



Fahrzeugregelung: Übung (Reifenmodelle)

M.Sc. Thang Nguyen

Prof. Dr.-Ing. Steffen Müller | Fachgebiet Kraftfahrzeuge | Fakultät Verkehrs- und Maschinensystem

Einleitung

Motivation



- Stark nichtlinearer Reifen-Fahrbahnkontakt
- Mathematische Modelle des Fahrzeugverhaltens benötigen für eine reale Abbildung bestmögliche Reifennachbildungen
- Der Kontakt Straße-Fahrzeug ist, abgesehen von aerodynamischen Maßnahmen, die einzige Möglichkeit, die Bewegung des Fahrzeugs aktiv zu beeinflussen
- Moderne Regelalgorithmen nutzen Reifeninformationen zur Verbesserung der Regelgüte



Reifenmodelle zur Berechnung der Kraftübertragung zwischen Reifen und Fahrbahn

- Experimentelle Grundlage
- Physikalische Grundlage
- FE-Modelle

Lineares Reifenmodell



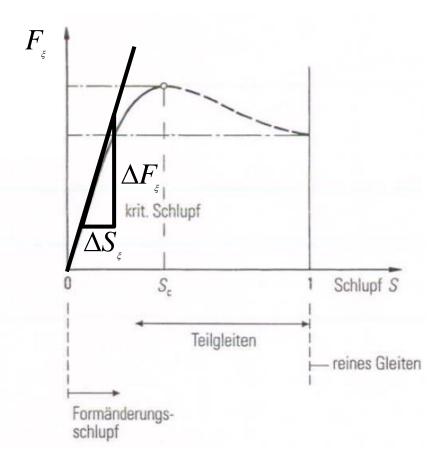
Lineare Approximation der Reifeneigenschaften:

$$C_{\xi} = \frac{\Delta F_{\xi}}{\Delta S_{\xi}}$$

ergibt Längs- oder Querkraft:

$$F_{\xi^{\wedge,\eta}} = C_{\xi,\eta} \cdot S_{\xi,\eta}$$

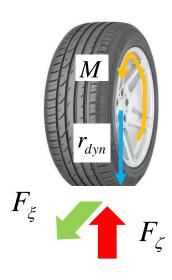
- Einsatzmöglichkeiten: lineares Einspurmodell
- Nachteil: Modell im Grenzbereich nicht anwendbar



Grundlagen

Haft- und Gleitreibung

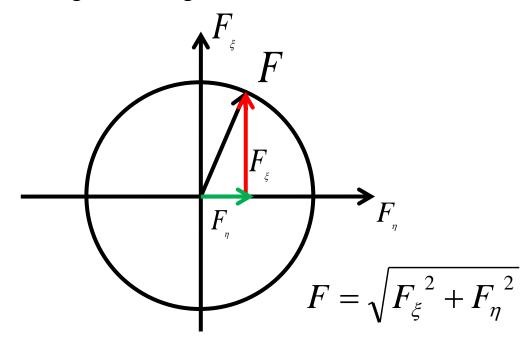




Maximal übertragbare Reifenkraft:

$$F_{\xi,\eta} = \mu_H \cdot N_{\zeta}$$

Aufteilung auf Längs- und Seitenkraft:

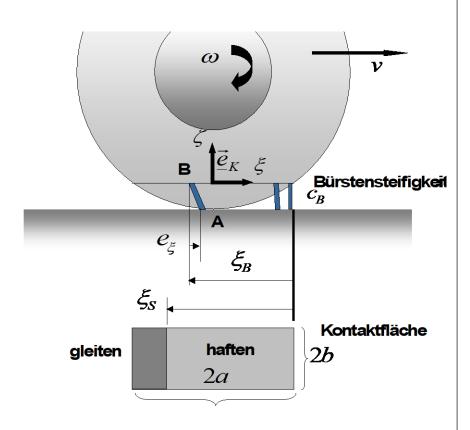




- Analytisch physikalisches Reifenmodell
- Isotropes Modell mit Coulombscher Reibung zwischen Fahrweg und Reifen
- Idealisierung des Reifens im Kontaktgebiet (Latsch)
- Reifen wird durch in Längs- und Querrichtung in Reihe befindlicher, elastischer Zylinder abgebildet
- Rollt der Reifen kraftfrei, so wird angenommen, dass es keine Verformung der Elemente gibt
- Bei Längs- und Querkraft werden die Zylinder deformiert,
 - proportional zur Verformung entsteht eine Schubspannung
- Verformung wird dargestellt durch horizontalen Abstand zwischen Bürstenanbindung B am Reifen und Berührpunkt A

