

**Beispiel 3:** Die scheinbare Bahnlinie sei ebenfalls ein Halbmesser einer sich gleichmässig drehenden Scheibe; die scheinbare Bewegung erfolge aber nicht nach aussen, sondern nach der Mitte hin (Fig. 51) mit der gleichbleibenden Geschwindigkeit  $w$ . Man findet  $v$  mittels Fig. 52. Es ist wiederum  $p_1 = 0$ ;  $p_2 = x \omega^2$  centripetal;  $p_3 = 2w \cdot \omega$  aber nach links gerichtet, weil

Fig. 52.

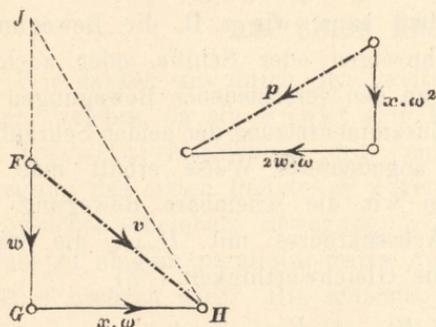
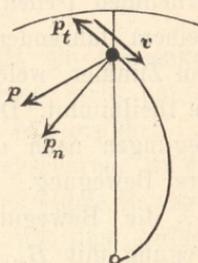


Fig. 53.



sich bei der Drehung um  $C$  der Endpunkt  $E$  von  $E$  nach  $D$  bewegt. Die Richtung von  $p$  wird wiederum rechtwinklig zu  $HJ$  in dem Geschwindigkeitsdreieck Fig. 52, an welches man  $JF = w$  anreicht. Die Zerlegung von  $p$  liefert diesmal in tangentialer Richtung eine Verzögerung (Fig. 53), weil die Geschwindigkeit  $v$  mit kleiner werdendem  $x$  abnimmt. Die wahre Bahnlinie ist wiederum eine archimedische Spirale.

## D. Scheinbare (relative) Bewegung.

In dem vorstehenden Abschnitte war schon von der scheinbaren Bewegung die Rede; dieselbe wurde als gegeben behandelt und mit der Bewegung der Bahnlinie zu der wahren Bewegung zusammengesetzt. In diesem Abschnitte handelt es sich aber um die Aufsuchung der scheinbaren Bewegung, während die wahre Bewegung gegeben sein soll. Wir gelangen dazu durch folgende Betrachtung.

Führt ein Körper in einem Raume, den wir als ein Achsenkreuz auffassen und bezeichnen wollen, eine Bewegung aus, so lässt sich diese für jeden Augenblick als eine Schraubenbewegung

darstellen. Bewegt sich nun auch das Achsenkreuz gleichzeitig, so kann man auch dessen Bewegung für jeden Augenblick auf eine Schraubenbewegung zurückführen. Die erstgenannte Bewegung heisst die scheinbare oder relative Bewegung des Körpers in Bezug auf das Achsenkreuz, weil ein an der Bewegung des Achsenkreuzes theilnehmender Beobachter nur diese Bewegung mit seinen Sinnen wahrnehmen (sehen und fühlen) kann, wie z. B. die Bewegungen in einem fahrenden Eisenbahnwagen oder Schiffe, oder auch in einem Zimmer, welches doch an den verschiedenen Bewegungen der Erde theilnimmt. Durch die Zusammensetzung der beiden Schraubenbewegungen nach der S. 35 angedeuteten Weise erhält man die wahre Bewegung. Bezeichnen wir die scheinbare Bewegung mit  $B_{sch}$ , die Bewegung des Achsenkreuzes mit  $B_{achs}$ , die wahre Bewegung mit  $B_w$ , so gilt die Gleichwerthigkeit ( $\equiv$ )

$$1) \quad B_{sch}, B_{achs} \equiv B_w,$$

welche nur andeuten soll, dass die geometrische Summe von  $B_{sch}$  und  $B_{achs}$  auf der einen Seite des Zeichens  $\equiv$  zu demselben Endresultate führt wie die Bewegungen auf der anderen Seite. Ertheilen wir nun sowohl dem Körper wie auch dem Achsenkreuz noch eine fernere, beliebige Bewegung  $B$ , so wird dadurch an dem gegenseitigen Verhalten des Körpers und des Achsenkreuzes, also auch an der scheinbaren Bewegung nichts geändert, man kann daher auch schreiben:

