

VOLNÉ KROUCENÍ

Jednoduché řešení úlohy **prostého kroucení** lze získat v případě namáhání přímého prutu rotačně symetrického průřezu (kruhový, mezikruhový), který je namáhán pouze kroučícím momentem M_x .

Pro **prosté kroucení** platí následující vztahy

$$N = 0 \quad V_y = 0 \quad V_z = 0 \quad M_x \neq 0 \quad M_y = 0 \quad M_z = 0.$$

Při výpočtu napjatosti a deformace v případě prostého kroucení se vychází z následujících předpokladů:

1. **střednice prutu před i po deformaci zůstává přímá,**
2. **průřezy prutu zůstávají rovinné i po deformaci a vzájemně se od sebe nevzdálí,**
3. **jednotlivé průřezy se otáčejí jako tuhé celky tzn. nedochází ke zkřivení průvodičů.**

Kroucení prutů kruhového a mezikruhového průřezu

Při platnosti výše uvedených předpokladů nevznikají v průřezech prutu poměrné osové deformace ϵ_x resp. normálová napětí σ_x ($\epsilon_x = 0$; $\sigma_x = 0$). Ze třetího předpokladu lze určit velikost zkosení libovolného úseku délky dx resp. úseku mezi body AB ležícího na podélném vláknu ve vzdálenosti ρ od střednice (úsek dx leží uvnitř prutu ne na jeho povrchu). Při pootočení průřezu x o obecný úhel φ_x se průřez $x+dx$ pootočí o úhel $\varphi_x+d\varphi_x$ resp. body A a B se posunou do nových poloh A' a B' , a tak dojde ke zkosení původně pravoúhlého prvku $ABCD$. Velikost zkosení lze vyjádřit pomocí poměrného úhlu zkroucení θ ve tvaru

$$\gamma = \frac{\rho d\varphi_x}{dx} = \rho\theta, \quad \theta = \frac{d\varphi_x}{dx}.$$

Dosazením zkosení do Hookeova zákona ve smyku lze určit smykové napětí τ . Toto napětí má vždy směr kolmý k průvodiči tj. *směr odpovídá rovině zkosení.*

$$\tau = G\gamma = G\rho\theta$$

Ke stanovení poměrného úhlu zkroucení θ je možné použít podmínku statické ekvivalence, kde I_p je polární moment setrvačnosti ke středu kruhu resp. I_t je moment tuhosti v kroucení, který je v případě kruhového průřezu totožný s polárním momentem setrvačnosti ($I_t = I_p$).

$$(*) \quad M_x = \int_0 \rho \tau dA = \int_0 \rho (G\rho\theta) dA = G\theta \int_0 \rho^2 dA = G\theta I_p, \quad \theta = \frac{d\varphi_x}{dx} = \frac{M_x}{GI_t}.$$

Po dosazení vztahu pro výpočet poměrného úhlu zkroucení θ do vztahu pro výpočet smykového napětí se získá vztah, který vyjadřuje úměrnost smykového napětí vzdálenosti od středu kruhu. Potom platí, že maximální smykové napětí je na okraji průřezu.

$$\tau = \frac{M_x}{I_p} \rho, \quad \tau_{\max} = \frac{M_x}{I_p} r$$

Deformaci krouceného prutu tj. pootočení průřezu φ_x v obecném místě prutu lze získat integrací podmínku statické ekvivalence (*) pro výpočet poměrného úhlu zkroucení θ , která je **diferenciální rovnicí kroucení přímého prutu**

$$\varphi_x = \int \frac{M_x}{GI_t} dx + C.$$

Neznámou integrační konstantu C lze určit z podmínky uložení, kde pootočení musí být nulové. Má-li počátek prutu x -ovou souřadnici rovnou nule, potom konstanta C je také rovna nule.

