

aufhängt, sofort der vorige Aufhängepunkt zum Mittelpuncte des Schwunges wird, das Pendel also in beiden Fällen dieselbe Schwingungszeit (und zwar wie das einfache Pendel von der Länge  $CF$ ) besitzt (M. s. §. 170, Anmerkung 2). Man benützt diese Eigenschaft um den Mittelpunct des Schwunges bei dem eigens dafür construirten Reversionspendel, wobei sich von zwei durch  $C$  und  $F$  gehenden Schwingungsachsen (in Form von Schneiden) die eine verschieben, oder die Entfernung  $CF$  reguliren (oder wo dieß nicht der Fall, ein kleines Gewicht  $m$  an der Stange verschieben) läßt, practisch zu bestimmen.

Bekanntlich benützt man das Pendel als Zeitmesser, und bei den Uhren zur Regulirung der Bewegung. Man befestigt eine schwere linsenförmige Masse, um den Widerstand der Luft leichter zu überwinden, an eine dünne Stange, welche oben mittelst einer Messerschneide, oder vielleicht noch besser, einer Uhrfeder aufgehängt wird.

## Drittes Kapitel.

### *Von der Centrifugal- oder Fliehkraft.*

§. 154. **Erklärung.** Befindet sich an dem Endpuncte  $A$  (Fig. 131) eines in  $C$  befestigten gewicht- und massenlosen Fadens  $CA$  ein bloß materieller Punct von der Masse  $M$  (deren Gewicht also dabei gar nicht in Betracht kommt), und wird diese durch eine momentane Kraft nach der Richtung  $AT$  mit irgend einer Geschwindigkeit in Bewegung gesetzt, so kann sich diese Masse vermöge der Verbindung mit dem Puncte  $C$  nur im Kreise  $AMB$  fortbewegen, und diese wird sonach während der Zeit, in welcher sie ohne diese Verbindung den Weg  $AE$  zurückgelegt hätte, um das Stück  $EM$  gegen den Mittelpunct  $C$  gezogen, oder was dasselbe ist, die Masse  $M$  hat das Bestreben, sich in dieser Zeit um  $ME$  von  $C$  zu entfernen. Die Kraft nun, mit welcher der Faden, welcher dieses Entfernen vom Mittelpuncte  $C$  jeden Augenblick verhindert (indem die Masse nach dem Beharrungsvermögen in jedem Puncte der krummlinigen Bahn nach der Tangente fortgehen will), dadurch gespannt wird, heißt Centrifugal-, Flieh- oder Schwingkraft, und sie ist genau jener Kraft gleich, welche die Masse  $M$  beständig gegen den Mittelpunct hinziehen muß, um der Fliehkraft das Gleichgewicht zu halten, und welche deshalb Centripetal- oder Centralkraft genannt wird.

§. 155. **Bestimmung der Fliehkraft.** Hat die Masse  $M$  im Puncte  $A$  durch eine momentane Kraft nach der Richtung

$AT$  die Geschwindigkeit  $v$  erhalten, so geht diese, da die anziehende Kraft fortwährend normal auf die Richtung der Bewegung ist, also in  $v$  keine Änderung bewirkt, mit dieser Geschwindigkeit  $v$  gleichförmig im Kreise  $AMB A$  herum. Nimmt man an, daß der sehr, oder eigentlich unendlich kleine Bogen  $AM$  in der Zeit  $t'$  zurückgelegt wird, so kann während dieser ebenfalls unendlich kleinen Zeit (§. 137) die Anziehung- oder Centripetalkraft als eine constante Kraft  $= F$  angesehen werden, wodurch also der Weg  $EM$ , wofür man bei dieser Voraussetzung (daß  $AM$  unendlich klein ist) die mit  $AB$  Parallele  $Mn = AD$  nehmen kann, in derselben Zeit  $t'$  mit gleichförmig beschleunigter Bewegung zurückgelegt wird. Nach §. 146 (Gleich. 2) ist aber die Beschleunigung  $G = \frac{F}{M} g \dots (\alpha, \text{ und der Weg (§. 142, 2)}$

$$AD = \frac{1}{2} G t'^2 = \frac{1}{2} g \frac{F}{M} t'^2.$$

Da ferner der kleine Bogen  $AM$  mit seiner Sehne verwechselt werden kann, ferner nach einem Satze der Geometrie

$$AM^2 = AB \cdot AD = 2r \cdot AD$$

ist, wenn man nämlich den Halbmesser  $AC = r$  setzt, und endlich auch noch (§. 127, 1)  $AM = v t'$  ist; so folgt

$$v^2 t'^2 = 2r \cdot \frac{1}{2} g \frac{F}{M} t'^2,$$

und daraus für die Anziehungskraft  $F$ , welche auch der gesuchten Fliehkraft gleich ist  $F = \frac{M v^2}{r g} \dots (1).$

