

ΜΕΡΙΚΑ ΠΡΟΡΑΦΜΑΤΑ

ΣΧΟΙΝΙΩΝ ΛΕΦΑΛΕΙΑΣ

Λεων. Πετροχείλου

Κατὰ τὴν χρησιμοποίησιν τῶν σχοινίων ἀσφαλεῖας εἰς τὰς σπηλαιολογικὰς ἐργασίας εἴσαι δυνατὸν νὰ ἐμφανισθοῦν μερικὰ προβλήματα ἀντοχῆς, εἰς τὰ δόποια δὲν ἐφαρμόζονται οἱ συνθήσεις κανόνες ὅποιογισμοῦ.

Τὰ προβλήματα ταῦτα ὀφείλονται εἰς τε εἰς ἀντικα
ἀνονυκήν χρῆσιν τῶν σχοινίων εἰς τυχαῖα πε-
ριστατικὰ εἰτε καὶ εἰς ἄλλα αἴτια. Δύνανται πάν
τως νὰ διαχθῶσιν εἰς ὥρισμένας στοιχειώδεις μερ-
-φᾶς, ὥστε ἡ ἀντιμετώπισις των καθίσταται εὐχε-
ρεστέρα.

Τοιαῦτα προβλήματα ἐπὶ σχοινίων φορτιζόμενων
εἰς κεκλιμένον ἐπίκεδυν, γωνίας φ. ὡς πρὸς τὸν ὅ-
ριζοντα διπλού φορτίου Φ, δέον νὰ θεωρηθῶσι ὡς μῆδο-
-φιστάμενα, διότι ἡ φόρτισις ἔχει τὴν μερφήν

ψ=Φ τῷ φ., διποὺ ψ<Φ, ὡς επὶ τὸ πλεῖ-
στον. Εἰς τὴν περίπτωσιν αὐθαῦν ἡ ἐφαρμογὴ τῶν συ-
-νήθων κανόνων διπολογισμοῦ ἀντοχῆς εἶναι δυνα-
-τή. (βλ. Δελτ. Ε. Σ. Ε. Τ. II, τ. 3, σ. 104-108)

Ἐπίσης εἰς περίπτωσιν κατακρόφου φορτίσεως
ἔφερον τὸ φορτίον δὲν διπλίσταται διπλόμεσος με-
-τακινήσεις σύδεν πρόβλημα δημιουργεῖται.

"Οταν ἡ μετακίνησις λαμβάνει τὴν μερφήν πτώσε-
ως σῶματος, διπλού τὴν ἐπίδρασιν τῆς Βαρβτητος εν-
τὸς δρίων ἐξαρτωμένων ἐκ τοῦ σχοινίου διπλίστα-
ται ἐπωδόηπτε πρόβλημα ἀντοχῆς.

"Εάν θεωρήσωμεν σχοινίον διατομῆς σ., μήκους μ.,
μέτρου ἐλαστικότητος τοῦ διλικοῦ τοῦ Β. φορτιζό-
μενον διπλού φορτίου Φ, διπλού διμαλάς συνθήκας, ἡ ἴσορ-
-ροπία τοῦ φορτίου πραγματοποιεῖται μετὰ ἐπι-
μήκυνσιν (ἐντὸς τοῦ δρίου ἐλαστικότητος) τοῦ
σχοινίου περίπου

Φ.μ

λ = —

Δέγχεται περίπου, διέτι Ε.6

Ἐν σχοινίον λέγω τῆς κατασκευῆς του δὲν παρέχει

δενατέττας δχριβοῦς ἔκτιμήσεως τῶν στοιχείων σ καὶ μ., χωρὶς νὰ λάβωμεν δπ' θύλιν καὶ τὴν δμοιογένειαν τοῦ ὄλικοῦ του, δπότε καὶ ἐ σταθερὰ Ε κυμαίνεται πέριξ δρίων.

Ἐάν τὸ φορτίον ἔξι σταθῆποτε αἰτίας, πρὶν ἵσορροπίστη, πίπτον διανύσῃ διάστημα χ, θὰ δημοβάλῃ τὸ σχοινίον εἰς ἐπιμήκυνσιν

$$\lambda' = \frac{\psi \cdot \mu}{E \cdot s} \quad \text{καὶ φόρτισιν } \psi = \sqrt{\frac{\Phi \cdot E \cdot \sigma}{\mu}} \quad (\alpha)$$

Κατὰ τὴν στιγμὴν τῆς ἴσορροπίας τοῦ φορτίου ἐ μὲν ἐπιμήκυνσις θὰ λάβῃ πάλιν τὴν τιμὴν λ, ἢ δὲ φέρτισις τὴν τιμὴν Φ.

