

Bemerkung zur Abhängigkeit

der Polare c_n (c_t) vom Seitenverhältnis des Flügels.

Uebersicht: Mit dieser kleinen Bemerkung soll die Aufmerksamkeit auf eine einfache Tatsache der klassischen Tragflügeltheorie gelenkt werden, die vielleicht bei manchen Ueberschlagsrechnungen von Nutzen sein kann: Die Polare c_n (c_t) ist praktisch vom Seitenverhältnis des Flügels unabhängig.

Der Bericht umfaßt:

4 Seiten Text,

1 Abbildung.

INSTITUT FÜR THEORETISCHE AERODYNAMIK.

Der Leiter:

i. V.

F. Riegels

F. Riegels.

Der Bearbeiter:

D. Küchemann

D. Küchemann.

Man hat frühzeitig bemerkt, daß die übliche Polare c_a (c_w) vom Seitenverhältnis ¹⁾ $\lambda = \frac{F}{b^2}$ des Flügels abhängig ist und unter der Voraussetzung elliptischer Auftriebsverteilung die bekannten ~~Untersuchungs-~~ ^{Umrechnungs-}formeln entwickelt, die in den meisten praktisch vorkommenden Fällen ausreichen, wie Messungen ²⁾ zeigen. Wir wollen nun zeigen, daß unter derselben Voraussetzung elliptischer Auftriebsverteilung in den Zusammenhang zwischen dem Normalkraftsbeiwert c_n und dem Tangentialkraftsbeiwert c_t das Seitenverhältnis nicht eingeht. Zwischen dem Auftrieb und dem induzierten Widerstand besteht die bekannte Beziehung

$$c_{wi} = \frac{\lambda}{\pi} \cdot c_a^2$$

in welche das Seitenverhältnis λ als Faktor eingeht. Außerdem ist bei elliptischer Auftriebsverteilung

$$c_a = \frac{2\pi\sigma}{1+2\lambda\sigma} \cdot \alpha$$

wobei

$$\sigma = \frac{1}{2\pi} \cdot \left(\frac{dca}{d\alpha} \right)_{\lambda=0}$$

gesetzt ist. (Bei der ebenen Platte ist $\sigma = 1$, für Profile im allgemeinen etwas kleiner als 1). Wir wollen nun in diese Beziehungen c_n und c_t einführen. Unter den üblichen Vernachlässigungen gibt:

$$c_n = c_a + c_w \cdot \alpha$$

$$c_t = -c_a \cdot \alpha + c_w \quad ;$$

1) Wir rechnen mit λ statt mit $\Lambda = b^2/F$, weil sich so übersichtlichere Formeln ergeben.

2) Siehe I. Lieferung, Seite 50.

damit wird, wenn $c_w = c_{wi} + c_{wp}$ gesetzt wird:

$$c_n = \frac{2\pi\sigma}{1+2\lambda\sigma} \alpha + \frac{4\pi\lambda\sigma^2}{(1+2\lambda\sigma)^2} \alpha^3 + c_{wp} \cdot \alpha$$

$$(1) \quad c_n \approx \frac{2\pi\sigma}{1+2\lambda\sigma} \alpha + c_{wp} \cdot \alpha$$

unter der üblichen Beschränkung auf kleine Anstellwinkel.

Für c_t erhalten wir

$$c_t = -\frac{2\pi\sigma}{1+2\lambda\sigma} \alpha^2 + \frac{4\pi\lambda\sigma^2}{(1+2\lambda\sigma)^2} \alpha^2 + c_{wp}$$

$$(2) \quad c_t = -\frac{2\pi\sigma}{(1+2\lambda\sigma)^2} \alpha^2 + c_{wp}$$

Eliminieren wir α aus den Formeln (1) und (2), ergibt sich:

$$c_t = -\frac{1}{2\pi\sigma} \cdot c_n^2 \cdot \left[\frac{1}{1 + c_{wp} \frac{1+2\lambda}{2\pi\sigma}} \right]^2 + c_{wp}$$

Da nun der Ausdruck

$$c_{wp} \cdot \frac{1+2\lambda}{2\pi\sigma}$$

im allgemeinen klein gegen 1 ist,

(für $\sigma = 1$; $\lambda = 0,2$; $c_{wp} = 0,06$ ergibt sich $c_w \cdot \frac{1+2\lambda}{2\pi\sigma} = 0,013$)

können wir schreiben:

$$(3) \quad c_t = -\frac{1}{2\pi\sigma} c_n^2 + c_{wp}$$

eine Beziehung, in welcher das Seitenverhältnis nicht mehr auftritt.

Die bekannten Messungen aus der I. Lieferung¹⁾ (S. 50) bestätigen die Richtigkeit dieser Beziehung bis zum Seitenverhältnis 1:3 herunter (siehe Abbildung).

1) vgl. auch: L. Prandtl, Abriss S. 152

Prandtl-Tietjens, Hydro- und Aeromechanik (Bd. II.
S. 221.



Seitenverhältnis

- 1:1 ○ 1:5
- △ 1:2 ● 1:6
- ▲ 1:3 ● 1:7
- 1:4