Aus diesem Ausdrucke folgt, daß die in Gewichtseinheiten ausgedrückten Fliehkräfte der Masse und dem Quadrate der Geschwindigkeit direct, und dem Halbmesser des Kreises, in welchem die Bewegung (an demselben Orte der Erde) Statt findet, umgekehrt proportional ist. Ist  $T$  die Umlaufszeit der Masse  $M$  in dem Kreise  $AMB A$ , so ist  $2r\pi = vT$ ,

also  $v = \frac{2r\pi}{T}$ , und wenn man diesen Werth in die vorige Gleich. (1) substituirt, auch  $F = \frac{4 M r \pi^2}{g T^2} \dots (2,$

oder, wenn der materielle Punkt die Kreisperipherie in einer Secunde  $n$  Mal durchläuft, wodurch  $T = \frac{1}{n}$  wird, auch

$$F = \frac{4 n^2 \pi^2 r M}{g} \dots (3).$$

Setzt man den Werth von  $F$  aus der Gleichung (1 in jene  $(\alpha$ , so erhält man für die Centrifugalbeschleunigung  $G = \frac{v^2}{r} \dots (4,$

welche in Längenmafs ausgedrückt, ebenfalls zur Beurtheilung der Intensität der Centrifugalkraft dienen kann.

Anmerkung. Findet die Bewegung nicht im Kreise, sondern in einer andern krummen Linie Statt, so hat man in diesen Formeln unter  $r$  den Krümmungshalbmesser (d. i. den Halbmesser des Krümmungskreises) an jener Stelle der Curve zu verstehen, an welcher die Fliehkraft, welche also dabei nicht mehr wie hier im Kreise constant ist, bestimmt werden soll.

Beispiele.

1. Wird eine kleine Bleikugel von 20 Loth an einem 3 Fufs langen Faden auf einem horizontalen Tisch (wodurch also das Gewicht derselben aufgehoben ist) im Kreise mit einer Geschwindigkeit von 5 Fufs herum geschwungen, so ist die Stärke, mit welcher der Faden durch die entstehende Fliehkraft gespannt wird (Gleich. 1)  $F = \frac{20 \cdot 25}{3 \cdot 31} = \frac{500}{93}$ , oder nahe  $5\frac{2}{3}$  Loth, und es müfste, im Falle derselbe nur so stark wäre, dafs er blofs 5 Loth tragen könnte, dabei der Faden nothwendig abreifsen.

§. 156. Befinden sich an den Endpunkten  $A$  und  $B$  einer um  $C$  drehbaren Geraden  $AB$  (Fig. 132) die trägen Massen  $M$  und  $M'$ , wofür die Abstände  $CA = a$  und  $CB = b$  seyn sollen; so sind ihre Fliehkräfte nach der Gleichung (2 des vorigen Paragraphs, da die Umdrehungszeit  $T$  für beide die nämliche ist:

$$F = \frac{4 M a \pi^2}{g T^2} \text{ und } F' = \frac{4 M' b \pi^2}{g T^2}.$$

Soll nun  $F' = F$  seyn, so mufs  $Ma = M'b$  oder  $M:M' = b:a \dots$  (1) Statt finden, d. h. es müssen die statischen Momente der Massen in Beziehung auf den Drehungspunct gleich seyn, oder sich die Massen umgekehrt wie ihre Abstände von diesem Puncte verhalten.

Dieser Satz läfst sich leicht auf jedes beliebige System von materiellen Puncten ausdehnen. Nimmt man als einfachsten Fall in der Geraden  $CA$ , welche sich um eine in  $C$  auf  $AC$  senkrechte Achse umdreht in den beliebigen Abständen  $a, a', a'' \dots$  von  $C$  die materiellen Puncte  $m, m', m'' \dots$  und sucht jenen Punct  $O$ , in welchem die gesammte Masse  $M = m + m' + m'' + \dots$  vereinigt, dieselbe Fliehkraft, wie die einzelnen Massen zusammen besitzen, so ist, wenn man  $CO = z$  setzt, eben so

$$z M = m a + m' a' + m'' a'' + \dots,$$

woraus für den gesuchten Abstand  $z$  genau derselbe Ausdruck wie (§. 26) für den Mittelpunct der Massen oder Schwerpunct dieses Systems von materiellen Puncten folgt.

