





- Mouvement circulaire uniforme
- Vitesse angulaire scalaire
- Dérivée d'un vecteur de norme constante

Mécanique | 2013 5

Hallo, willkommen zur Vorlesung für "allgemeine Physik" der EPFL. In dieser Lektion werde ich versuchen das Konzept der vektoriellen Beschleunigung zu erklären. Wir haben grundsätzlich gesehen, dass die vektorielle Beschleunigung eine Normalkomponente gegenüber der Trajektorie hatte. Diese wurde mit Hilfe der Geschwindigkeit und des Krümmungsradius an diesem Ort. Um dies klar zu machen schlage ich ihnen jetzt vor eine Kreisbewegung anzuschauen. Wir werden dafür eine gleichmässige Kreisbewegung beobachten. Dies heisst, dass die Skalargeschwindigkeit konstant bleiben wird. Dieses Beispiel werde ich nutzen um eine neue physikalische Grösse zu definieren : die skalare Winkelgeschwindigkeit. Ich sage "skalare" weil wir später auch vektorielle Winkelgeschwindigkeiten sehen werden, und ich werde von diesen kinematischen Ergebnisse benutzen um Ihnen eine spezielle Eigenschaft der zeitlichen Entwicklung eines Vektors, dessen Norm konstant ist, zu zeigen.

Notes

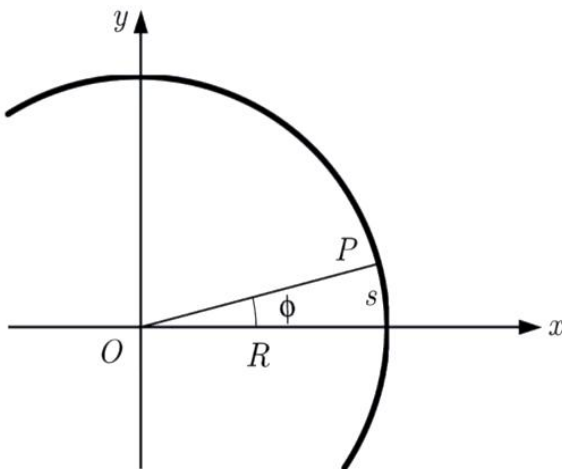
Summary



0m 03s

Définition : mouvement circulaire uniforme

Un point matériel se déplaçant sur un cercle appartenant au référentiel, avec une vitesse scalaire constante.



$$s = R\phi$$

$$v = \frac{ds}{dt} = R\dot{\phi} = R\omega$$

$$\phi = \omega t$$

Ich betrachte nun einen Massepunkt, der gezwungen wird, sich auf einem Kreis zu bewegen, dies mit einer gleichmässigen Skalargeschwindigkeit. Okay, hier ist unser Kreis, der zum Bezugssystem gehört. Ich definiere jetzt mein Koordinatensystem, mit o hier das Zentrum des Kreises. Meine Achsen nenne ich x, y; und da ist mein Massepunkt p. Ich beschreibe ihn einerseits mit dem Winkel Phi hier und andererseits mit der Bogenlänge und behaupte dafür, dass ich eine Bogenlänge von 0 auf der x-Achse habe. Was ich zuerst machen kann, ist zu schreiben, dass ich eine konstante Skalargeschwindigkeit habe. Die werde ich als eine Funktion der Bogenlänge ausdrücken. Ist r der Radius des Kreises, gilt $s = r \cdot \phi$. Die Skalargeschwindigkeit gleicht $\frac{ds}{dt}$ über dt. Dies entspricht $r \cdot \dot{\phi}$. In unserer Situation ist v eine Konstante. Also muss $\dot{\phi}$ eine Konstante sein. Ich nenne diese Konstante Omega. Ich habe also den Winkel phi gleich ωt .