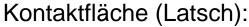


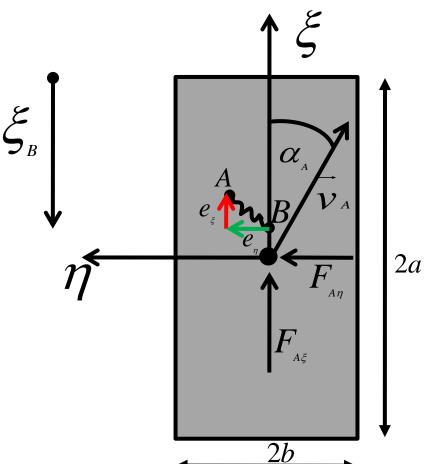
Geometrie des Reifenmodells:



Aus den Integralen der Tangentialspannungen über die Kontaktfläche folgen die Kraftschluss-Schlupf Beziehungen







Deformation in Reifenlängsrichtung:

$$e_{\xi} = (r \cdot \dot{\varphi} - v \cdot \cos \alpha) \cdot \Delta t$$

Mit v und $\dot{\varphi}$ konstant im Zeitintervall Δt sind.

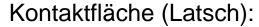
Deformation in Reifenquerrichtung:

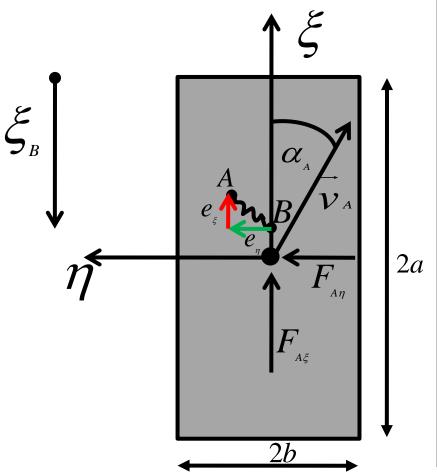
$$e_{r} = v \cdot \sin \alpha \cdot \Delta t$$

 ξ_{B} beschreibt die Längsposition des Anschlusspunktes B auf dem Reifengürtel:

$$\xi_{\scriptscriptstyle B} = r \cdot \dot{\varphi} \cdot \Delta t$$







Umformen der letzten Gleichung zu

$$\Delta t = \frac{\xi_{\scriptscriptstyle B}}{r \cdot \dot{\varphi}}$$

Einsetzen ergibt:

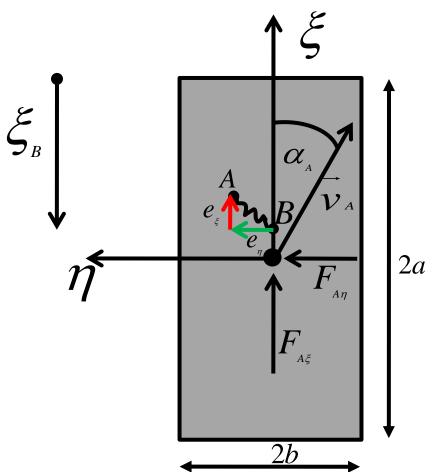
$$e_{\xi} = -s_{\xi} \xi_{B}$$

$$e_{n} = -s_{n}\xi_{B}$$

mit s; wie in der VL deklariert.