$$2) \quad B_{sch}, B_{achs}, B \equiv B_w, B.$$

Wählt man nun diese neue Bewegung so, dass sie das Entgegengesetzte der Bewegung des Achsenkreuzes ist, d. h. für jeden Augenblick eine Schraubenbewegung um dieselbe Achse mit gleichen aber entgegengesetzten Geschwindigkeiten der Drehung und Verschiebung, was wir durch

$$3) \quad B \equiv - B_{achs}$$

ausdrücken wollen, so heben sich  $B_{achs}$  und  $B$  vollständig auf, und es wird aus Gl. 2:

$$4) \quad B_{sch} \equiv B_w, (- B_{achs});$$

d. h. die scheinbare Bewegung eines Körpers in Bezug auf ein bewegliches Achsenkreuz ist in jedem

Augenblicke die geometrische Summe aus der wahren Bewegung des Körpers und dem Entgegengesetzten der Bewegung des Achsenkreuzes.

## I. Scheinbare Bewegung eines Punktes in Bezug auf einen anderen.

Wir denken uns durch den zweiten Punkt  $P_1$  ein Achsenkreuz gelegt, welches, da ein Punkt eine Drehbewegung nicht hat, nur eine Parallelverschiebung mit dem Punkte  $P_1$  ausführt. Die Bewegung des ersten Punktes  $P$  gegen dieses Achsenkreuz ist dann die gesuchte scheinbare Bewegung, während seine wahre Bewegung auf ein zu obigem paralleles festes Achsenkreuz mit dem Anfangspunkt  $A$  bezogen wird. Die scheinbare Bewegung von  $P$  gegen  $P_1$  ist die geometrische Summe der wahren Bewegung von  $P$  und dem Entgegengesetzten der Verschiebung von  $P_1$ ; die scheinbare Geschwindigkeit  $w$  ist die geometrische Summe aus der wahren Geschwindigkeit  $v$  und dem Entgegengesetzten der Geschwindigkeit  $u$  des Punktes  $P_1$ , d. h.

$$w \equiv v, (-u);$$

ebenso ist die scheinbare Beschleunigung  $p_1$  die geometrische Summe aus der wahren Beschleunigung  $p$  und dem Entgegengesetzten der Beschleunigung  $p_2$  des Punktes  $P$ , d. h.

$$p_1 \equiv p, (-p_2).$$

( $p_3$  kommt hier noch nicht in Frage, weil das bewegliche Achsenkreuz keine Drehung ausführt, also in Gl. 4, S. 40  $\omega = 0$  ist.)

Hat der Punkt  $P$  in Bezug auf ein festes Achsenkreuz die Koordinaten  $x, y, z$ , der Punkt  $P_1$  in Bezug auf dasselbe Achsenkreuz die Koordinaten  $x_1, y_1, z_1$ , so gilt für die (scheinbaren) Koordinaten  $\xi, \eta, \zeta$  des Punktes  $P$  in Bezug auf das mit  $P_1$  bewegliche Achsenkreuz

$$\xi = x - x_1; \quad \eta = y - y_1; \quad \zeta = z - z_1.$$

Fig. 54.

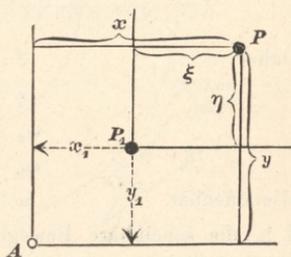


Fig. 54 zeigt den Fall, wo die Bewegungen nur in einer Ebene vor sich gehen. Dann kann man auch schreiben:

$$w_x = v_x - u_x \quad \text{oder} \quad \frac{d\xi}{dt} = \frac{dx}{dt} - \frac{dx_1}{dt},$$

$$w_y = v_y - u_y \quad \text{oder} \quad \frac{d\eta}{dt} = \frac{dy}{dt} - \frac{dy_1}{dt}$$