Deformaci krouceného prutu φ_x v obecném místě prutu lze pro základní případ přímého prutu stálého průřezu ($I_t = \text{konst.}$) zatíženého koncovým kroučícím momentem určit pomocí vztahu

$$\varphi_x(x) = \int \frac{M_x}{GI_t} dx = \frac{M_x}{GI_t} \int x dx = \frac{M_x}{GI_t} x$$

Vzájemné pootočení koncových průřezů (úhel zkroucení) se zjistí dosazením $x = l$

$$\varphi_l = \frac{M_x l}{GI_t}.$$

Vztah pro výpočet úhlu zkroucení lze pokládat za **Hookeův zákon pro základní případ kroucení prutu**. Je-li prut složen z několika úseků, ve kterých je konstantní: kroučící moment M_{xi} , moment tuhosti v kroucení I_{ti} a modul pružnosti ve smyku G_i , pak lze vzájemné pootočení konců prutu definovat pomocí délek příslušných úseků l_i ve tvaru

$$\varphi_l = \sum_{i=1}^n \frac{M_{xi} l_i}{G_i I_{ti}}$$

Kroucení prutů obecného průřezu

Vztahy odvozené pro kroucení kruhového popř. mezikruhového průřezu neplatí pro případy kroucení obecných průřezů, protože neplatí předpoklad o zachování rovinnosti průřezů – dochází k jejich *deplanaci* tj. *porušení rovinnosti*. Z hlediska bránění deplanaci průřezu lze rozdělit kroucení na:

- **kroucení volné**: deplanaci průřezů není zabráněno, normálová napětí $\sigma_x = 0$,
- **kroucení vázané**: deplanaci průřezů je zabráněno, normálová napětí $\sigma_x \neq 0$.

Volné kroucení

Řešení volného kroucení vychází z předpokladů:

1. *příčný tvar průřezů se nemění,*
2. *každý průřez se otáčí okolo střednice prutu jako tuhý celek,*
3. *z důvodu nezabránění deplanace nevznikají v průřezu normálová napětí,*
4. *deplanace je shodná ve všech průřezech prutu.*

Při odvozování se vychází z rovnic prostorové napjatosti tělesa. Odvození vede ke stanovení **Prandlovy funkce napětí $F(y,z)$** , která má na okraji průřezů nulovou hodnotu. Pomocí této funkce lze vyjádřit složky smykových napětí

$$\tau_{xy} = \frac{\partial F}{\partial z}, \quad \tau_{xz} = -\frac{\partial F}{\partial y}.$$

Prandlova funkce napětí $F(y,z)$ představuje plochu, která je umístěna nad průřezem. Sklon této plochy v libovolném místě udává velikost smykových napětí v kolmém směru. Vlastní tvar plochy lze získat experimentálně nebo pomocí numerických metod (MKP). Vrstevnice této plochy se nazývají **smykovými čarami**. Mezi dvěma sousedními čarami je **smykový tok** (tj. výsledná smyková síla na jednotku délky) konstantní.

Pomocí Prandlovy funkce napětí $F(y,z)$ lze stanovit moment tuhosti v kroucení I_t tj. objem vrchlíku popř. průřezový modul v kroucení W_t pomocí kterého lze určit extrémní smykové napětí v průřezu

$$I_t = \frac{2}{G\theta} \int_0 F(y,z) dA, \quad \tau_{\max} = \frac{M_x}{W_t}.$$

Volné kroucení prutů tenkostěnných otevřených průřezů

Tenkostěnné průřezy jsou průřezy, jejichž tloušťka t (stojiny t_w , pásnice t_f) vzhledem k ostatním rozměrům průřezu je značně menší $\rightarrow t, t_w, t_f \ll b, h$. (V literatuře se uvádí limitní poměr 1:10.) Při výpočtu tenkostěnných otevřených průřezů se předpokládá, že se příčný řez skládá z konečného počtu obdélníkových částí. Moment tuhosti v kroucení I_t a průřezový modul v kroucení W_t lze vyjádřit ve tvaru