Kontaktfläche (Latsch):



Betrachte nun **Haften** aller Bürsten: Mit der äquivalenten Tangential-Steifigkeit c_B in [N/m³] des elastischen Zylinders folgt:

$$au_{\xi} = -c_{\scriptscriptstyle B} s_{\scriptscriptstyle \xi} \xi_{\scriptscriptstyle B}$$

$$au_{_{\scriptscriptstyle \eta}} = -c_{_{\scriptscriptstyle B}} s_{_{\scriptscriptstyle \eta}} \xi_{_{\scriptscriptstyle B}}$$

Mit einer rechteckigen Kontaktfläche ergibt sich die Tangentialkraft zu:

$$F_{\xi} = -2bc_{B} \int_{0}^{2a} s_{\xi} \xi_{B} d\xi_{B}$$

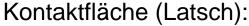
$$= -4ba^{2}c_{B}s_{\xi}$$

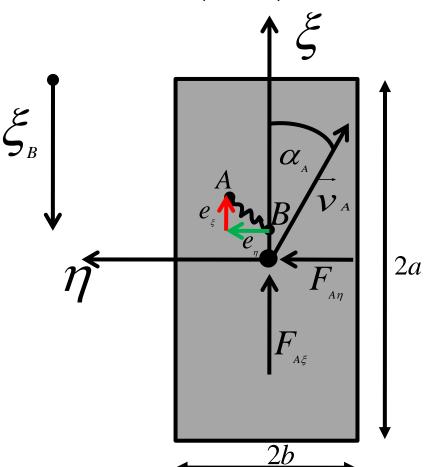
$$F_{\eta} = -2bc_{B} \int_{0}^{2a} s_{\eta} \xi_{B} d\xi_{B}$$

$$= -4ba^{2}c_{B}s_{\eta}$$

M.Sc. Thang Nguyen | Prof. Dr. Steffen Müller | Fachgebiet Kraftfahrzeuge | Fakultät Verkehrs- und Maschinensystem







Da die Tangentialspannungsverteilung nicht symmetrisch zur Reifenquerachse ist, erhalten wir ein sogenanntes Bohrmoment

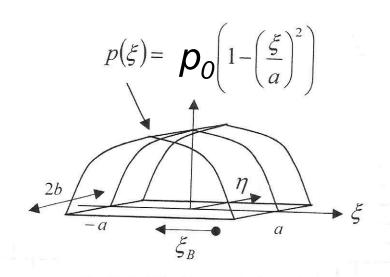
$$M_{\xi} = -2bc_{B} \int_{0}^{2a} s_{\eta} \underbrace{(a - \xi_{B})}_{\text{Hebelarm}} \xi_{B} d\xi_{B}$$

$$=\frac{a}{3}(4ba^2c_{_B})s_{_{\eta}}$$

Als nächstes betrachten wir den Fall, dass Gleiten auftritt, wobei der Normalspannungsverlauf parabolisch in Reifenlängs- und konstant in Reifenquerrichtung verläuft.



Normalkraftverteilung:



Dabei berechnet sich p_0 zu:

$$N_{\xi} \stackrel{!}{=} 2b \int_{-a}^{a} p_{0} \left[1 - \left(\frac{\xi}{a} \right)^{2} \right] d\xi_{B}$$

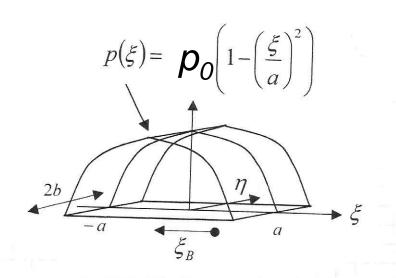
$$\rightarrow p_{0} = \frac{3N_{\xi}}{8ab}$$

Die maximal mögliche Deformation $|e_{max}|$ einer Bürste ist wegen des Verlaufs in Längsrichtung eine ξ Funktion von bzw.

$$e_{\max} = \frac{\mu_h p(\xi)}{c_B}$$



Normalkraftverteilung:



bzw. mit:
$$\xi = a - \xi_{\scriptscriptstyle B}$$

$$e_{\scriptscriptstyle \max} = \frac{\xi_{\scriptscriptstyle B}(2a - \xi_{\scriptscriptstyle B})}{2a\Theta}$$

wobei:

$$\Theta_{\scriptscriptstyle H} = \frac{4a^{\scriptscriptstyle 2}bc_{\scriptscriptstyle B}}{3\mu_{\scriptscriptstyle H}N_{\scriptscriptstyle E}}$$

