

Een fysisch systeem voor de computer

Derk Rouwhorst en Harmen Stoppels

6 april 2011

Inhoudsopgave

1	Inleiding	3
2	Vectoren	4
2.1	Notatie	4
2.2	Norm van een vector	4
2.3	Eenheidsvector	4
2.4	Het inwendig product	4
2.5	Normaalvector	6
3	Tijdstippen van botsingen	7
3.1	Cirkel tegen cirkel	7
3.1.1	Formule	7
3.1.2	Simulatie	9
3.2	Cirkel tegen lijnstuk	9
3.2.1	Tijdstippen van botsingen	9
3.2.2	Lijnstuk of lijn?	11
3.2.3	Uiteinden van het lijnstuk	13
4	Theorie van botsingen	14
4.1	Elastische botsing	14
4.2	Onelastische botsing	14
4.3	De wet van behoud van impuls	14
5	Berekening van de snelheden na de botsing	16
5.1	Berekening voor een centrale botsing	16
5.1.1	Met behulp van de wet van behoud van energie en impuls	16
5.1.2	Met behulp van de gemeenschappelijke snelheid	18
5.2	Berekening voor een niet-centrale botsing	20
6	Experiment van botsende ballen	25
6.1	Verwachtingen bij het experiment van botsende ballen	25
6.1.1	Botsing tussen twee ballen	25
6.1.2	Botsing tussen meer dan twee ballen	26
6.2	Resultaten van het experiment met botsende ballen	27
7	Het eindproduct	32
7.1	Wat er gesimuleerd kan worden	32
7.2	Het programma	33
7.3	De werking van het programma	35
7.4	De grenzen van het programma	36

7.5	Voorbeeldcode voor complexe simulaties	37
8	Conclusie	38

1 Inleiding

Wij hebben er voor gekozen om een fysisch systeem te maken voor de computer. Met dit fysisch systeem kunnen tweedimensionale botsingen gesimuleerd worden. Onze hoofdvraag hierbij is:

Hoe maken we een fysisch systeem dat tweedimensionale botsingen kan simuleren?

Daarbij hebben we de volgende deelvragen bedacht:

1. Hoe werken botsingen bij poolballen?
2. Met welke natuurkundige en wiskundige formules is de beweging te beschrijven?
3. Hoe programmeer je deze formules?
4. Hoe optimaliseer je de snelheid van het programma?

2 Vectoren

We drukken in ons hele profielwerkstuk snelheden, posities en krachten uit in vectoren. Hiermee maken we het rekenwerk een stuk makkelijker en kunnen we formules veel korter opschrijven. We maken gebruik van tweedimensionale vectoren, die uit een x - en een y -component in het cartesisch coördinatenstelsel bestaan. In de voorbeelden en definities in dit onderdeel gebruiken we alleen tweedimensionale vectoren, ook al gelden veel ervan ook voor n -dimensionale vectoren.

2.1 Notatie

De namen van vectoren schrijven we dikgedrukt en de componenten boven elkaar met ronde haken eromheen. Een voorbeeld hiervan is $\mathbf{v} = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 5 \\ -3 \end{pmatrix}$. Dit stelt een vector voor die 5 naar rechts is gericht en 3 naar onder.

2.2 Norm van een vector

De norm van een vector is de lengte of grootte. Deze wordt aangeduid met een dubbele verticale streep rondom de vector. Oftewel, de norm van vector \mathbf{v} is $\|\mathbf{v}\| = \sqrt{v_1^2 + v_2^2}$.

2.3 Eenheidsvector

Een eenheidsvector is een vector waarvan de norm 1 is. Het handige van zo'n vector is dat hij, vermenigvuldigd met een getal, zijn richting behoudt en de norm van het getal waarmee vermenigvuldigd is aanneemt. Stel, je hebt de richting waarin een voorwerp beweegt als eenheidsvector, dan geeft vermenigvuldiging met de snelheid, de snelheid als vector. De notatie van de eenheidsvector wordt gedaan met een dakje erop: $\|\hat{\mathbf{a}}\| = 1$.