Η τιμὴ (α) νοεῖται πάντοτε κατὰ προσέγγισιν καὶ δπὸ τὰς προσποθέσεις μοῦ οὔμοντος Μοοκε, προκηπτεῖ ἐκ τοῦ νέμου τῆς ἀφθαρσίας τῆς θλεργείας.

Συμφώνως πρὸς τὸν νέμον αὐτὸν ἐ κατὰ τὴν πτῶσιν ἐνέργεια Φ.χ. ἰσοῦται πρὸς τὴν ἀναλισκομένην δια τὴν ἐλαστικὴν ἐπιμήκυνσιν τοῦ σχοινίου

$$\frac{\psi \cdot \mu}{E \cdot s} : \text{Αλλ' ἐπειδὴ } \text{ἡ σχέσις } (\alpha) \text{ διναται νὰ γραφῇ καὶ ως } \frac{\psi}{\mu}$$

$$= 2 \left(\frac{\Phi \cdot E \cdot \sigma}{\mu} \right),$$

Θλεπόμεν ἔτι παρίσταται οὐκέτι δια τῆς παραβολῆς ἡμιπαραμέτρου $\frac{\Phi \cdot E \cdot \sigma}{\mu}$

Η αἴσησις τῆς (α) παρίσταμέντη δπὸ τῆς

$\psi' = \sqrt{\frac{\Phi \cdot E \cdot \sigma}{4 \cdot \mu \cdot \chi}}$ (β) εἶναι ερετικὴ καὶ ἐπεμένως αδέσου σα, ἐντὸς τῶν ἐρίων $\psi_1 = \Phi$ (γ) ἐλαχίστου καὶ

$\psi_2 = \sqrt{\Phi \cdot E \cdot \sigma}$ (δ) μεγίστου, διὰ τιμᾶς τοῦ χ ἀντιστοίχους $\frac{\Phi \cdot E \cdot \sigma}{\mu}$ καὶ μ .

Τὸ ἐρισταῦτα προσδιοίοζόνται καὶ ἐκ τοῦ γεγονότος ἔτι ἡ φέρτισις τοῦ σχοινίου δὲν διναται νὰ εἶναι κατωτέρα τῆς τοῦ σφραγίδος Φ, ἀλλ' οὐτε καὶ μείζων τῆς (δ), διθέντος ἔτι ἐ τιμὴ τοῦ χ δὲν διναται νὰ διπερβῇ τὸ μῆκος τοῦ σχοινίου μ .

Η αἴσησις τῆς (α) παρίσταται δπὸ τῆς (β). Ταῦτας ἐ συναλικὴ τοιαστη $\int \psi' d\chi = \sqrt{\Phi \cdot E \cdot \sigma} - \Phi$

καὶ ἡ μεγίστη τιμὴ (δ) ἐξαρτῶνται ἐκ τῆς καταλ-
-λήλου ἐκλογῆς τῆς σταθερᾶς Ε ἢ τῇ ἐκλογῇ τοῦ
καταλλήλου δικιοῦ τοῦ συνιστῶντος τὸ σχοινίον,
δεδομένου δτὶ οἱ ὅροι Φ, σ καὶ μ εἶναι γενικῶς
ἀνεξάρτητοι ἐῆς ἐκλογῆς μας.

Ἡ τιμὴ (δ), σόσα ἀνεξάρτητος τῇ μεταβλητῇ χ
καὶ τοῦ μῆκους τοῦ χρονιμοποιουμένου σχοινίου,
δύνανται νὰ θεωρηθῇ ὡς παριστῶσα τὸ μέγιστον ἐ-
πιτρεπόμενον ὅριον φορτίσεως τοῦ ὑπὲρψιν σχοι-
νίου ὑπὸ τὰς δυσμενεστέρας συνθήκας χρονιμοποι-
ήσεως του, οἵτοι φορτίσεως του, κατέπιν ἀλισθήσε-
ως τοῦ φορτίου καθ' ὅλον τὸ μῆκος του καὶ εἴτα
συγκρατήσεως του ὑπὸ τοῦτο.

Τὰ πρακτικὰ συμπεράσματα τῶν ἐκτεθέντων θεωρη-
τικῶν δεδομένων δύνανται νὰ συνοψισθῶσιν ὡς ἐ-
ἴηται:

Ἐάν πέδνατε τις νὰ συλλέξῃ ὅλας τὰς περιπτώ-
σεις, καθ' ἃς δημιουργεῖται ἀνύμαλος φόρτισις ἐ-
νδεὶ σχοινίου ἀσθαλείας εἰς τὸν προσ-
-διερίση μὲ τὸν μεγαλυτέραν δύνατὸν ἀκρίβειαν
τὸ δικιόν τοῦ σχοινίου (σταθερᾶ Ε) καὶ τὴν δια-
τομὴν του, ὥστε νὰ ἐξασφαλίζῃ ἵδεωδη ἀσφάλειαν.