Ein Zylinder beginnt zu Gleiten, wenn:

$$\sqrt{e_{\xi}^2 + e_{\eta}^2} = e_{\text{max}}$$

bzw.

$$\sqrt{S_{\xi}^2 + S_{\eta}^2} \xi_{B} = e_{\text{max}}$$



Mit dem Gesamtschlupf s

$$S = \sqrt{S_{\xi}^2 + S_{\eta}^2}$$

folgt für den Losbrechpunkt (aus Gl. e_{mx}):

$$\xi_{s} = 2a(1 - \Theta_{H}s)$$

Es ergeben sich unterschiedliche Ausdrücke für das Haft- und Gleitgebiet:

$$\tau_{\xi}(\xi_{\scriptscriptstyle B}) = \begin{cases} -c_{\scriptscriptstyle B} S_{\xi} \xi_{\scriptscriptstyle B} \\ -c_{\scriptscriptstyle B} S_{\xi} \xi_{\scriptscriptstyle S} \end{cases}$$

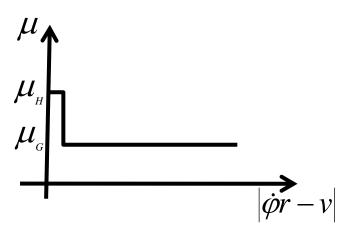
und

$$\tau_{_{\eta}}(\xi_{_{B}}) = \begin{cases} -c_{_{B}}s_{_{\eta}}\xi_{_{B}} \\ -c_{_{B}}s_{_{\eta}}\xi_{_{S}} \end{cases}$$

jeweils bis/ab dem Losbrechpunkt. Je mehr der Losbrechpunkt nun in Richtung Eintrittsbeginn einer Bürste In den Latsch liegt, desto größer wird der Anteil an Bürsten, die in Gleiten übergehen. Dadurch verläuft die Reifenkraft degressiv.



Haftwerte:



Für den Fall, dass:

$$\mu_{H} \neq \mu_{G}$$

ergibt sich mit $\Theta_{\mathcal{L}}$ statt $\Theta_{\mathcal{L}}$

$$\Theta_{G} = \frac{4a^{2}bc_{B}}{3\mu_{G}N_{E}}$$

Die resultierenden Kraftgleichungen ergeben:

$$F_{\xi} = -2bc_{B} \left[\int_{0}^{\xi_{S}} S_{\xi} \xi_{B} d\xi_{B} + \int_{\xi_{S}}^{2a} S_{\xi} \xi_{B} d\xi \right]$$

$$F_{\scriptscriptstyle \eta} = -2bc_{\scriptscriptstyle B} \left[\int_{\scriptscriptstyle 0}^{\xi_{\scriptscriptstyle S}} s_{\scriptscriptstyle \eta} \xi_{\scriptscriptstyle B} d\xi_{\scriptscriptstyle B} + \int_{\xi_{\scriptscriptstyle S}}^{2a} s_{\scriptscriptstyle \eta} \xi_{\scriptscriptstyle B} d\xi \right]$$

Das Bohrmoment ergibt sich zu:
$$M_{\xi} = -2bc_B \int_0^{\xi_S} s_{\eta}(a - \xi_B) \xi_B + \int_{\xi_S}^{\xi_B} s_{\eta}(a - \xi_B) \xi_B d\xi_B$$