2.4 Het inwendig product

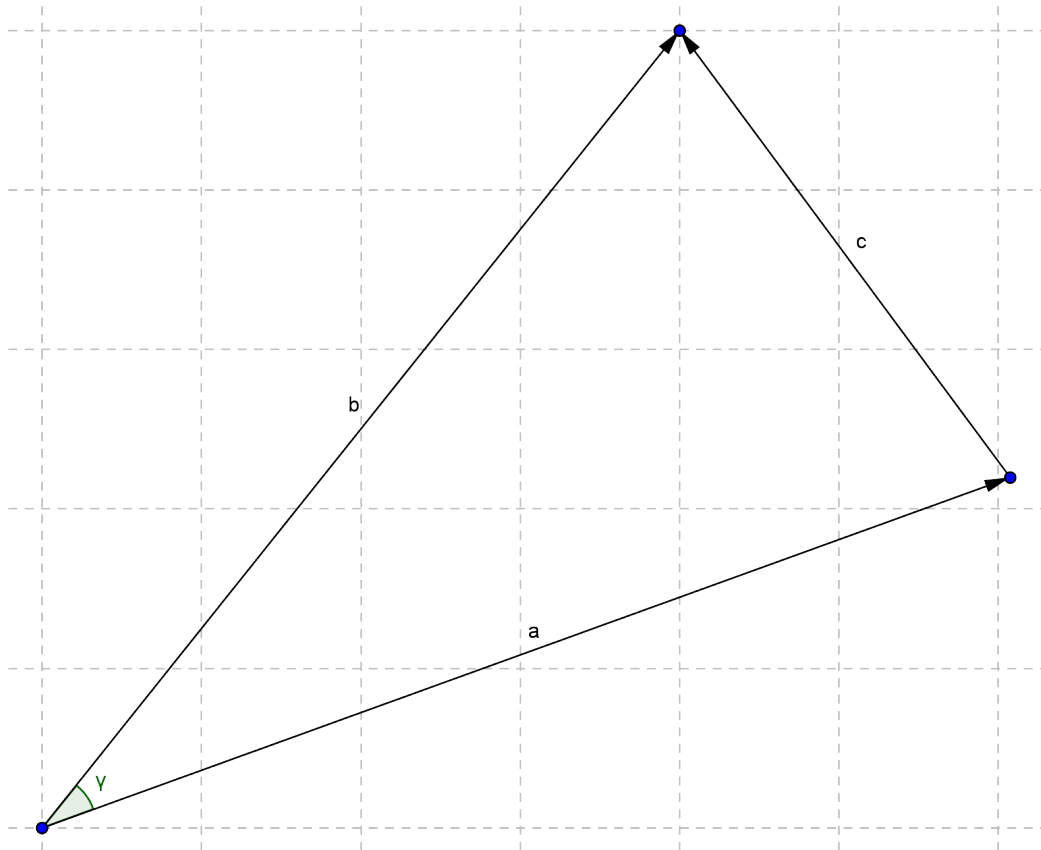
Het inwendig product van twee vectoren is de som van alle componenten met elkaar vermenigvuldigd. Een voorbeeld hiervan is:

$$\mathbf{v} = \begin{pmatrix} 5 \\ -3 \end{pmatrix}, \mathbf{u} = \begin{pmatrix} 4 \\ 2 \end{pmatrix}$$
$$\mathbf{v} \cdot \mathbf{u} = 5 \times 4 - 3 \times 2 = 14$$

Deze rekenkundige bewerking blijkt heel goed toepasbaar te zijn in geometrische berekeningen. We gebruiken het inproduct onder andere om een vector op een andere te projecteren, en ook om te kijken of een voorwerp een lijnstuk of juist de lijn in het verlengde van het lijnstuk raakt.

Werken met het inproduct zorgt niet alleen voor een kortere notatie, maar blijkt ook in sommige gevallen de voor de computer tijdrovende functie cosinus te vervangen.

Het bewijs voor de laatstgenoemde eigenschap maakt gebruik van de cosinusregel. Gegeven zijn de vectoren $\mathbf{a} = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \end{pmatrix}$ en $\mathbf{b} = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \end{pmatrix}$ met hetzelfde beginpunt en een onderlinge hoek γ en vector \mathbf{c} tussen beide uiteinden van \mathbf{a} en \mathbf{b} . Zie figuur 1



Figuur 1: Een driehoek met vectoren als zijden

Voor de lengte van vector \mathbf{c} geldt dan:

$$\|\mathbf{c}\|^2 = \begin{cases} (a_1 - b_1)^2 + (a_2 - b_2)^2 \\ \|\mathbf{a}\|^2 + \|\mathbf{b}\|^2 - 2 \cdot \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma \end{cases} \quad (1)$$