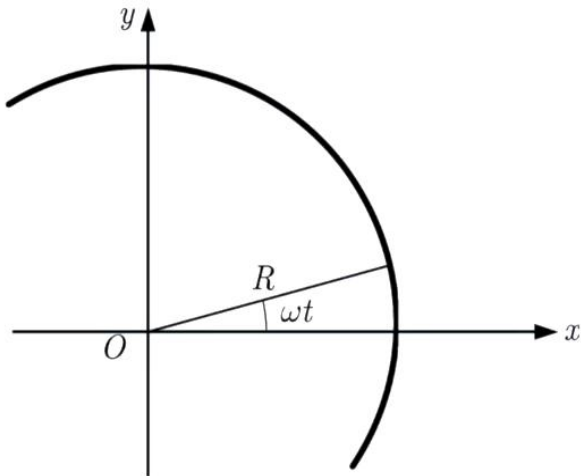
Notes

Summary



Définition : vitesse angulaire scalaire

ω : vitesse angulaire



$$x(t) = R \cos(\omega t)$$

$$y(t) = R \sin(\omega t)$$

$$\vec{r} \cdot \vec{v} = 0$$

$$\dot{x}(t) = -R\omega \sin(\omega t)$$

$$\dot{y}(t) = R\omega \cos(\omega t)$$

Mécanique | 2013 19

Man nennt diesen Omega "Winkelgeschwindigkeit". Ich komme zum Kreis und zu meinem Koordinatensystem zurück und kann also die Position vom Punkt p mit diesem Winkel der Omega t gilt beschreiben. Ich könnte auch die kartesischen Komponenten von p berechnen, welche von Omega t abhängen. Hier sind die Projektionen auf die Achse x, auf die Achse y des Vektors op. Ich habe hier einen Vektor op der normalerweise r genannt wird. Dieser hat Projektionen auf die Achse x und auf die Achse y von r cos Omega t, r sin Omega t. Ich leite nach der Zeit ab um die kartesischen Komponenten der Geschwindigkeit zu kriegen. Hier ist x-punkt und hier y-punkt, Ableitung vom cos minus sin, Ableitung vom sin: cos. Wir haben hier Funktionen von Funktionen, also kommt ein Omega heraus. Ich stelle nun fest, dass diese beide Vektoren orthogonal sind, weil wenn ich das Skalarprodukt berechne, kriege ich x x-punkt plus y y-punkt, das uns 0 gibt. Ich meine also, dass r Skalarprodukt mit v 0 ist. Ich meine also, dass wenn man die kartesischen Komponenten des Massepunktes betrachtet, also vom Radiusvektor, hier, und der Geschwindigkeit, stellt man fest, dass sie orthogonal sind.

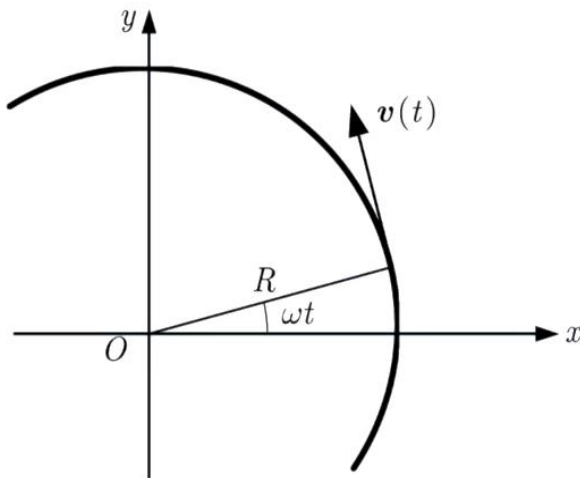
Notes

Summary



Définition : vitesse angulaire scalaire

ω : vitesse angulaire



$$x(t) = R \cos(\omega t)$$

$$y(t) = R \sin(\omega t)$$

$$\dot{x}(t) = -R\omega \sin(\omega t)$$

$$\dot{y}(t) = R\omega \cos(\omega t)$$

$$|v| = R\omega$$

Mécanique | 2013 21

Tatsächlich, die Geschwindigkeit ist tangential zum Kreis, und deswegen orthogonal zum Radius, hier. Wir haben einen rechten Winkel. Man sieht auch dass die Geschwindigkeit, die Norm der Geschwindigkeit, oder dessen Quadrat, gibt uns $r^2 \omega^2$. Dies ist $r^2 \omega^2$. Hier steht also die Lösung für die Geschwindigkeit, die $r \omega$ gilt. Dies habe ich mit Rot geschrieben, weil man es wirklich viel brauchen werden. Ich empfehle also Ihnen, es auswendig zu lernen. Ich komme nun zur Beschleunigung.