Eben so läfst sich zeigen, dafs, wenn sich irgend eine ebene Fläche  $AB$  (Fig. 134), über welche die Masse  $M$  gleichförmig vertheilt seyn soll,

um eine durch  $C$  gehende, auf ihrer verlängerten Ebene senkrechten Achse im Kreise herumdreht, die entstehende Fliehkraft eben so groß ist, als ob die Masse  $M$  im Schwerpunkte  $O$  dieser Fläche vereinigt wäre. (Man darf dazu nur durch den Umdrehungspunkt  $C$  in der Ebene dieser Fläche zwei rechtwinklichte Momentenachsen annehmen, und die Fliehkräfte der einzelnen materiellen Punkte  $m, m'$  .. der Fläche  $AB$ , jede in zwei mit diesen Achsen parallele Seitenkräfte zerlegen, und sich erinnern, daß die Summe der Momente der einzelnen Massen gegen eine dieser Achsen bezogen, dem Momente aus der Gesamtmasse  $M$  in den Abstand vom Schwerpunkte  $O$  dieser Fläche  $AB$  gleich ist.)

Dasselbe gilt auch von Körpern, bei welchen die Schwerpunkte sämtlicher Querschnitte, welche durch die Schnitte von Ebenen entstehen, die auf die Umdrehungsachse senkrecht sind, in einer mit dieser Achse parallelen geraden Linie liegen.

Dreht sich also z. B. eine Kreisfläche vom Halbmesser  $CO = r$  um ihren Mittelpunkt (d. h. um eine auf der Kreisebene senkrecht durch den Mittelpunkt gehende Achse), und wird die Masse ihrer Fläche  $r^2\pi$  proportional gesetzt; so darf man zur Bestimmung der Fliehkraft, die Kreisfläche nur in ihre Elemente, wie  $abc$  (Fig. 134), d. i. in unendlich schmale Dreiecke auflösen, und sich die Masse jedes dieser Dreiecke in dem Schwerpunkte  $o$  desselben vereinigt denken; da nun (§. 48) ein mit dem Halbmesser  $CO = \frac{2}{3}r$  aus dem Mittelpunkte  $C$  gezogener Kreis durch die Schwerpunkte dieser sämtlichen Dreiecke geht, so kann man sich die ganze Masse  $M = r^2\pi$  der Kreisfläche in dieser Kreisperipherie vereinigt denken, und sofort die gesuchte Centrifugalkraft nach den Formeln des vorigen Paragraphes bestimmen; dasselbe gilt nun auch von einem Cylinder, dessen Grundflächen mit dieser Kreisfläche und Achse, mit der durch  $C$  gehenden Umdrehungsachse zusammen fällt; die Achse erleidet jedoch hier, bei homogener Masse keinen Zug oder Druck.

#### Beispiele.

1. An dem einen Ende einer 5 Fufs langen Eisenstange, welche bei einem Gewichte von 1000 Pfund abreißt, befindet sich eine 100 Pfund schwere Kugel; wenn sich nun diese Kugel um den andern Endpunkt der Stange, und zwar um ihr Gewicht unwirksam zu machen, auf einem horizontalen Tische im Kreise herumdreht, so ist die Frage, wie viele Umdrehungen dieselbe per Secunde machen kann, bis die Fliehkraft mit der Festigkeit der Eisenstange im Gleichgewichte stehe?

Da man sich die Masse der Kugel für die Bestimmung der Fliehkraft im Schwerpunkte vereinigt denken kann, so ist nach der Formel (3 des vorigen Paragraphes  $F = 1000$ ,  $M = 100$ ,  $r = 5$ ,  $\pi^2 = (3.1416)^2 = 9.87$  und  $g = 31$  zu setzen, wodurch man  $1000 = 636.8n^2$ , und daraus für die gesuchte Umdrehungszahl  $n = \sqrt{\left(\frac{1000}{636.8}\right)} = 1.26$  erhält, so,

daß also die Stange schon abreißen würde, wenn die Kugel den genannten Kreis von 10 Fufs Durchmesser in einer Secunde  $1\frac{3}{10}$  Mal durchliefe.

2. Es stelle  $adfg$  (Fig. 134) ein Segment z. B. den zehnten Theil des Radkranzes eines 200 Centner schweren gußeisernen Schwungrades vor, welches bei einem äußern Halbmesser  $R = Ca = 6$ , und innern  $r = Cf = 5$  Fufs in einer Secunde drei Mal umläuft; mit welcher Kraft sucht sich dieses Kreissegment, wenn es ein Gewicht von 20 Centner hat, aus seiner Verbindung mit der Umdrehungsachse loszureißen?