Hieruit volgt:

$$\begin{aligned}
(a_1 - b_1)^2 + (a_2 - b_2)^2 &= \|\mathbf{a}\|^2 + \|\mathbf{b}\|^2 - 2 \cdot \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma \\
a_1^2 + a_2^2 + b_1^2 + b_2^2 - 2a_1b_1 - 2a_2b_2 &= a_1^2 + a_2^2 + b_1^2 + b_2^2 - 2 \cdot \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma \\
-2a_1b_1 - 2a_2b_2 &= -2 \cdot \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma \\
-2(a_1b_1 + a_2b_2) &= -2 \cdot \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma \\
-2(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) &= -2 \cdot \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma \\
\mathbf{a} \cdot \mathbf{b} &= \|\mathbf{a}\| \cdot \|\mathbf{b}\| \cdot \cos \gamma
\end{aligned} \tag{2}$$

2.5 Normaalvector

De normaalvector van een vector is de vector die loodrecht op de andere vector staat. Een normaalvector is makkelijk af te leiden, algemeen geldt: als vector $\mathbf{v} = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \end{pmatrix}$ is gegeven, dan is de normaalvector $\mathbf{n} = \begin{pmatrix} -v_2 \\ v_1 \end{pmatrix}$.

Het inproduct van een vector met zijn normaalvector is altijd 0, bijvoorbeeld:

$$\begin{aligned}
\mathbf{v} &= \begin{pmatrix} 4 \\ 2 \end{pmatrix} \\
\mathbf{n} &= \begin{pmatrix} -2 \\ 4 \end{pmatrix} \\
\mathbf{v} \cdot \mathbf{n} &= 4 \cdot -2 - 2 \cdot 4 = 0
\end{aligned} \tag{3}$$

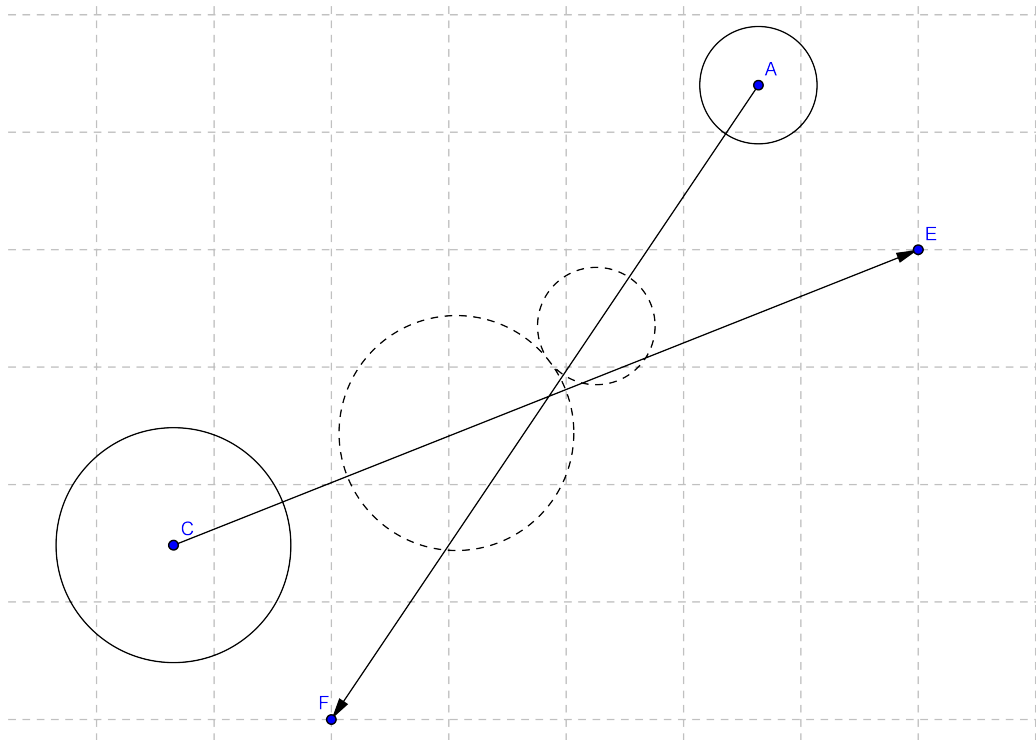
Dit volgt ook uit de eigenschap van het inproduct (2), de cosinus van 90 graden is namelijk 0.

