1$  mamy minimum  $R_0 = 1.50888$

dla  $a = 0.83356$

Dla  $R < R_0$  nie istnieje stabilne rozwiązanie.

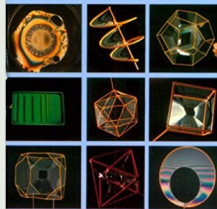
Dla  $R > R_0$  istnieją dwa rozwiązania, z których powierzchnia "płyszka" jest stabilna, a "głębsza" nie odpowiada wartości minimalnej i jest niestabilna. Rysunki poniżej są dla  $R = 2$ .



Capstone Press, 2011  
Age range: 4 – 8

THE SCIENCE OF  
SOAP FILMS AND  
SOAP BUBBLES

Cyril Isenberg



Dover Publications, 1992  
Age range: > 8

# Inna postać równania Eulera

Dla dowolnej funkcji  $F(u, u', x)$  mamy:

$$\frac{dF}{dx} = \frac{\partial F}{\partial u} \frac{du}{dx} + \frac{\partial F}{\partial u'} \frac{du'}{dx} + \frac{\partial F}{\partial x} = u' \frac{\partial F}{\partial u} + u'' \frac{\partial F}{\partial u'} + \frac{\partial F}{\partial x}$$

Korzystając z powyższej relacji znajdujemy:

$$\frac{d}{dx} \left( u' \frac{\partial F}{\partial u'} \right) = u'' \frac{\partial F}{\partial u'} + u' \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} = \frac{dF}{dx} - \frac{\partial F}{\partial x} - u' \frac{\partial F}{\partial u} + u' \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'}$$

Korzystając z równania E-L możemy powyższy związek przepisać w postaci:

$$\frac{\partial F}{\partial x} - \frac{d}{dx} \left( F - u' \frac{\partial F}{\partial u'} \right) = 0$$

W szczególności, jeśli  $F$  nie zależy wprost od  $x$ , tzn.  $\frac{\partial F}{\partial x} = 0$ , wtedy mamy:

$$F - u' \frac{\partial F}{\partial u'} = \text{const}$$

Uwaga: Każde rozwiązanie powyższego równania różniczkowego, nie będące stałą, spełnia równanie Eulera. Rozwiązanie stałe może, ale nie musi, spełniać równania Eulera (zawsze trzeba to sprawdzić!).

# Naturalne warunki brzegowe

Założmy, że wartości funkcji  $u(x)$  są nieustalone na brzegach przedziału  $(x_1, x_2)$ , co oznacza, że  $\delta u(x_{1,2}) \neq 0$ . W tej sytuacji wariacja funkcjonału prowadzi do równania E-L oraz tzw. naturalnych warunków brzegowych (NWB):

$$\left[ \frac{\partial F}{\partial u'} \delta u \right]_{x_1}^{x_2} + \int_{x_1}^{x_2} \left[ \frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \right] \delta u dx = 0 \Rightarrow \left. \frac{\partial F}{\partial u'} \right|_{x_1} = \left. \frac{\partial F}{\partial u'} \right|_{x_2} = 0$$

Przykład: Dany jest funkcjonał  $J[u] = \frac{1}{2} \int_0^{\pi/2} [-(u')^2 + u^2 + 2ux] dx$ .

Znajdź funkcję stacjonarną  $u(x)$  gdy  $u(0)$  oraz  $u(\pi/2)$  nie są znane.

Równanie E-L przyjmuje postać:

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial u'} \right) = 0 \Rightarrow u + x - \frac{d}{dx}(-u') = 0 \Rightarrow u'' + u = -x$$

Rozwiązania równania jednorodnego i niejednorodnego przyjmują postać:

$$u_h(x) = c_1 \sin x + c_2 \cos x \quad \text{oraz} \quad u_p(x) = -x$$

Naturalne warunki brzegowe:

$$\left. \frac{\partial F}{\partial u'} \right|_{x=0} = u'(0) = 0 \quad \text{oraz} \quad \left. \frac{\partial F}{\partial u'} \right|_{x=\pi/2} = u'(\pi/2) = 0$$

prowadzą do:  $c_1 = 1$  oraz  $c_2 = -1$

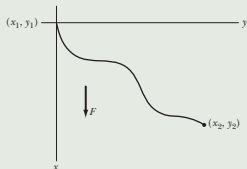
Ostatecznie otrzymujemy:  $u(x) = \sin x - \cos x - x$

# Zastosowania rachunku wariacyjnego

Znajdź równanie ryny ewakuacyjnej samolotu, tzn. krzywej wzdłuż której ciało zsuwając się bez tarcia przebędzie zadaną odległość w najkrótszym czasie (problem brachistochrony).

Czas potrzebny na przebycie odcinka krzywej od  $(x_1, y_1)$  do  $(x_2, y_2)$  dany jest przez:

$$T = \int_{(x_1, y_1)}^{(x_2, y_2)} \frac{ds}{v} = \int \frac{\sqrt{dx^2 + dy^2}}{\sqrt{2gx}} = \int_{x_1=0}^{x_2} \left( \frac{1 + y'^2}{2gx} \right)^{1/2} dx$$



Ponieważ w tym problemie  $f = \left( \frac{1 + y'^2}{x} \right)^{1/2}$ , więc równanie E-L daje:

$$\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial f}{\partial y'} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dx} \frac{\partial f}{\partial y'} = 0 \Rightarrow \frac{\partial f}{\partial y'} = \text{const} \equiv \frac{1}{\sqrt{2a}} \Rightarrow \frac{y'^2}{x(1 + y'^2)} = \frac{1}{2a}$$

Przekształcając ostatnie równanie do postaci:  $y = \int \frac{x dx}{(2ax - x^2)^{1/2}}$

oraz wykonując zmianę zmiennych  $x = a(1 - \cos \theta)$  otrzymujemy:

$$y = \int a(1 - \cos \theta) d\theta = a(\theta - \sin \theta)$$

Są to równania parametryczne cykloidy.

# Zastosowania rachunku wariacyjnego

Przykład: Znajdź funkcję  $y(x)$  dla której  $I[y] = \int_{x_1}^{x_2} \frac{\sqrt{1+y'^2}}{1+y} dx$  osiąga wartość stacjonarną.

Ponieważ funkcja podcałkowa nie zależy od  $x$ , więc równanie E-L przyjmuje postać:

$$\frac{\sqrt{1+y'^2}}{1+y} - y' \frac{\partial}{\partial y'} \frac{\sqrt{1+y'^2}}{1+y} = c \quad \Rightarrow \quad (1+y)^2(1+y'^2) = \frac{1}{c^2}$$

A stąd otrzymujemy:

$$y'^2 = \frac{1 - c^2(1+y)^2}{c^2(1+y)^2} \quad \Rightarrow \quad \frac{c(1+y)}{\sqrt{1 - c^2(1+y)^2}} dy = dx$$
$$-\frac{1}{c} \sqrt{1 - c^2(1+y)^2} = x + c' \quad \Rightarrow \quad (x + c')^2 + (1+y)^2 = \frac{1}{c^2}$$

gdzie  $c$  oraz  $c'$  są stałymi.