$$I_t = \frac{1}{3} t^3 h, \quad W_t = \frac{1}{3} t^2 h = \frac{I_t}{t}.$$

Moment tuhosti v kroucení I_t lze také vyjádřit ve tvaru

$$I_t = \eta \sum_{i=1}^n I_{ii} = \frac{\eta}{3} \sum_{i=1}^n t_i^3 h_i,$$

kde n je počet dílčích obdélníků, na které lze průřez rozdělit a η je korekční součinitel charakterizující vliv skutečného poměru t/h , zaoblení průřezů v místě styku stojiny s pásnicí atd.

K nalezení extrémní hodnoty smykového napětí lze použít průřezový modul v kroucení W_t . Extrémní napětí vznikne v části, která má největší tloušťku resp. průřezový modul v kroucení je minimální.

$$W_t = W_{t,\min} = \frac{I_t}{t_{\min}}$$

Volné kroucení prutů tenkostěnných uzavřených průřezů

Rozložení smykových napětí u tenkostěnných uzavřených průřezů je značně odlišné od rozložení v případě tenkostěnných otevřených průřezů. Je-li tloušťka stěn t uzavřených průřezů malá, ve srovnání s ostatními rozměry, lze předpokládat konstantní rozdělení napětí po tloušťce stěn. Směr působení smykových napětí je tečný k obrysu průřezů.

Výslednice smykových napětí v libovolném řezu tzv. **smykový tok** Q je konstantní podél střednice uzavřeného tenkostěnného průřezu. Hodnotu smykového toku Q lze určit z podmínky rovnováhy

$$\tau_2 t_2 dx - \tau_1 t_1 dx = 0, \quad Q = \tau_1 t_1 = \tau_2 t_2 = \tau_{xs}(s) \cdot t(s) = konst.$$

Mezi kroutícím momentem M_x a smykovým tokem Q existuje vztah, který lze získat integrací momentových silových účinků podél uzavřené střednice průřezu.

$$M_x = \oint_s dM_x = \oint_s Q r ds = Q r \oint_s ds = Q \cdot 2A_k$$

Ve vztahu je r kolmá vzdálenost těžiště a tečny ke střednici v libovolném bodě a A_k je plocha průřezu ohraničená střednicí průřezu. Pomocí plochy A_k lze vztah pro výpočet smykového napětí vyjádřit ve tvaru

$$\tau_{xs} = \tau_{xs}(s) = \frac{Q}{t(s)} = \frac{Q}{2A_k t(s)}.$$

Z rovnice vyplývá, že maximální smykové napětí vznikne v průřezu s minimální tloušťkou $t(s) = t_{min}$. Potom lze průřezový modul v kroucení uzavřeného průřezu W_t zapsat ve tvaru:

$$W_t = 2A_k t_{min} \quad \dots \text{první Bredtův vzorec.}$$

Moment setrvačnosti průřezu v kroucení I_t (Bredtova tuhost v kroucení) lze odvodit pomocí posunů bodů ležících na střednici průřezu a má tvar

$$I_t = \frac{M_x}{G\theta} = \frac{4A_k^2}{\oint_s \frac{ds}{t(s)}} \quad \dots \text{druhý Bredtův vzorec.}$$

Při výpočtech se velmi často používá upravený vztah, ve kterém se integrál po křivce s nahrazuje součtem podílů délek resp. výšek obdélníků h_i na které je příčný řez rozdělen a jejich tloušťek t_i .

$$I_t = \frac{M_x}{G\theta} = \frac{4A_k^2}{\sum_{i=1}^n \frac{h_i}{t_i}}.$$

VZPĚRNÁ PEVNOST A STABILITA TLAČENÝCH PRUTŮ

Eulerovo řešení stability ideálního přímého pružného prutu

K *selhání štíhlých přímých prutů namáhaných tlakem* dochází ve většině případů *vybočením z původního přímého tvaru* (dochází k ohybu). V takových případech se nejedná o prostý tlak, ale o *vzpěrný tlak* a odolnost proti vybočení se označuje jako *vzpěrná pevnost*.