$$= n_{\xi_S} (s) E$$

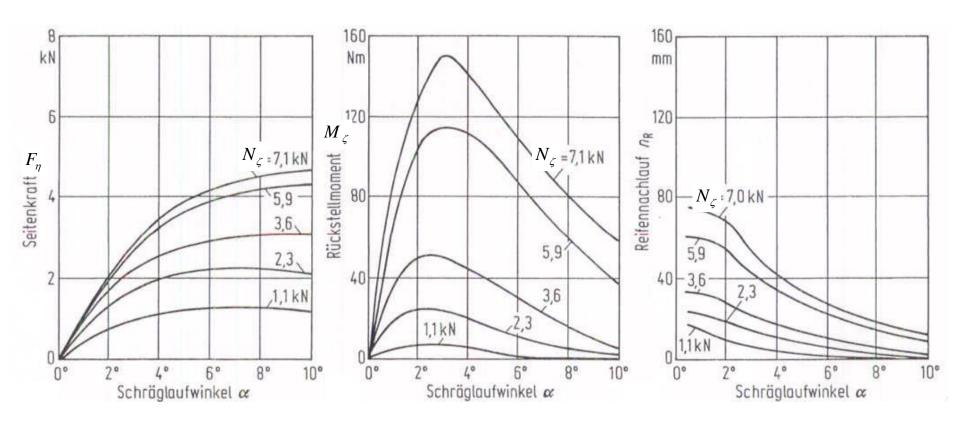
$$= n_R(s) F_{\eta}$$

mit dem sog. Riefennachlauf

Seitenkraft

Seitenkraft und Rückstellmoment über a

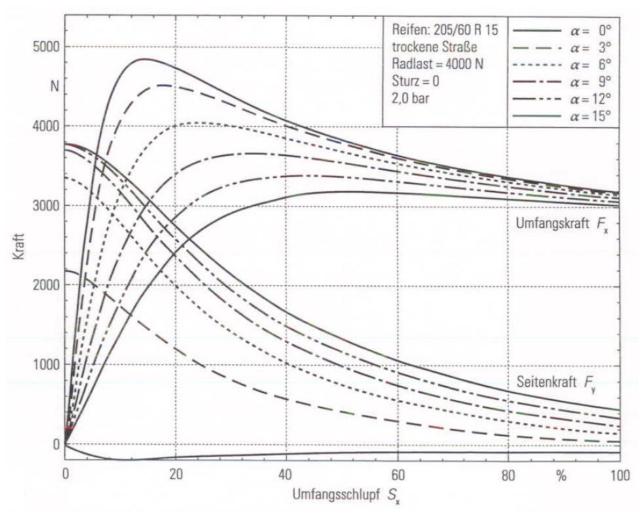




Längskraft und Seitenkraft

f(Längsschlupf), Parameter Schräglaufwinkel





Experimentelles Reifenmodell

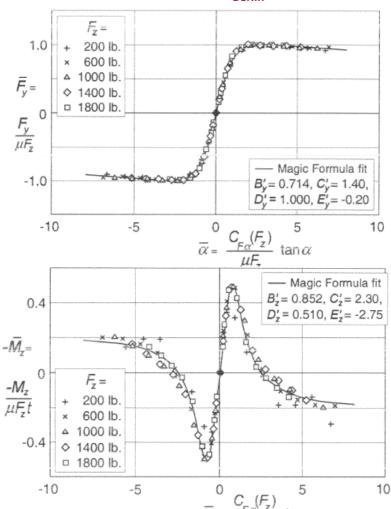
Vereinfachte Pacejka Magic Tire Formular



- Nichtlineare Approximation der Reifeneigenschaften
- Reifenmodell bildet die Kraftschluss Schlupf-Beziehung analytisch ab, z.B. durch

$$Y = F_{\text{max}} \cdot \sin(C \arctan(B \cdot \frac{S}{\mu}))$$

Mit Hilfe der Optimierungsrechnung werden die freien Parameter so bestimmt, dass es zur optimalen Übereinstimmung der Messkurven und der Modellkurve kommt Nachteil: viele Messungen für verschiedene Betriebsbereiche notwendig



Experimentelles Reifenmodell

Vereinfachte Pacejka Magic Tire Formular



Die einzelnen Parameter bedeuten:

Kraftschlusspotential:

$$F_{\text{max}} = \mu N_{\zeta} \cdot (1 + k_{F\zeta} \frac{N_{\zeta 0} - N_{\zeta}}{N_{\zeta 0}}) = D$$



Y ...Quer- oder Längskraft, Bohrmoment

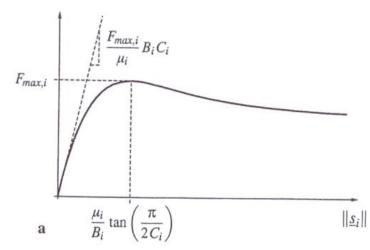
C ...Wertebereich (1;2)