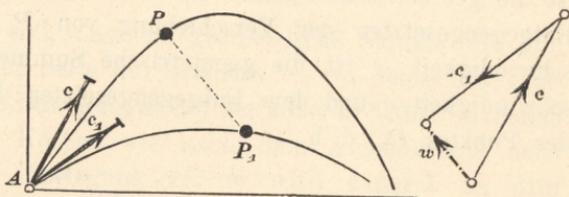
und ebenso für die Beschleunigungen

$$p_{1x} = p_x - p_{2x} \quad \text{oder} \quad \frac{d^2\xi}{dt^2} = \frac{d^2x}{dt^2} - \frac{d^2x_1}{dt^2},$$

$$p_{2y} = p_y - p_{2y} \quad \text{oder} \quad \frac{d^2\eta}{dt^2} = \frac{d^2y}{dt^2} - \frac{d^2y_1}{dt^2}.$$

**Beispiel 1:** In derselben lothrechten Ebene werden (Fig. 55) gleichzeitig zwei Punkte  $P$  und  $P_1$  mit den Geschwindigkeiten  $c$  und  $c_1$  unter den Neigungswinkeln  $\alpha$  und  $\alpha_1$  fortgeworfen; welches ist die scheinbare Bewegung von  $P$  in Bezug auf  $P_1$  (wenn man sich vorstellt, dass ein Beobachter [wie Münchhausen auf der Kanonenkugel] die Bewegung von  $P_1$  mitmacht). Auf die Punkte soll nur die Schwere, kein Luftwiderstand wirken. Dann ist nach dem 1. Theile, S. 49

Fig. 55.



$$\begin{aligned} x &= c \cos \alpha t; & x_1 &= c_1 \cos \alpha_1 t; \\ y &= c \sin \alpha t - \frac{gt^2}{2}; & y_1 &= c_1 \sin \alpha_1 t - \frac{gt^2}{2}. \end{aligned}$$

Daher

$$\xi = (c \cos \alpha - c_1 \cos \alpha_1) t,$$

$$\eta = (c \sin \alpha - c_1 \sin \alpha_1) t,$$

$$w_x = c \cos \alpha - c_1 \cos \alpha_1,$$

$$w_y = c \sin \alpha - c_1 \sin \alpha_1,$$

$$w \equiv c, \quad (-c_1); \quad p_1 = 0,$$

also offenbar

d. h. die scheinbare Bewegung erfolgt gleichförmig und geradlinig mit der Geschwindigkeit  $w$ .

Es ergibt sich dies noch einfacher, wenn man die Wurfbewegungen zerlegt in die gleichförmig geradlinigen  $ct$  bzw.  $c_1t$  nach den Richtungen der Anfangsgeschwindigkeiten, und die lothrecht abwärts gerichteten  $\frac{1}{2}gt^2$  bzw.  $\frac{1}{2}gt^2$ . Da die beschleunigten Fallbewegungen beiden Punkten gemeinsam sind, so kann die scheinbare Bewegung nur von den beschleunigungslosen Bewegungen  $ct$  und  $c_1t$  abhängig sein.

**Beispiel 2:** Zwei Punkte  $P$  und  $P_1$  durchlaufen mit gleichen Winkelgeschwindigkeiten zwei Kreise mit gemeinsamem Mittelpunkt  $A$  (Fig. 56). Die scheinbare Bewegung von  $P$  in Bezug auf  $P_1$  soll untersucht werden.

Es seien  $r$  und  $r_1$  die Halbmesser  $AP$  und  $AP_1$  der Kreise,  $\alpha$  der Winkel, den die gleichzeitigen Fahrstrahlen  $r$  und  $r_1$  mit einander bilden,  $\vartheta$  der veränderliche Neigungswinkel von  $AP$  gegen die  $AX$ ; dann ist

$$\begin{aligned} x &= r \cos \vartheta; & y &= r \sin \vartheta; \\ x_1 &= r_1 \cos (\alpha + \vartheta); & y_1 &= r_1 \sin (\alpha + \vartheta); \\ \xi &= x - x_1 = r \cos \vartheta - r_1 \cos (\alpha + \vartheta); \\ \eta &= y - y_1 = r \sin \vartheta - r_1 \sin (\alpha + \vartheta). \end{aligned}$$

Bildet man hiernach  $\xi^2 + \eta^2$ , so erhält man dafür

$$r^2 + r_1^2 - 2 r r_1 \cos \alpha = l^2 = P P_1^2,$$

was übrigens auch schon daraus folgt, dass wegen gleicher Winkelgeschwindigkeit beider Punkte das Dreieck  $AP P_1$  seine Form unverändert behält, während es sich um  $A$  dreht.