Vzpěrný tlak je ovlivněn řadou faktorů např. materiálových, geometrických, silových, počáteční napjatosti apod. Nejjednodušším modelem pro analýzu vzpěrného tlaku je *ideální pružný přímý prut* dokonale centricky zatížený. V tomto případě se jedná o problém *ztráty stability prutu* při dosažení kritické hodnoty tlakové síly.

Pojem stability lze dokumentovat na příkladu kuličky v prohlubni. Mohou nastat tři případy:

1. Kulička se po vychýlení vrátí do původní polohy, je tedy ve *stabilním stavu rovnováhy*.
2. Kulička se po vychýlení nevrátí do původní polohy, nachází se ve vrcholové poloze a při nepatrném vychýlení pokračuje v pohybu dále. Zde se jedná o *nestabilní stav rovnováhy*.
3. Mezi stabilní a nestabilním stavem existuje tzv. *indiferentní stav rovnováhy*, při kterém je rovnováha možná jak v původním, tak i v soumezném vychýleném stavu.

Potom lze *stabilitu* definovat jako *schopnost nepatrně vychýlené soustavy z počátečního tvaru vracet se do původního stavu, jakmile pomine příčina, která vychýlení vyvolala*.

Otázku stability tlačенého ideálního prutu lze formulovat: K prutu osově tlačенému silou F je přiložena příčná síla Q (vlivem příčné síly dojde k vychýlení prutu) a po působení je síla odstraněna. *Stav* se označí za *stabilní*, jestliže se prut po pominutí dočasného impulsu vrátí do původního stavu (opět se napřímí). *Stav* se označí za *nestabilní*, jestliže dochází k dalšímu samovolnému nárůstu deformací prutu. Mezilehlý stav tzv. *indiferentní stav* nastane tehdy, když po odstranění příčné síly Q zůstane prut deformován, ale deformace nadále neprobíhají. Tomuto případu odpovídá *kritická síla F_{cr}* .

Při výpočtu kritické síly F_{cr} lze vycházet z energetických metod popř. lze použít „klasický“ postup odvození podle *Eulera 1744*, který vychází z diferenciální rovnice ohybové čáry. Tento postup lze doplnit o *teorii II. řádu*, při které se statické účinky vyšetřují na deformovaném prutu (dojde tak k zahrnutí vlivu ohybových momentů vyvolaných tlakovou silou působící na rameni, které je závislé na velikosti průhybu do výpočtu). I v tomto případě se předpokládá, že deformace jsou velmi malé. V důsledku použití teorie II. řádu dochází ke geometrické nelinearizaci úlohy, čímž se omezuje použití principu superpozice.

Příklad oboustranně kloubově podepřeného prutu

V případě oboustranně kloubově připojeného centricky zatíženého prutu tlakovou silou lze z momentových podmínek určit jak vodorovné podporové reakce H (nulové; $H = 0$), tak také ohybový moment v obecném průřezu, počítaný podle *teorie II. řádu* na deformovaném prutu.

$$M = M(x) = Fw$$

Po dosazení rovnice pro výpočet ohybového momentu v obecném průřezu do diferenciální rovnice ohybové čáry druhého řádu, substituci a úpravě lze psát

$$w'' = -\frac{M_y}{EI_y} = -\frac{F}{EI_y} w \quad \rightarrow \quad (\text{sub}): \alpha^2 = \frac{F}{EI_y} \quad \rightarrow w'' + \alpha^2 w = 0 \rightarrow$$

Obecné řešení rovnice musí splňovat okrajové podmínky – průhyb w v $x = 0 = l$ musí být roven nule. Toto řešení lze zapsat ve tvaru

$$w = C_1 \sin \alpha x + C_2 \cos \alpha x \quad \rightarrow \quad C_2 = 0, \quad C_1 \sin \alpha l = 0.$$