3 Tijdstippen van botsingen

3.1 Cirkel tegen cirkel

Kijken of twee stilstaande cirkels elkaar raken is theoretisch erg makkelijk te doen. Het komt er simpelweg op neer dat de cirkels elkaar raken als de som van de stralen gelijk is aan de afstand tussen de middelpunten. Het wordt echter lastiger als de cirkels bewegen en elkaar in een simulatie tussen twee frames raken. Het probleem is dat het gros van de botsingen tussen bewegende cirkels juist tussen twee frames gebeurt.

3.1.1 Formule



Figuur 2: Hoe bereken je op welk moment twee bewegende ballen botsen?

Bij het berekenen van de nieuwe posities van de ballen in het volgende frame, moeten we dus als eerste kijken of ze ondertussen botsen, als tweede berekenen wanneer dat is en als derde uitvinden wat voor gevolg die botsing heeft.

Om de uiteindelijke vergelijking te versimpelen gaan wij ervan uit dat elk voorwerp tussen twee frames een constante snelheid heeft en over een rechte

lijn beweegt. Dit klopt niet met de realiteit, maar omdat de tijd tussen twee frames erg klein is, maakt het niet zo veel uit. Zie ook paragraaf 7.3.

De cirkels kunnen elkaar op het tijdsinterval tussen twee frames hoogstens twee keer raken (geen rekening gehouden met het effect van de botsing), namelijk wanneer ze voor het eerst tegen elkaar aankomen en wanneer ze door elkaar heen zijn gevlogen. De botsing die wij moeten vinden is de eerste, de tweede vindt natuurlijk nooit plaats.

Allereerst noemen we de tijd in het eerste frame $t = 0$ en in het tweede frame $t = 1$. We zoeken een waarde van t waarvoor geldt dat $0 \leq t < 1$ en waarbij de afstand tussen de middelpunten gelijk is aan de som van de stralen.

De posities van de ballen geven we aan met vectoren. De nieuwe positie bestaat uit de oude positie met daarbij opgeteld de snelheidsvector vermenigvuldigd met de tijd. Wat we krijgen is dus:

$$\mathbf{X} := \mathbf{X} + \mathbf{v}t \quad (4)$$

Vul je $t = 0$ in, dan krijg je de positie in frame 1; vul je $t = 1$, dan krijg je de positie in frame 2, als er tussendoor geen botsing plaatsvindt.

We moeten nu een vergelijking opstellen en oplossen voor t , waarin we de relatieve afstand tussen twee ballen gelijkstellen aan de som van de stralen:

$$\begin{aligned} \|\mathbf{X}_1 + \mathbf{v}_1 t - \mathbf{X}_2 - \mathbf{v}_2 t\| &= r_1 + r_2 \\ \|\mathbf{X}_{\text{rel}} + \mathbf{v}_{\text{rel}} t\| &= r_1 + r_2 \end{aligned} \quad (5)$$

Beide kanten kwadrateren geeft:

$$\begin{aligned} \mathbf{v}_{\text{rel}}^2 t^2 + 2\mathbf{X}_{\text{rel}} \mathbf{v}_{\text{rel}} + \mathbf{X}_{\text{rel}}^2 &= (r_1 + r_2)^2 \\ (\mathbf{v}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{v}_{\text{rel}}) t^2 + 2(\mathbf{X}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{v}_{\text{rel}}) t + \mathbf{X}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{X}_{\text{rel}} &= (r_1 + r_2)^2 \\ (\mathbf{v}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{v}_{\text{rel}}) t^2 + 2(\mathbf{X}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{v}_{\text{rel}}) t + \mathbf{X}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{X}_{\text{rel}} - (r_1 + r_2)^2 &= 0 \end{aligned} \quad (6)$$

Deze vergelijking is een eenvoudige vierkantsvergelijking en kan met de ABC-formule worden opgelost, maar we kiezen ervoor om een iets alternatieve vorm de ABC-formule te gebruiken om de rekentijd te beperken:

$$\begin{aligned}
at^2 + 2bt + c &= 0 \\
t^2 + \frac{2b}{a}t &= -\frac{c}{a} \\
\left(t + \frac{b}{a}\right)^2 &= \frac{b^2}{a^2} - \frac{c}{a} \\
t + \frac{b}{a} &= \pm \sqrt{\frac{b^2 - ac}{a^2}} \\
t &= \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - ac}}{a}
\end{aligned} \tag{7}$$