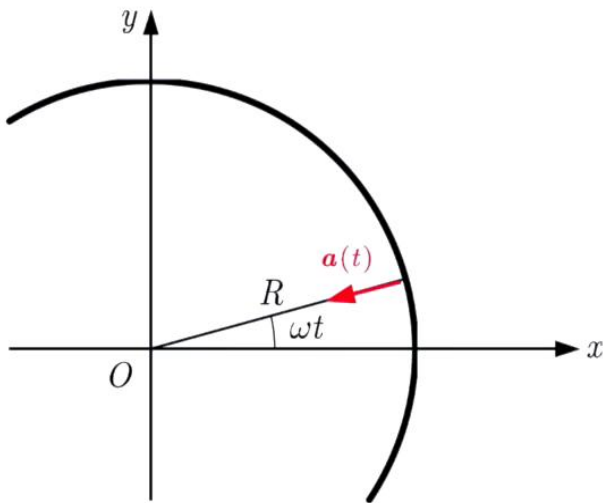
Notes

Summary



4m 57s

Propriété : accélération centripète



$$\begin{aligned}x(t) &= R \cos(\omega t) & \dot{x}(t) &= -R\omega \sin(\omega t) \\y(t) &= R \sin(\omega t) & \dot{y}(t) &= R\omega \cos(\omega t)\end{aligned}$$

$$\ddot{x}(t) = -R\omega^2 \cos(\omega t)$$

$$\ddot{y}(t) = -R\omega^2 \sin(\omega t)$$

$$|\mathbf{a}| = R\omega^2$$

Ich werde diese mit den kartesischen Koordinaten berechnen. Hier sind die Koordinaten des Punktes. Hier ist die erste Ableitung, hier die zweite. Was sehe ich nun? Dass ich hier $r \cos \Omega t$ und $r \sin \Omega t$ habe, die ich wieder da sehe. Also charakterisieren x doppelte y doppelte einen Vektor, der kollinear mit dem Vektor mit Komponenten x y ist. Wie sieht dies auf einer Zeichnung aus? Hier ist mein Kreis, der Massepunkt ist hier und ich sage, dass die Beschleunigung in derselben Richtung wie mein Radiusvektor liegt, aber da steht $r \Omega^2$ minus $r \Omega^2$ vor ihm, also zeigt der Beschleunigungsvektor gegen das Zentrum des Kreises. Sollte Ω Zeichen wechseln, wenn statt in diese Richtung dreht, in die Gegenrichtung drehen würde, würde dies nichts ändern. Wir hätten immer eine Beschleunigung die gegen das Zentrum zeigen würde. Deswegen nennt man sie zentripetale Beschleunigung Welchen Wert hat die Norm der Beschleunigung? Deren Quadrat gilt $r^2 \Omega^4 \cos^2 + \sin^2$, gibt uns 1. Wir haben also die Norm gleich $r \Omega^2$. Dies schreibe ich erneut mit Rot, und Sie sollten diese auch auswendig lernen.

Notes

Summary



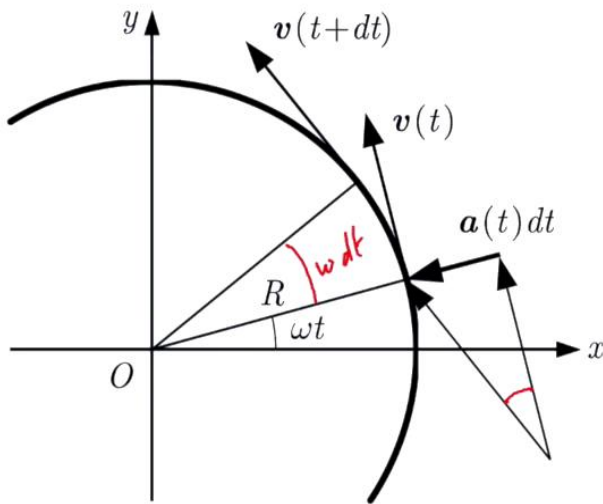
Propriété : dérivée d'un vecteur de norme constante

