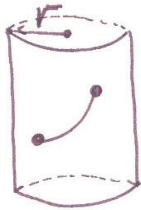


ΦΥΣ. 133 - ΦΡΟΝΤΙΣΤΗΡΙΟ 4

1. Αποδείξτε ότι η γεωδειακή μιας κυλινδρικής επιφάνειας είναι κυλινδρική έλικά η εξίσωση της οποίας είναι $z = C_1\phi + C_2$, όπου C_1, C_2 σταθερές.



Η απόσταση 2 σημείων σε κυλινδρικές συντεταγμένες

είναι : $ds = \sqrt{r^2 d\phi^2 + dz^2}$

Επομένως αν η γραμμή που συνδέει τα δύο σημεία είναι L
 δέδουμε το ολοκλήρωμα $L = \int ds$ να έχει ελάχιστο

Επομένως : $L = \int ds = \int \sqrt{r^2 d\phi^2 + dz^2} = \int dz \sqrt{r^2 \frac{d\phi^2}{dz^2} + 1} \Rightarrow$

\Rightarrow αναγνωρίζοντας τη συνάρτηση $f = \sqrt{r^2 \frac{d\phi^2}{dz^2} + 1}$ και εφαρμόζοντας

τη διαφορική εξίσωση Euler-Lagrange παίρνουμε :

$$\frac{d}{dz} \left(\frac{\partial f}{\partial \phi'} \right) = \frac{\partial f}{\partial \phi} \Rightarrow \frac{d}{dz} \left(\frac{\partial \sqrt{r^2 \phi'^2 + 1}}{\partial \phi'} \right) = \frac{\partial \left(\sqrt{r^2 \phi'^2 + 1} \right)}{\partial \phi} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \left[\frac{\partial \sqrt{r^2 \phi'^2 + 1}}{\partial \phi'} = \text{σταθ} = C_1 \right] \text{ αφού } \frac{\partial \left(\sqrt{r^2 \phi'^2 + 1} \right)}{\partial \phi} = 0$$

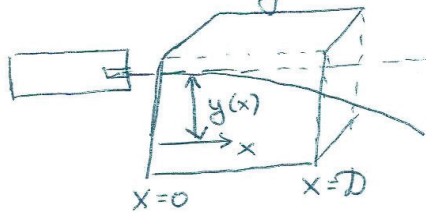
Άρα $\frac{r^2 \phi'}{\sqrt{r^2 \phi'^2 + 1}} = C_1 \Rightarrow \frac{r^4 \phi'^2}{r^2 \phi'^2 + 1} = C_1^2 \Rightarrow r^4 \phi'^2 = C_1^2 r^2 \phi'^2 + C_1^2 \Rightarrow$

$$\Rightarrow \phi'^2 = \frac{C_1^2}{r^4 - C_1^2 r^2} \Rightarrow \phi' = \frac{C_1}{\sqrt{r^4 - C_1^2 r^2}} \Rightarrow \frac{d\phi}{dz} = \frac{C_1}{\sqrt{r^4 - C_1^2 r^2}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{\phi = \phi_0 + \kappa z} \quad \text{όπου} \quad \boxed{\kappa = \frac{C_1}{r \sqrt{r^2 - C_1^2}}}$$

ή Διαφορετικά : $\boxed{z = \frac{\phi - \phi_0}{\kappa}}$

Η αρχή του Fermat: Ένα διαδύκιο φαχός με ανομογενή δείκτη διαθλάσεως $n[y]$ καμπυλώνει μια δέσμη φωτός που περνά από το διαδύκιο. Ο δείκτης διαθλάσεως είναι μια φθίνουσα συνάρτηση του y , $y(x)$ όπου y το ύψος της δέσμης μέσα στο διαδύκιο, και $0 \leq x \leq D$.