Vergelijking (7) kunnen we nu toepassen op vergelijking (6):

$$\begin{aligned}
a &= \mathbf{v}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{v}_{\text{rel}} \\
b &= \mathbf{X}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{v}_{\text{rel}} \\
c &= \mathbf{X}_{\text{rel}} \cdot \mathbf{X}_{\text{rel}} - (r_1 + r_2)^2
\end{aligned} \tag{8}$$

3.1.2 Simulatie

We hebben deze formule omgezet naar een simulatie in Geogebra, om te kijken of de formule klopte. Zie de bijlage met de bestandsnaam Bal-Bal.ggb. Zowel de verplaatsingsvectoren, beginposities en de stralen van beide cirkels zijn aan te passen, en als er binnen het begin- en eindpunt een botsing is, worden de cirkels opnieuw gestippeld getekend op de plaats van de botsing.

3.2 Cirkel tegen lijnstuk

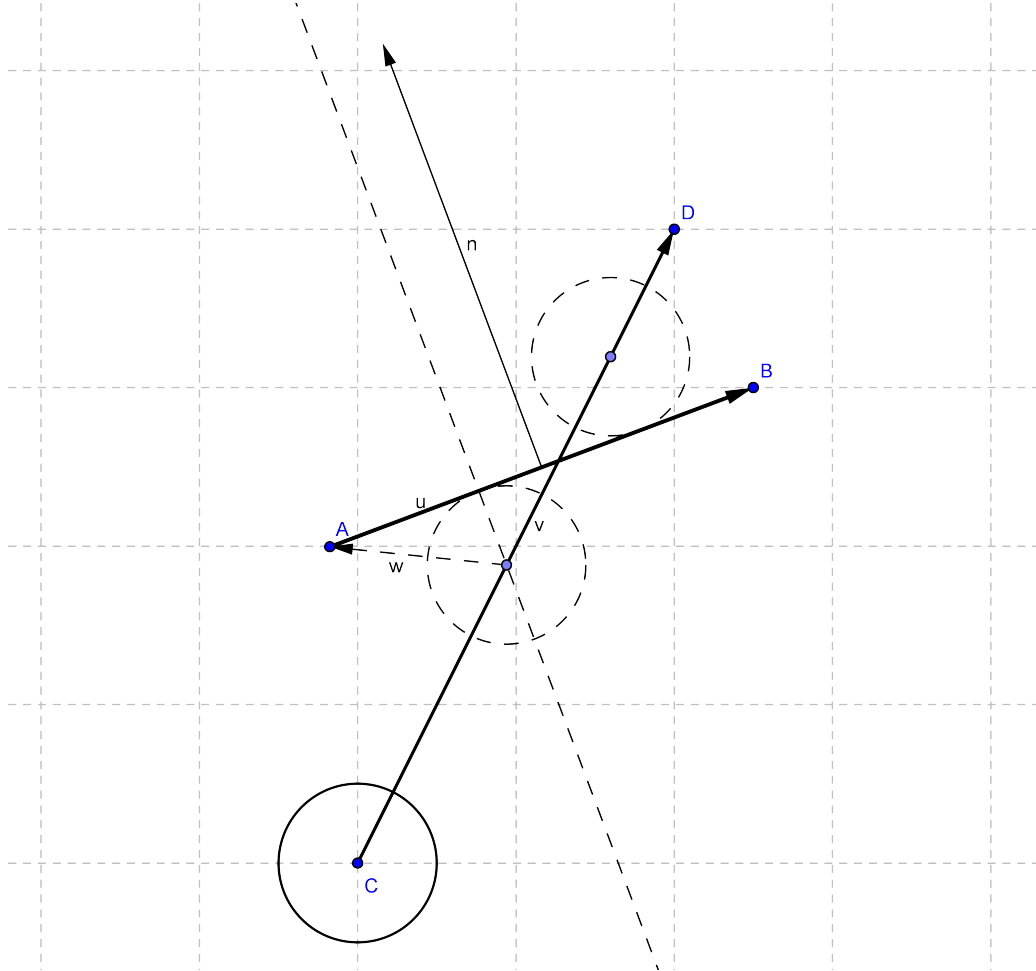
De vergelijking die we moeten opstellen om te kijken of een cirkel binnen een tijdsinterval een een frame botst met een lijnstuk is lastiger dan dat van twee cirkels. Het is namelijk een stuk lastiger om de kortste afstand tussen een cirkel en een lijnstuk te vinden, maar het we hebben wel een elegante oplossing gevonden.