Die scheinbare Bewegung von  $P$  in Bezug auf  $P_1$  ist also eine Bewegung in einem Kreise vom Halbmesser

$$l = P P_1.$$

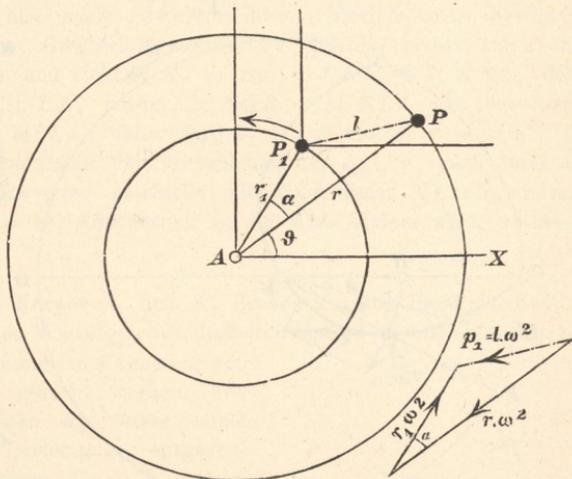
Die wahre Beschleunigung von  $P$  ist  $p = r \cdot \omega^2$  in der Richtung von  $P$  nach  $A$ ; die Beschleunigung

$$p_2 = r_1 \omega^2$$

hat die Richtung von  $P_1$  nach  $A$ , daher ist  $-p_2$  von  $A$  nach  $P_1$  gerichtet.

(S. das Beschleunigungsdreieck in Fig. 55, rechts.) Da nun  $p$  und  $p_2$  mit  $r$  und  $r_1$  verhältnismäßig sind, auch den Winkel  $\alpha$  mit einander bilden, so wird das aus ihnen gezeichnete Dreieck ähnlich mit  $P A P_1$ , daher die geometrische Summe  $p_1 = l \cdot \omega^2$  und mit  $P P_1$  parallel. Die scheinbare Bewegung in einem Kreise vom Halbmesser  $l$  erfolgt also mit überall gleicher Beschleunigung. Daher ist die scheinbare Bewegung eine gleichförmige Kreisbewegung mit der Umfangsgeschwindigkeit  $w = l \cdot \omega$ , der Winkelgeschwindigkeit  $\omega$ .

Fig. 56.





2. Scheinbare Bewegung in Bezug auf einen beliebig bewegten Raum. 49

Geraden  $CMD$  abmisst. Schneidet ein durch  $H$  gelegter Kreisbogen mit dem Mittelpunkt  $M$  den Halbmesser  $MF$  in  $A$ , so ist  $A$  ein Punkt der scheinbaren Bahnlinie. Denn es muss der Geraden  $CMD$ , auf der sich der Punkt bewegt, eine Drehung um  $M$  erteilt werden, welche der wahren Drehung der Scheibe gleich und entgegengesetzt ist.