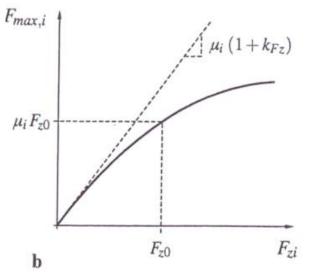
R ... Wertebereich > 0

 μ ...Haftbeiwert > 0

 k_{FZ} ...Degressivitätsfaktor >= 0

 $N_{\zeta 0}$...Nominale Radlast > 0

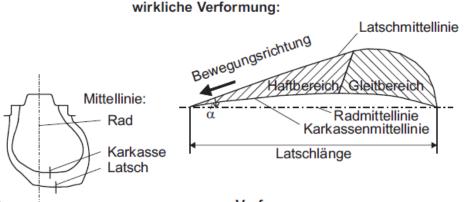


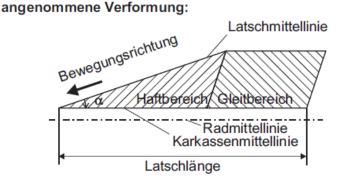


HSRI Reifenmodell



- HSRI = Highway Safety Research Institute der Universität in Michigan
- Modell berechnet die Reifenkräfte aufgrund der Verformungen durch im Reifen auftretende Spannungen
- Eingangsgrößen: Schräglaufwinkel, Radlast, Raddrehzahl, Fahrzeuggeschwindigkeit
- Reifensturz wird nicht berücksichtigt
- Konstante Flächenpressung im Latsch
- Mittellinie der Reifenkarkasse verschiebt sich durch die Seitenkraft parallel gegenüber der Radmittenebene
- physikalisches Modell

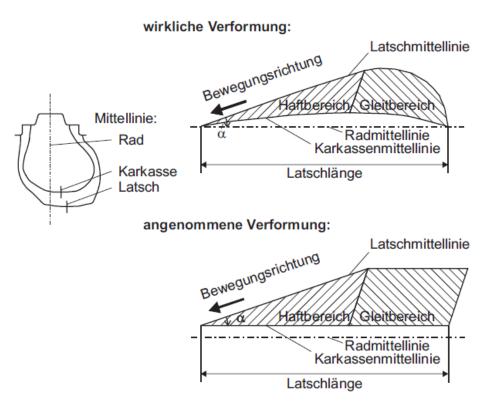




HSRI Reifenmodell



- Es wird die Auslenkung der Protektorteilchen von der Karkassenmittellinie betrachtet
- linearer Schubspannungsverlauf bis zur Kraftschlussgrenze
- Anzahl der benötigten Parameter ist relativ gering

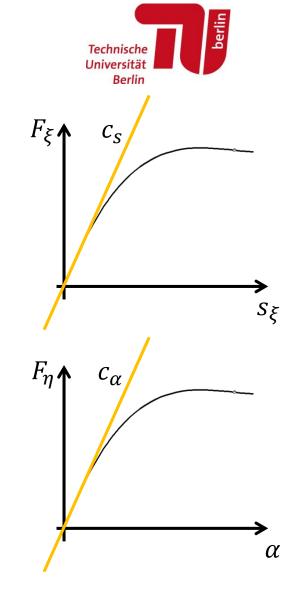


 \triangleright Längsschlupfsteifigkeit c_s als Anstieg der Längskraft-Schlupf-Kurve im Ursprung

$$c_{s} = \frac{\partial F_{\xi}}{\partial s_{\xi}} \bigg|_{\substack{s \to 0 \\ \alpha = 0}}$$

 Seitenschlupfsteifigkeit c_α als Anstieg der Seitenkraft-Schräglaufwinkel-Kurve im Ursprung

$$c_{\alpha} = \frac{\partial F_{\eta}}{\partial \alpha} \bigg|_{\substack{\alpha \to 0 \\ s = 0}}$$





Die Definition des Antriebs- und Bremsschlupfs kann wie folgt zusammengefasst werden:

$$s_i = \frac{\left| v - r_{dyn} \cdot \omega \right|}{\max(v, r_{dyn} \cdot \omega)}$$