Konstanta C_2 je apriory rovna nule. Pokud konstanta C_1 je rovna nule, znamená to, že prut je přímý $w(x) = 0$. Aby byly průhyby nenulové musí platit $\sin \alpha l = 0$ což je splněno v případě (*) $\alpha l = k\pi$ pro $k = 1, 2, 3, \dots$

Dosazením vztahu (*) do upravené rovnice ohybové čáry a substituce (sub) lze zapsat rovnici ohybové čáry $w(x)$ a kritické síly $F_{cr,k}$ ve tvaru

$$w = C_1 \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad F_{cr,k} = F_k = k^2 \pi^2 \frac{EI_y}{l^2}.$$

V výše popsaného způsobu řešení je zřejmé, že prut může vybočit ve tvaru sinusovky. Význam má nejnižší hodnota ($k = 1$), která se nazývá **Eulerova kritická síla F_{cr}** při níž prut vybočí ve tvaru jedné sinusové půlvlny. Pomocí této síly lze určit stav rovnováhy:

- $F < F_{cr}$... **stav stabilní** – prut zůstává přímý,
- $F > F_{cr}$... **stav nestabilní**,
- $F = F_{cr}$... **stav indiferentní** – prut zůstává přímý (bod **R**) popř. se může prohnout o libovolnou hodnotu (bod **V**).

Úloha stanovení kritické síly představuje z matematického hlediska problém vlastních čísel: pro homogenní diferenciální rovnici je nutné určit její koeficient α^2 tak, aby existovalo netriviální, tj. nenulové řešení. To vede na podmínku nulového determinantu soustavy okrajových podmínek.

Eulerovy předpoklady, kritická síla, kritická délka, kritické napětí, štíhlost prutu

Obecně lze kritickou sílu F_{cr} pružného prutu stálého průřezu vyjádřit pomocí tzv. **vzpěrné** (volné, kritické) **délky L_{cr}** , kterou se převádí všechny způsoby uložení prutu na základní případ tj. oboustranné kloubové uložení, ve tvaru

$$F_{cr} = \pi^2 \frac{EI}{L_{cr}^2}, \quad L_{cr} = \beta l.$$

Vzpěrná délka L_{cr} je délka kloubově uloženého prutu stejné ohybové tuhosti EI_y , který ztratí stabilitu při působení stejné kritické síly F_{cr} . Vzpěrná délka L_{cr} je rovna délce půlvlny sinusové křivky ohybové čáry po vybočení prutu. Vyjadřuje tedy vzdálenost **inflexních bodů**.

Pomocí kritické síly F_{cr} lze určit kritické napětí σ_{cr} . Jedná se o tlakové napětí vyvolané působením kritické síly v okamžiku těsně před vybočením prutu.

$$\sigma_{cr} = \frac{F_{cr}}{A} = \pi^2 \frac{EI}{AL_{cr}^2} = \pi^2 E \frac{i^2}{L_{cr}^2} = \pi^2 \frac{E}{\lambda^2}, \quad \lambda = \frac{L_{cr}}{i}.$$

Součinitel λ vyjadřuje tzv. **štíhlost** (štíhlostní poměr) **prutu**. Štíhlost prutu vyjadřuje geometrické parametry prutu a způsob jeho podepření. Je dána poměrem kritické délky L_{cr} a poloměru setrvačnosti i k některé z hlavních centrálních os setrvačnosti průřezu (i_y, i_z).

+++ **Informativní témata** +++**Pevnostní pojetí vzpěru, posouzení prutů na vzpěr**

K posouzení spolehlivosti tlacených štíhlých prutů lze použít:

- **stabilitní pojetí vzpěru**: vychází z řešení stability *ideálního* tj. přímého, centricky zatíženého prutu
- **pevnostní pojetí vzpěru**: vychází se z modelu *reálného prutu*, u kterého se předpokládají imperfekce (nedokonalosti), např. zakřivení nebo vychýlení, nahodilé excentricity v působení tlakových sil atd. Tyto imperfekce se zavedou do výpočtu a respektují se přitom účinky podle teorie II. řádu.