Ἄλλο ὅπως εἶναι εὐνότεον, τοῦτο εἶναι πρακτικῶς
δύνατον τὸν ἐφαρμογὴν δὲ τῶν θεωρητικῶν δεδομέ-
νων θὰ ἔγειρωσι εἰς τὸν ἐκλογὴν ἵδεωδῶν σχοι-
νίων, ἀπὸ ἀπέψεως ἀντοχῆς, λίαν ἔμω- συσχριστῶν,
λέγω τοῦ ἔγκυο καὶ βάρος των.

Οὕτως ή ἐφόρμογή τῆς σχέσεως (δ) προσποθέτει μὲ
-αν σπανίαν περιπτωσιν ἀλισθήσεως τοῦ φορτίου
ἐνδεὶ σχοινίου ἀπὸ τοῦ ἐνδεὶ ἀκρου του μέχρι τοῦ
ἄλλου. Εν τοιαύτῃ περιπτώσει ἀν τὸ ἔμψυχον φορ-
τίον, κατὰ τὴν διαδρομὴν τῆς πτώσεως του, παρέμε-
-νε σῶσιν ἐκ προσκροσθεων κλπ. καὶ ἡ ἀντοχὴ τοῦ
σχοινίου ἦτο ἐπαρκής, θὰ ἦτο προβληματικὴ ἡ δι-
-ατήρτως τῆς ἀκεραιότητος του μετὰ τὴν συγκρά-
-τισίν του, δέπτε ἡ δύναμις τῆς φορτίσεως εἴς τὸ
-λεβετος εἴς τοιαύτην διαδρομὴν τοῦ φορτίου.
Ἐάν πάλιν ἐπιτυγχάνετο ἐκλογὴ δικιοῦ σχοινίου
τοιαύτη, ὥστε ή σταθερᾶ Ε νὰ ἔσται τιμᾶς (δ) ἀ-
πολύτως ἴκανοποιητικᾶς, (ἐάν δηλαδὴ τὸ σχοινίον
εἴχε μεγάλην ἐλαστικότητα), θὰ ἔτοι μηφέβολος ή

πρακτική χρησιμοποίεις τοῦ σχοινίου τοῦτον, διέτι καὶ ὁ μικρότερα δλίσθητος τοῦ φορτίου εἰ μετέδιδετοι αὐτας κατακρύψους ταλαντώσεις εἰς αὐτὸν. Ήστε τελικῶς τὸ σχοινίον θὰ καθίστατο δισχρηστόν.

Τὰ συντθέστερα φαινόμενα κατὰ τὴν χρῆσιν τοῦ σχοινίου δεσφαλεῖας εἶναι δλίσθησεις τοῦ φορτίου εἰς διάστημα μικρότερον τοῦ μέτρου, αἵτινες διφερούνται εἰς δλίσθησιν ἐκ μιᾶς ή πλειόνων βαθμίδων τῆς σπραγιολογικῆς κλίμακος, εἰς δὲ τυχαίαν διαφυγὴν τοῦ σχοινίου δεσφαλεῖας ἐκ τῶν στμείων ἔκτυλιξεως, εἰς οραΐσιν μιᾶς βαθμίδος τῆς κλίμακος, εἰς δὲ μπλοκᾶς τῆς κλίμακος ή τοῦ σχοινίου καὶ ἀποτόμους παλλαγάς κττ.

Τοιαῦται περιπτώσεις δημιουργιῶν δυναμαλαζοφορτίων, ὃν αἱ συνθήσεις δινανταὶ νῦν εἶναι διάφοροι. "Ινα δηγητθῶμεν εἰς τὸδε καταλήγους θπολογιτήν, μοδὸς ἀντοχῆς τῶν χρησιμοποιηθεσμένων σχοινίων δὲν εἶναι πλέον ὀνδύκην νῦν στηριχθῶμεν εἰς τὴν σχέσιν (δ), διέτι τὰ μήκη πτώσεων εἶναι γενικῶς μικρότερα τῆς τεμῆς μ τοῦ δλικοῦ μήκους τοῦ χρησιμοποιηθεσμένου σχοινίου.