Η ταχύτητα του φωτός είναι επομένως μεγαλύτερη στο πάνω μέρος του διαδύκτου και επομένως ένα μέτωπο κύματος φωτός ταξιδεύει πιο γρήγορα στο πάνω μέρος από ότι στο κάτω. Από

στη στιγμή που η διέλευση του φωτός ορίζεται στη διέλευση της καδύτου στο μέτωπο κύματος το φως θα καμπυλώνει προς τα κάτω.

Η κίνηση του φωτός διαμέσου του ανομογενούς μέσου περιγράφεται από την αρχή του Fermat (ελάχιστου χρόνου): $\int dt = \text{ένα ελάχιστο}$.

Χρησιμοποιώντας την αρχή αυτή μπορούμε να υπολογίσουμε τη διαδρομή του φωτός στο μέσο χωρίς να χρησιμοποιήσουμε τη κλασική θεωρία του φωτός.

Οι διαδρομές του φωτός μέσα σε οπακός ίνες μπορούν να υπολογιστούν με το φέρο αυτό. Έστω ότι το φως ξεκινά στο $x=y=0$ και αρχικά είναι οριζόντια $\Rightarrow \left. \frac{dy}{dx} \right|_{x=0} = 0$.

Έχουμε ότι: $v = \frac{ds}{dt} = \frac{c}{n[y]}$ όπου c : η ταχύτητα του φωτός στο κενό.

(α) Χρησιμοποιώντας το x σαν ανεξάρτητη μεταβλητή, δείξτε ότι η αρχή του Fermat είναι ισοδύναμη με την εύρεση της διαδρομής $y(x)$ που ελαχιστοποιεί:

$$\int_0^D L dx \quad \text{όπου} \quad L = L[y, dy/dx]$$

(β) Υποθέτοντας ότι $n[y(0)] = n_0$ χρησιμοποιήστε την εξίσωση E-L για να δείξετε ότι $y(x)$ είναι η λύση της εξίσωσης:

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{d \ln(n[y])}{dy} (1 + y'^2)$$

(γ) Αν $y'(0) = 0$ δείξτε ότι η λύση της προηγούμενης Δ.Ε. είναι:

$$\left(\frac{n[y]}{n_0} \right)^2 = 1 + \left(\frac{dy}{dx} \right)^2 \quad \text{ή ισοδύναμα} \quad x = \int_0^y \frac{dy}{\sqrt{\left(\frac{n}{n_0} \right)^2 - 1}}$$

(a) Το στοιχειώδες μήκος ds δίνεται από $ds = \sqrt{dx^2 + dy^2} = dx \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} \Rightarrow$
 $\Rightarrow ds = dx \sqrt{1 + y'^2}$

Επομένως ο στοιχειώδης χρόνος είναι: $dt = \frac{ds}{v} = \frac{ds n[y]}{c} \Rightarrow$
 $\Rightarrow dt = \frac{n[y]}{c} \sqrt{1 + y'^2} dx$

Αλλά ξέρουμε από την αρχή του Fermat: $\int dt = I_{min} \Rightarrow$

$\Rightarrow \frac{1}{c} \int n[y] \sqrt{1 + y'^2} dx = I_{min} \Rightarrow \int L(y, dy/dx) dx = I_{min}$
 $L(y, dy/dx) = \frac{1}{c} n[y] \sqrt{1 + y'^2}$

(b) Χρησιμοποιούμε την εξίσωση του Euler-Lagrange:

$$\frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} - \frac{\partial L}{\partial y} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dx} \left[\frac{n[y]}{\cancel{2} \sqrt{1 + y'^2}} \right] - \frac{\sqrt{1 + y'^2}}{\cancel{2}} \frac{\partial n[y]}{\partial y} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{dn[y]}{dx} \frac{y'}{\sqrt{1 + y'^2}} + n[y] \frac{d}{dx} \left[\frac{y'}{\sqrt{1 + y'^2}} \right] - \sqrt{1 + y'^2} \frac{\partial n[y]}{\partial y} = 0 \quad (1)$$