Ist  $i$  der Schwerpunkt des Bogenstückes  $adfg$ , so ist nach der Formel (3 in §. 50, in welche  $r = 6$ ,  $r' = 5$ ,  $s = \text{Bog. } ad = \frac{1}{10} \cdot 12 \times 3 \cdot 1416 = 3 \cdot 7579$ ,  $a = ad = 3 \cdot 7082$  ( $= 12 \sin 18^\circ$ ) zu setzen ist:  $Ci = 5 \cdot 43$  Fufs. Da man sich nun in diesem Punkt  $i$  die gesammte Masse des Segments von 2000 Pfund vereinigt denken kann, so hat man nach der Formel (3 des vorigen Paragraphes, in welche statt  $r$  dieser Werth  $Ci$  zu setzen ist, sofort für die gesuchte nach der Richtung  $Ci$  wirkende Fliehkraft des Segments:  $F = \frac{4 \times 9 \times 9 \cdot 87 \times 5 \cdot 43 \times 2000}{31} = 124476 \cdot 6$  Pfund.

31

Anmerkung. Aus diesen Beispielen wird es leicht begreiflich, dafs bei einem zu schnellen Umlaufen der Mühl- und Schleifsteine, gußeiserner Schwunräder u. s. w. Die Cohäsion oder der Zusammenhang der Theile überwunden, und diese in Stücken hinausgeschleudert werden können.

Fährt ein Wagen schnell um eine Ecke oder in einer starken Krümmung, so kann er durch die Schwungkraft umgestürzt werden. Stellt z. B.  $Ob$  (Fig. 135) das durch den Schwerpunkt  $O$  wirkende Gewicht, und  $Oa$  die nach horizontaler Richtung wirkende Fliehkraft des Wagens vor; so wirkt die Resultirende  $Oc$  dieser beiden Kräfte nach der Richtung  $Od$ , und es mufs, sobald diese nicht mehr zwischen die Räder fällt, der Wagen umstürzen.

Ist der Boden  $AB$  (Fig. 136) nicht horizontal, sondern nach einwärts abschüssig, so wird dadurch der Schwungkraft zum Theil entgegen gewirkt, und es kann bei denselben Werthen von  $Oa$  und  $Ob$  die Resultirende  $Oc$  zwischen die Räder fallen, und der Wagen gegen das Umstürzen gesichert seyn. Aus diesem Grunde neigen sich auch Menschen und besonders Pferde, wenn sie schnell im Kreise herum laufen, instinctmäfsig nach einwärts, und zwar um so mehr, je schneller und in einem desto kleineren Kreise sie herumlaufen. Aus gleichem Grunde erhöht man bei Eisenbahnen in den Krümmungen die äufsere Schiene.

Durch die Schwungkraft mußte die anfangs noch weiche Erdmasse die an den Polen abgeplattete Gestalt erhalten; durch dieselbe Kraft mufs auch die Schwerkraft, und zwar unterm Äquator, wo die Schwungkraft am grössten ist, und den 289sten Theil der Schwere beträgt, auch am meisten, und zwar um den 289sten Theil vermindert werden. Würde sich die Erde 17 Mal schneller um ihre Achse drehen, so wäre unterm Äquator die Fliehkraft der Schwerkraft gleich, und die Körper hätten da gar keine Schwere u. s. w.

## Das Centrifugalpendel.

§. 157. **Erklärung.** Bewegt sich das in  $C$  aufgehängene einfache Pendel  $CA$  (Fig. 137) auf eine solche Weise, daß der Punct  $A$ , welcher die Masse oder den materiellen Punct  $M$  trägt, die Peripherie des horizontalen Kreises  $ADBA$ , also die Gerade  $CA$  die krumme Oberfläche eines geraden Kegels beschreibt; so heißt ein solches Pendel ein conisches oder einfaches Centrifugalpendel, und dabei wird, wenn  $CE$  lothrecht, also zugleich senkrecht auf die Kreisebene ist, der W.  $ECA$  wieder der Elongationswinkel und  $CE$  die Höhe des Pendels genannt.