"Απὸ πάστρις διπλώμας συμπέρει τὴν κατασκευὴν τῆς παραστατικῆς καμπόλης εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν, ἐπού μὲ τὰ στοιχεῖα τοῦ σγοινίου καὶ τοῦ φορτίου, δυνάμεθα νῦν παρακολουθήσωμεν τὰς μεταβολὰς τῶν φορτίσεων, μεταφέροντες ἐκεῖ τὰς παρατηρήσεις ή τὰ διδάγματα τῆς πείρας, ὡς πρὸς τὰ μήκη διθῆσεως κλπ.

"Η κατασκευὴ τῆς καμπόλης πραγματοποιεῖται μετὰ τῆς μεγίστης δυνατῆς δικριβείας ἐπὶ χιλιοστομετρικοῦ χάρτου κατὰ τὸν γνωστὸν τρόπον χαράξεως τέξου παραβολῆς εἰς τὸ φετικόν μένον τμῆμα τοῦ διονος τῶν τεταγμένων μὲν γνωστὰ στοιχεῖα τὴν τμηπαράμετρον καὶ τὴν διευθετοῦσαν.

"Η δεξετασίς τοῦ τόξου θὰ περιστρέψῃ μεταξὺ τῶν στμείων συντεταγμένων Φ.μ, Ψ καὶ μ, Ε.σ.

"Ο τρόπος οὗτος παρακολουθήσεως προσβλημάτων ἐπὶ σχοινίων ἀσφαλείας καὶ ἐάν δὲν δώσῃ ἀπολύτως δικριβῆ εἰκένα τῶν φαινομένων, δυναται πάντως νῦν δηγήσῃ εἰς ὠφέλιμα συμπεράσματα μὲ τὴν ἐξενέρεσιν

εύνοικῶν λόσεων ξώρτις νὰ περιοριζόμεθα εἰς τὰς ξαγδμενα δλγεβρικῶν ὄποις γιεμῶν, οἵτινα ὄποιείπονται εἰς παραστατικότητα.

Αἱ εύνοικῶτεραι συνέργαια μεταβολῆς τῶν φορτίσεων συναρτήσει τῶν μηκῶν πτώσεων τοῦ φορτίσου ἐπιτυχάνενται, οἵταν διὰ καταλλήλου ἔκλογῆς διληκῶν σχοινίων καὶ ἐπομένως σταθερῶν Ε, καταστῆ ἡ φύξης $\psi = \frac{dy}{dx} = \varepsilon \varphi \quad \text{if } \varphi < 45^\circ$

Τοῦτο εἴ καταστῆ ἐμφανέστερον ἐπὶ τῆς γραφικῆς κατασκευῆς, ἥπου λαμβάνει τις εἰκόνα τῶν εύνοικῶν συνθηκῶν φορτίσεων οἵσον τὸ τέξον τῆς παραβολῆς ἐμφανίζεται περισσότερον κεκλιμένον ἐπὶ τοῦ ἀξονος τῶν τετμημένων, ὅπότε αἱ γωνίαι τῶν ἐφαπτομένων εἶναι ἐμφανῶς μικρότεραι τῶν 45°.

Τότε καὶ δὲ λέγεται $\frac{dy}{dx} < 1$, ὅπότε καὶ $d\psi < dx$,

ἔξ οὗ προκόπτει οἵτινα μεταβολὴ τῶν φορτίσεων πραγμάτωποι εἴται πολὺ ψραδότερον ή δὲ μεταβολὴ τῶν σλισέργεων τοῦ φορτίσου.

Ἄριθμοτα τίνα παραδείγματα ἔδωνται νὰ δείξουν π.χ. οἵτινα εἰς πτῶσιν τοῦ φορτίσου κατὰ δεκατα τοῦ μέτρου μητιστοιχεῖ αδέξτοις τῆς φορτίσεως κατὰ 3-5% ἐπὶ τοῦ σταθεροῦ φορτίσου.

Εἰς γενικωτέρας γραμμᾶς καὶ μὲ διπλούστερας ἐκφράσεις τὰ πλευνεκτήματα ἐνίς σχοινίσου ἀσφαλεῖας ἔξαρτῶνται κυρίως ἐκ τῆς ἔκλογῆς τοῦ διληκοῦ τοῦ, σύτως ὅστε τοῦτο νὰ ἔχῃ τὴν κατάλληλον ἐλαστικότητα εἰς βαθμὸν τοισθεντιγ., Ὅστε αἱ τοχδύνηπότιμοι μετακινήσεις τοῦ φορτίσου τοῦ νὰ μὴ δέπιφέρωσι ἐπικινδύνους καὶ σχληράς ταλαντώσεις, δλλὰ νὰ δύναται νὰ ἔξευδετερώνη ή νὰ διμεληνῇ κατὰ τὸ δυνατέν τὰς συνεπείας τῶν ἀποτέμων κραδασμῶν.