Die Gleitgeschwindigkeit ergibt sich aus:

$$v_G = v_{G,\xi} \sqrt{s_i^2 + \tan^2 \alpha}$$

 \triangleright Mit der Gleitgeschwindigkeit in Latschlängsrichtung $v_{G,\xi}$:

$$v_{G,\xi} = v - r_{dvn} \cdot \omega$$



Die Gleitgeschwindigkeit wird genutzt, um den Haftreibbeiwert zu berechnen:

$$v_G < 80 \text{km/h}$$
: $\mu_i = f_{0,i} (1 - k_R v_G)$

$$v_G >= 80 \text{km/h}$$
: $\mu_i = f_{0,i} (1 - k_R \tanh(v_G)^2)$

Mit den Parametern f_0 und k_R welche die Kraftschlussabnahme bei zunehmender Geschwindigkeit beschreiben:

$$f_0 = f_{0,1} + f_{0,2} N_{\zeta} \qquad k_R = k_{R,1} + k_{R,2} N_{\zeta}$$

 \triangleright Die Funktion \overline{s}_R dient zur Bestimmung der Haftbereiche (Gleiten, Haften):

$$\bar{s}_R = \frac{\sqrt{(c_s s_i)^2 + (c_\alpha \tan(\alpha))^2}}{\mu_i N_\zeta (1 - s_i)}$$



Kombiniert man diese Gleichungen ergeben sich die Reifenkräfte zu:

$$\overline{s}_R \le 0.5$$
: $F_{\xi} = c_s s_i$ (Haftbereich, linear) $F_{\eta} = c_{\alpha} \tan(\alpha)$

$$F_{\xi} = c_s \left(\frac{s_i}{1 - s_i} \right) \left(\frac{\overline{s}_R - 0.25}{\overline{s}_R^2} \right)$$
 (Gleitbereich, nichtlinear)
$$F_{\eta} = c_{\alpha} \left(\frac{\tan(\alpha)}{1 - s_i} \right) \left(\frac{\overline{s}_R - 0.25}{\overline{s}_R^2} \right)$$



 \succ Zur Berechnung des Rückstellmoments wird der Reifennachlauf in Längs- n_{ε} und Seitenrichtung n_{η} benötigt. Für n_{ε} gilt:

$$\overline{S}_R \le 0.5$$
:
(Haftbereich, linear)

$$\overline{S}_R > 0.5$$
: (Gleitbereich, nichtlinear)

$$n_{\xi} = \frac{4}{3}l\tan(\alpha) + \frac{F_{\eta}}{c_{\alpha}}$$

$$n_{\xi} = l \tan(\alpha) \left(\frac{\overline{s}_R - \frac{1}{3}}{\overline{s}_R \left(\overline{s}_R - \frac{1}{4} \right)} + \frac{F_{\eta}}{c_{\alpha}} \right)$$

Mit der halben Latschlänge l und der Reifensubtangente s₁:

$$l = \sqrt{2 \, r_{dyn} \, s_1}$$



Für den Reifennachlauf in Seitenrichtung n_n erhält man:

$$\bar{S}_R \le 0.5$$
:
(Haftbereich, linear)

$$\bar{s}_R > 0.5$$
: (Gleitbereich, nichtlinear)

$$n_{\eta} = \frac{1}{3} l \left[1 + 2\bar{s}_{R} \left(\frac{1}{2} - \bar{s}_{R} \right) \right]$$

$$n_{\eta} = l \left(\frac{12 - \frac{1}{\overline{s}_{R}^{2}}}{12 - \frac{3}{\overline{s}_{R}}} - 1 \right) \left(\frac{1 - (\overline{s}_{R} - 0.5)}{k_{Kor}} \right) \qquad k_{Kor}: \text{ Korrekturwert}$$



Über das Momentengleichgewicht ergibt sich damit das Rückstellmoment zu:

$$M_{\zeta} = F_{\eta} n_{\eta} - F_{\xi} n_{\xi}$$



Vielen Dank für Ihre Aufmerksamkeit!