Ocelové konstrukce

Postup stanovení vzpěrné pevnosti u ocelových konstrukcí:

1. nahrazení předpokládaných imperfekcí jedinou ekvivalentní imperfekcí tj. výchylkou počátečně zakřiveného prutu,
2. určení konečné hodnoty celkové výchylky ovlivněnou tlakovou silou,
3. uvažování hodnoty napětí v extrémně tlacených vláknech rovné mezi kluzu.

Potom lze maximální napětí vyjádřit ve tvaru (*normálová tlaková síla se uvažuje kladně*)

$$\sigma_{\max} = \frac{N}{A} + \frac{M}{W} = \frac{F}{A} + \frac{F\sigma}{W} = \frac{F}{A} + \frac{F\delta_0}{(1 - F/F_{cr})W} = f_y.$$

Vyjádřením napětí $\sigma = F/A$ se získají křivky znázorněné čárkovaně na obrázku. Při pevnostním pojetí jsou u středních štíhlostí rozhodující napětí F/A vždy nižší než kritická napětí odpovídající stabilitnímu pojetí; při vyšších hodnotách štíhlostí se odpovídající velikosti napětí sblíží.

Vydělením hodnot vzpěrné pevnosti mezi kluzu vzniknou bezrozměrná čísla, která klesají od jedničky při zvětšující se štíhlosti. Jedná se o **součinitele vzpěrnosti** χ , které vyjadřují snížení přípustného napětí vzhledem k účinkům II. řádu. Pro běžné profily používané ve stavební praxi lze vyjádřit vzpěrnou únosnost centricky tlaceného prutu vztahem

$$N_{Rd} = \chi A f_d = \chi \frac{A f_y}{\gamma_M}.$$

Posouzení na mezní stav únosnosti spočívá v tom porovnání hodnoty výpočtová normálová síla N_{Sd} , která v prutu vznikne a normálové síly na mezi vzpěrné únosnosti N_{Rd} .

$$N_{Sd} \leq N_{Rd}$$

Vlastní postup posouzení ocelového prutu lze shrnout do následujících bodů:

1. určení geometrických charakteristik průřezu (A , I_y , I_z , i_y , i_z),
2. stanovení vzpěrné délky podle způsobu uložení (*v obou rovinách uložení může být rozdílná*),
3. určení štíhlosti v obou rovinách a určení rozhodující z obou štíhlostí tj. větší štíhlost,
4. stanovení součinitele vzpěrnosti χ ,
5. posouzení $N_{Sd} \leq N_{Rd}$.

Dřevěné konstrukce

Postup posouzení dřevěných tlačných prutů na vzpěr je obdobný jako v případě ocelových prutů. Součinitele vzpěrnosti se určují podle normy a jsou dány rovnicemi

$$\lambda \leq 75 : \varphi = 1 - 0,8 \left(\frac{\lambda}{100} \right)^2, \quad \lambda > 75 : \varphi = \frac{3100}{\lambda^2}.$$

U dřevěných konstrukcí je nutné respektovat poddajnost spojů – s plným vetknutím nelze počítat, což ovlivňuje vzpěrné délky:

- oboustranně vetknutý prut $\beta = 0,60 + 0,70$ místo $0,50$,
- jednostranně vetknutý prut $\beta = 0,75 + 0,90$ místo $0,70$.

Betonové konstrukce

Při posuzování betonových konstrukcí se nepoužívají vzpěrnostní součinitele. Imperfekce tlačných prvků se do výpočtů zavádí pomocí nahodilé výstřednosti s případnou opravou podle teorie II. řádu.