Πάντως τὰ διδάγματα τῆς πείρας κατάποτελον ἐπὶ στης πολύτιμα στοιχεῖα διὰ τὴν λύσιν τῶν δυντέρω προβλημάτων.

Διὰ σχετικαὶ βιομηχανίαι παρέχουν σήμερον τοιαθήτην ποικιλίαν φυσικῶν ή συνθετικῶν σχοινίων, Ὅστε ἐναπέκειται μένεν εἰς τὴν ἐκτέλεσιν πρακτικῶν ή ἐργαστριακῶν δοκιμῶν παραλλήλως πρές τοῦ διπλογισμοῦ διὰ τὴν ἔκλογήν τοῦ καταλληλότερον τόπου σχοινίου τοῦ ίχανοποιεῦντος τὰς σπηλαεσκές

—γιναὶ ἀπαιτήσεις τόσον εἰς τὸν σίκουρηκὸν ἔ-
σσν καὶ εἰς τὸν τριμέα τῆς ἀντεχῆς καὶ ἀσφαλεί-
ας.

RÉSUMÉ

QUELQUES PROBLÈMES DANS L'UTILISATION DES CORDES D'ASSURANCE

par. Leon.Petrochilos

Quelques problèmes de résistance se présentent dans les travaux spéléologiques pendant l'utilisation des cordes d'assurance.

Ces problèmes se posent, si l'utilisation des cordes est mauvaise aussi bien qu'après quelques accidents etc.

En tous cas le chargement d'une corde quand elle est étalée verticalement est sans doute le plus intéressant.

Dans ce cas il y a deux formes de chargement: Le chargement sans mouvement ou avec un mouvement doux sans arrêt brusque et celui avec mouvement avec un arrêt brusque.

Soit une corde d'une section s, longueur l, mesure Young E, chargée d'un poids F.

L'équilibre du poids F se réalise après un prolongement de la corde $\lambda = \frac{Fl}{Es}$ d'après la

Loïde Hooke.

Mais si le poids F s'arrête par la corde après une descente presque libre de x mètres, le chargement total de la corde est donné en approximation par la fonction $y = \sqrt{\frac{F}{E} \cdot sx}$ (a)

dont la courbe représente une parabole de demi paramètre $\frac{Fxs}{2E}$. La croissance de (a) se représente par $y' = \sqrt{\frac{Fxs}{4lx}}$ (b)

La fonction (a) est croissante et continue et elle a une valeur minima $y_1 = F$ (c) pour $x = \frac{Fl}{Es}$ et maxima $y_2 = \sqrt{\frac{Fxs}{l}}$ (d) pour $x = l$

Les variations de la fonction (a) sont favorables, si l'accroissement $\frac{dy}{dx} = \sqrt{\frac{F_{Es}}{4Ix}} = \operatorname{tg} f < 1$ ou $f < 45^\circ$ d'où vient que la valeur de E doit être la plus petite possible.

Ainsi l'accroissement dy sera plus lent que ce que lui de dx et dans ce cas l'accroissement total entre les limites de $\frac{F_1}{E_{Es}}$ et 1, qui est

$$\int_{\frac{F_1}{E_{Es}}}^1 y' dx = \sqrt{F_{Es}} - F_1 \text{ sera minimum possible.}$$

Es

D'après ci dessus, on peut vérifier, si une corde d'assurance remplit les conditions de résistance données par la formule (d), qui est indépendante de la longueur.

Il faut remarquer que si on emploie des cordes d'une grande valeur de E, (comme dans le cas de cordes métalliques) les valeurs de la (d) seront énormes et par conséquent on doit employer des rapports de sécurité très grands et des matériaux lourds et difficile à manier.

Les cordes de chanvre sont les meilleures cordes d'assurance, parce qu'elles ont une petite valeur de E (moins de $50/\text{mm}^2$) et elles sont flexibles et légères. Celles ci présentent des inconvénients que leur résistance n'est pas fixe et leur matériel n'est pas homogène.

Mais en Systéologie après un glissement le poids ne se tient pas par la corde après une longue parcours pour charger la corde au chargement $y_2 = \sqrt{F_{Es}}$ (ordinairement d'une marche de l'échelle à l'autre, soit $1/2 \text{ m. max.}$ après un dommage de l'échelle) alors la valeur de la fonction (a) est tout à fait différente de celle de la limite (d).