Setzt man  $\sphericalangle CMA = \vartheta$ ,  $MA = x$ ,  $CM = r$ , so ist

$$r - x = vt; \quad \vartheta = \omega t;$$

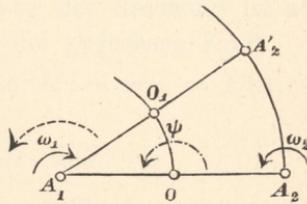
daraus entsteht

$$x = r - \frac{v}{\omega} \vartheta;$$

diese Gleichung bedeutet, weil die Beziehung zwischen  $x$  und  $\vartheta$  linear ist, eine archimedische Spirale. Die scheinbare Geschwindigkeit  $w$  im Punkt  $A$  ist die Diagonale eines Rechtecks aus  $v$  in der Richtung  $AM$  und dem dazu rechtwinkligen  $x\omega$ . — Zur Bestimmung der scheinbaren Beschleunigung ist zu bedenken, dass  $p = 0$ , weil die wahre Bewegung gleichförmig erfolgt; daher muss  $p_1 \equiv (-p_2)$ ,  $(-p_3)$  sein. Es bedeutet darin  $-p_2$  die Centrifugalbeschleunigung  $x \cdot \omega^2$ , in der Richtung  $MA$ , d. h. rechtwinklig zu  $KL = x \cdot \omega$  (Fig. 57, rechts unten) aufgetragen. Es ist  $p_3 = 2w \cdot \omega$ , weil  $\alpha = 90^\circ$  ist. Richtung und Sinn von  $p_3$  stimmt überein mit der Bewegung des Endpunkts von  $w \cdot dt$ , also auch von  $w$  bei einer Drehung um  $A$  mit der Winkelgeschwindigkeit  $\omega$  der Scheibe, d. h. rechts herum. Daher ist  $+p_3$  rechtwinklig zu  $w$  nach unten,  $-p_3$  also nach oben gerichtet. Hiermit ist  $p_1$  bestimmt. Verlängert man in dem Geschwindigkeitsdreieck (Fig. 57, rechts unten)  $LJ$  nach links um  $JJ_1 = w$  und zieht  $J_1K$ , so ist  $\triangle J_1KL \sim \triangle RNQ$ , denn es ist  $QN \perp KL$ ;  $RQ \perp LJ_1$ , mithin  $\sphericalangle NQR = \sphericalangle KLJ_1$  und ausserdem  $NQ = \omega \cdot \overline{KL}$ ,  $QR = \omega \cdot \overline{LJ_1}$ ; daher wird  $p_1 \perp J_1K$  und  $p_1 = \omega \cdot \overline{J_1K}$ . Es weicht  $p_1$  von seiner normalen Seitenbeschleunigung  $p_n (\perp w)$  nach links ab, d. h. die scheinbare Bewegung geschieht mit tangentialer Verzögerung, wie es sein muss, da  $x\omega$  bei Annäherung an die Mitte kleiner wird, mithin  $w$  abnehmen muss.

**Beispiel 2:** Zwei Körper  $K_1$  und  $K_2$  drehen sich um Parallelachsen  $A_1$  und  $A_2$  (Fig. 58) mit den Winkelgeschwindigkeiten  $\omega_1$  und  $\omega_2$  entgegengesetzten Sinnes. Es soll die scheinbare Bewegung von  $K_2$  in Bezug auf  $K_1$  gesucht werden. Zu diesem Zwecke hat man  $K_2$  ausser seiner Drehung  $\omega_2$  noch eine Drehung  $\omega_1$ , entgegengesetzt der Bewegung von  $K_1$ , d. h. mit  $\omega_2$  gleichen Sinnes, zu erteilen, wie bei  $A_1$  punktirt angegeben. Diese beiden Drehungen um  $A_1$  und  $A_2$  lassen sich nach S. 31 für jeden Augenblick vertauschen mit einer Drehung um eine Achse  $O \parallel A_1$  mit der Winkelgeschwindigkeit  $\psi = \omega_1 + \omega_2$ , u. zw. ist

Fig. 58.



$$\frac{OA_1}{OA_2} = \frac{\omega_2}{\omega_1}.$$

Nach der Zeit  $t$  hat die Achse  $A_2$  sich in ihrer scheinbaren Bewegung nach  $A_2'$  bewegt, wenn  $A_2A_1A_2' = \omega_1 t$  ist. Dann liegt, wenn  $\omega_1$  und  $\omega_2$  sich nicht ändern, die augenblickliche Drehachse bei  $O_1$ . Der Cylinder  $OO_1$  mit der Achse  $A_1$  und dem Halbmesser  $A_1O$  ist der Ort der augenblicklichen Drehachsen, und da  $O$  auch von  $A_2$  einen unveränderlichen Abstand hat, so ist ein mit dem Körper  $K_2$  verbundener Cylinder  $PP_1$  (Fig. 59) der Ort derjenigen Geraden des Körpers  $K_2$ , welche der Reihe nach mit den augenblicklichen Drehachsen  $O, O_1 \dots$  zusammenfallen. Die scheinbare Bewegung von  $K_2$  in Bezug auf  $K_1$  ist nach S. 19 ein Rollen des Cylinders  $PP_1$  auf dem Cylinder  $OO_1$ . Sind diese Cylinderflächen an den Körpern tatsächlich vorhanden, so haben sie an der Berührungsstelle stets die Gleitgeschwindigkeit Null. Es beruht auf diesem Verhalten die Lehre von der Verzahnung der Zahnräder.

Fig. 59.