Αλλά: $\frac{dn[y]}{dx} = \frac{dn[y]}{dy} \frac{dy}{dx} = \frac{dn[y]}{dy} y' \quad (2)$

$$\frac{d}{dx} \left[\frac{y'}{\sqrt{1 + y'^2}} \right] = \frac{y''(1 + y'^2) - y' \cdot 2y'y''}{(1 + y'^2)^{3/2}} = \frac{y''(1 + y'^2) - 2y'y''}{(1 + y'^2)^{3/2}}$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dx} \left[\frac{y'}{\sqrt{1 + y'^2}} \right] = \frac{y''}{(1 + y'^2)^{3/2}} \quad (3)$$

$$\frac{\partial n[y]}{\partial y} = \frac{dn[y]}{dy} \quad (4) \text{ εξάρτης από } y \text{ μόνο}$$

Χρησιμοποιώντας τις (2), (3) & (4) η (1) γίνεται:

$$\frac{dn[y]}{dy} \frac{y'^2}{\sqrt{1+y'^2}} + n[y] \frac{y''}{(1+y'^2)\sqrt{1+y'^2}} - \sqrt{1+y'^2} \frac{dn[y]}{dy} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{dn[y]}{dy} \left[\frac{y'^2}{\sqrt{1+y'^2}} - \sqrt{1+y'^2} \right] + \frac{n[y] y''}{(1+y'^2)\sqrt{1+y'^2}} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{dn[y]}{dy} \left[\frac{y' - 1 - y'^2}{\sqrt{1+y'^2}} \right] + \frac{n[y] y''}{(1+y'^2)\sqrt{1+y'^2}} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow -\frac{dn[y]}{dy} + \frac{n[y] y''}{(1+y'^2)} = 0 \Rightarrow \frac{dn[y]}{n[y] dy} = \frac{y''}{(1+y'^2)} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{(1+y'^2)}{dy} \frac{dn[y]}{n[y]} = y'' \Rightarrow \left[\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{d(\ln n[y])(1+y'^2)}{dy} \right]$$

(γ) Βρήκαμε προηγούμενος ότι: $y'' = \frac{d(\ln n[y])}{dy} (1+y'^2) \Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{dy'}{dx} = \frac{d(\ln n[y])}{dy} (1+y'^2) \Rightarrow \frac{dy'}{dx} = (1+y'^2) \frac{d(\ln n[y])}{dx} \left(\frac{dy}{dx} \right)^{-1}$$

$$\Rightarrow \frac{y' dy'}{(1+y'^2)} = d(\ln n[y]) \Rightarrow \int_{x=0}^x \frac{y' dy'}{(1+y'^2)} = \int_0^x d(\ln n[y]) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \left. \frac{1}{2} \ln(1+y'^2) \right|_{x=0}^x = \left. \ln(n[y]) \right|_{x=0}^x \Rightarrow$$

Αλλά η άσκηση δίνει: $y'(x=0) = 0$ και $n[y=0] \equiv n_0$

$$\Rightarrow \frac{1}{2} \ln(1+y'^2) = \ln n[y] - \ln n_0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2} \ln(1+y'^2) = \ln \frac{n[y]}{n_0} \Rightarrow \ln \sqrt{1+y'^2} = \ln \frac{n[y]}{n_0} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \sqrt{1+y'^2} = \frac{n[y]}{n_0} \Rightarrow 1+y'^2 = \frac{n^2[y]}{n_0^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{y' = \sqrt{\left(\frac{n[y]}{n_0}\right)^2 - 1}}$$

$$\Rightarrow \frac{dy}{dx} = \sqrt{\left(\frac{n[y]}{n_0}\right)^2 - 1} \Rightarrow \boxed{x = \int_0^y \frac{dy}{\sqrt{\left(\frac{n[y]}{n_0}\right)^2 - 1}}$$