§. 158. **Umlaufszeit dieses Pendels.** Bewegt sich der Punct  $A$ , d. i. die damit verbundene Masse  $M$  mit gleichförmiger Geschwindigkeit  $v$ , so ist der Elongationswinkel, folglich auch die Centrifugalkraft unveränderlich. Setzt man den Halbmesser  $AE = BE = r$ , die Länge des Pendels  $CA = l$ , die Höhe  $CE = h$ , und die Centrifugalkraft  $= F$ ; so ist (§. 155, Gleich. 1)  $F = \frac{Mv^2}{rg}$ . Nimmt man in der Verlängerung von  $EA$  das Stück  $Ac = F$ , und zerlegt diese Kraft in zwei auf einander senkrechte  $Ab$  und  $Ai$ , nämlich normal auf  $CA$  und in deren Verlängerung; eben so auch das Gewicht  $Ad$  der Masse  $M$  in  $Aa$  und  $Ae$ , wieder senkrecht auf  $CA$  und in deren Verlängerung, so muß, da  $Ai$  und  $Ae$  zusammen  $= An$  von der Festigkeit der Linie oder des Fadens  $CA$  und dem Puncte  $C$  aufgehoben werden, und die beiden noch übrigen Kräfte, sobald der Winkel  $ECA$  constant seyn soll, im Gleichgewichte stehen müssen, sofort, da sie sich gerade entgegen wirken,  $Ab = Aa$  Statt finden; zugleich ist auch, wegen Ähnlichkeit der Dreiecke  $Adn$  und  $ACE$ :

$F : M = dn : Ad = EA : CE = r : h \dots (\alpha,$   
 ferner wegen Ähnlichkeit der Dreiecke  $Abc$  und  $CEA$ ,  $Ab : Ac = h : l$ ,  
 oder  $Ab = \frac{Fh}{l}$ , und endlich wegen Ähnlichkeit der Dreiecke  $aAd$   
 und  $AEC$ ,  $Aa : Ad = r : l$ , oder  $Aa = \frac{Mr}{l}$ .

Da nun  $Ab = Aa$  seyn muß, so ist  $\frac{Fh}{l} = \frac{Mr}{l}$ , oder, wenn man für  $F$  seinen Werth setzt, und dann  $r$  bestimmt:

$$r = v \sqrt{\frac{h}{g}} \dots (1).$$

Ist  $T$  die Umlaufszeit des Pendels oder Punctes  $A$  in der Kreise-

riperie, so ist  $2r\pi = vT$ , also  $T = \frac{2r\pi}{v}$ , oder, wenn man für  $r$  den Werth aus (1) setzt:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{h}{g}} \dots (2).$$

Nach §. 151 (Gl. 1) ist die Schwingungszeit des einfachen Kreispendels von der Länge  $h$  sofort  $T = \pi \sqrt{\frac{h}{g}}$ , nämlich halb so groß, als die eben bestimmte; ist also die Länge eines einfachen Kreispendels der Höhe des Centrifugalpendels gleich, so ist die Umlaufszeit des letztern doppelt so groß, als die Schwingungszeit des erstern.

Anmerkung. Das Pendel  $CA$  kann sich niemals horizontal stellen, weil dafür  $h = 0$ , also  $v = r \sqrt{\frac{g}{h}} = \infty$ , d. i. unendlich groß seyn müßte. Haben zwei conische Pendel gleiche Höhen, so haben sie auch gleiche Umlaufzeiten.

## Viertes Kapitel.

### *Von dem Momente der Trägheit und der Bestimmung des Mittelpunctes des Schwunges.*

#### §. 159. Begriff des Momentes der Trägheit.

Jede Masse setzt der Kraft, welche sie in Bewegung bringen will, vermöge ihrer Trägheit, einen Widerstand entgegen, welcher zufolge des allgemein gültigen Satzes, daß jede Reaction oder Gegenwirkung der Action oder Wirkung gleich und entgegengesetzt ist, der bewegenden Kraft gleich ist, und durch diese gemessen werden kann; dieser Widerstand nimmt also (§. 146, Relat.  $\alpha$ ) mit der Größe der Masse und der Geschwindigkeit zu. Befindet sich nun im Punkte  $A$  der steifen, um  $C$  drehbaren Geraden  $CA$  (Fig. 138) eine bloß träge Masse  $M$  (deren Gewicht also nicht in Betracht kommt), und wirkt in dieser die constante Kraft  $P$  senkrecht auf  $AC$ , so nimmt diese Masse (§. 133) eine gleichförmig beschleunigte Bewegung an, erlangt am Ende der ersten Secunde die Geschwindigkeit oder Beschleunigung (§. 146)  $G = \frac{P}{M}g$ , und beschreibt in dieser Zeit den Kreisbogen  $AB = \frac{1}{2}G$ . Nimmt man jetzt die Masse  $M$  von  $A$  weg, und bringt in irgend einem andern Punkte  $A'$  dieser Geraden  $AC$  eine Masse  $M'$  an, so erzeugt die noch immer in  $A$  wirk-