Pour tout \mathbf{v} de norme constante :

$$\frac{d}{dt} (\mathbf{v} \cdot \mathbf{v}) = 0$$

$$2\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt} = 0$$

$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} \perp \mathbf{v}$$



Ich profitiere von diesen kinematischen Ergebnissen, um folgendes fest zu stellen : für jeden Vektor, dessen Norm konstant bleibt, haben wir die folgende Eigenschaft: das Skalarprodukt von \mathbf{v} mit sich selbst, ist das Quadrat der Norm, und wenn diese eine Konstante ist, ist diese Ableitung null. Ich kann dies so ausdrücken : $2\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt} = 0$. Diese Gleichung zeigt uns, dass $\frac{d\mathbf{v}}{dt}$ orthogonal zu \mathbf{v} ist. Für jeden Vektor mit einer konstanten Norm, ist seine zeitliche Ableitung orthogonal zum Vektor. Erstes Ergebnis, schauen wir mal wie es auf der Zeichnung aussieht wenn man den Fall betrachtet in dem \mathbf{v} für eine Geschwindigkeit einer Kreisbewegung. Hier zeichne ich den Massepunkt p zur Zeit t . Hier ist seine Lage zur Zeit t plus dt . Der Radius hat sich um einen Winkel Ωdt gedreht, also weil man hier einen rechten Winkel hat, gilt dasselbe hier. Wenn sich die beiden Radiusvektoren um einen Winkel Ωdt gedreht haben, hat sich die Geschwindigkeit auch so gedreht. Dies kann ich so zeichnen : ich schiebe die Geschwindigkeitsvektoren nach p . Hier haben Sie \mathbf{v} von t , \mathbf{v} von t plus dt nehme ich hier. Wir haben festgestellt, dass sich der Ωdt , den man hier hatte, hier befindet.

Notes

Summary



Propriété : dérivée d'un vecteur de norme constante

Pour tout \mathbf{v} de norme constante :

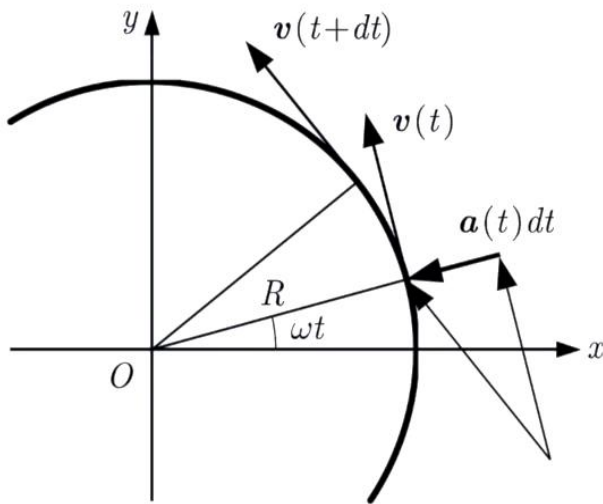
$$\frac{d}{dt} (\mathbf{v} \cdot \mathbf{v}) = 0$$

$$2\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt} = 0$$

$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} \perp \mathbf{v}$$

$$|\mathbf{a}|dt = |\mathbf{v}|\omega dt$$

$$\left| \frac{d\mathbf{v}}{dt} \right| = |\mathbf{v}|\omega$$



Also gilt die Norm von $\mathbf{a} dt$ dasselbe wie diese Seite, die \mathbf{v} ist. Das heisst, die Norm von \mathbf{v} mal diesen Winkel, der Ω mal dt war. Dies steht hier. Einfach gesagt, haben wir also die Norm von \mathbf{a} die \mathbf{v} mal Ω gilt. \mathbf{a} ist die Ableitung von diesem Vektor. Zur Erinnerung: wir betrachten irgendeinen Vektor dessen Norm konstant ist. Die Norm vom Vektor, der abgeleitet wurde, gilt \mathbf{v} mal Ω . Dieser zeigt uns um wieviel sich den Vektor dreht, bzw die Winkelgeschwindigkeit vom Radius- vektor oder von diesem da.

Notes

Summary



Propriété : dérivée d'un vecteur de norme constante



Pour tout \mathbf{v} de norme constante :

$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} \perp \mathbf{v}$$

$$\left| \frac{d\mathbf{v}}{dt} \right| = |\mathbf{v}| \omega$$

ω : vitesse angulaire

Mécanique | 2013 38

Ist egal, beide dreen mit derselben Geschwindigkeit Omega. Ich komme also zum folgenden Ergebnis: für jeden Vektor \mathbf{v} mit einer konstanten Norm, ist seine Ableitung $d\mathbf{v}$ über dt orthogonal zum Vektor \mathbf{v} und die Norm vom Vektor $d\mathbf{v}$ über dt gilt die Norm von \mathbf{v} mal die Winkelgeschwindigkeit. Dieses Ergebnis werden wir mehrmals brauchen.

Notes

Summary



10m 44s