3.2.1 Tijdstippen van botsingen

Gegeven is een lijnstuk AB en een cirkel die met constante snelheid over lijnstuk CD beweegt. De cirkel heeft straal r en botst tijdens zijn beweging misschien tegen lijnstuk AB . Op tijdstip $t = 0$ bevindt het middelpunt van de cirkel zich op C , op tijdstip $t = 1$ bevindt het zich op D . We zoeken naar de eerste waarde voor t tussen 0 en 1 waarop de cirkel lijnstuk AB raakt.

Om dit probleem op te lossen gebruiken we een vergelijking voor de afstand van een punt tot een lijn, en die afstand moet gelijk zijn aan de straal

van de cirkel. Als AB en CD niet parallel lopen, krijgen we twee oplossingen voor onze vergelijking. De eerste is de botsing, de tweede oplossing geeft het tijdstip aan waarop de cirkel door AB is gevlogen en het lijnstuk dan raakt.



Figuur 3: Botsing tussen een bal en een lijnstuk

Eerst definiëren we \mathbf{n} als de normaalvector van AB en r als de straal van de cirkel. Daarna vinden we de afstand van een punt tot een lijnstuk door middel van de eigenschappen van het inproduct van twee vectoren:

$$\cos\gamma = \frac{|\mathbf{w} \cdot \mathbf{n}|}{\|\mathbf{w}\| \|\mathbf{n}\|} \quad (9)$$

Verder geldt in het driehoekje met zijden \mathbf{w} en r :

$$\cos\gamma = \frac{r}{\|\mathbf{w}\|} \quad (10)$$

Samenvoeging van (9) en (10) geeft:

$$\begin{aligned}
\frac{r}{\|\mathbf{w}\|} &= \frac{|\mathbf{w} \cdot \mathbf{n}|}{\|\mathbf{w}\| \|\mathbf{n}\|} \\
r &= \frac{|\mathbf{w} \cdot \mathbf{n}|}{\|\mathbf{n}\|} \\
r \|\mathbf{n}\| &= |\mathbf{w} \cdot \mathbf{n}| \\
\pm r \|\mathbf{n}\| &= \mathbf{w} \cdot \mathbf{n}
\end{aligned} \tag{11}$$

Vector \mathbf{w} begint in het middelpunt van de cirkel op CD en gaat naar punt A , en is dus als volgt te definiëren:

$$\begin{aligned}
\mathbf{w} &= \mathbf{a} - (\mathbf{c} + t(\mathbf{d} - \mathbf{c})) \quad 0 \leq t \leq 1 \\
&= \mathbf{a} - \mathbf{c} - t(\mathbf{d} - \mathbf{c})
\end{aligned} \tag{12}$$

Als je $t = 0$ invult krijg je $\mathbf{w} = \mathbf{a} - \mathbf{c}$ en als je $t = 1$ invult krijg je $\mathbf{w} = \mathbf{a} - \mathbf{d}$.

Nu kun je (12) invullen in (11) en kun je t uitdrukken in andere variabelen:

$$\begin{aligned}
\pm r \|\mathbf{n}\| &= (\mathbf{a} - \mathbf{c} - t(\mathbf{d} - \mathbf{c})) \cdot \mathbf{n} \\
\pm r \|\mathbf{n}\| &= (\mathbf{a} - \mathbf{c}) \cdot \mathbf{n} - t(\mathbf{d} - \mathbf{c}) \cdot \mathbf{n} \\
t(\mathbf{d} - \mathbf{c}) \cdot \mathbf{n} &= \pm r \|\mathbf{n}\| + (\mathbf{a} - \mathbf{c}) \cdot \mathbf{n} \\
t &= \frac{\pm r \|\mathbf{n}\| + (\mathbf{a} - \mathbf{c}) \cdot \mathbf{n}}{(\mathbf{d} - \mathbf{c}) \cdot \mathbf{n}}
\end{aligned} \tag{13}$$

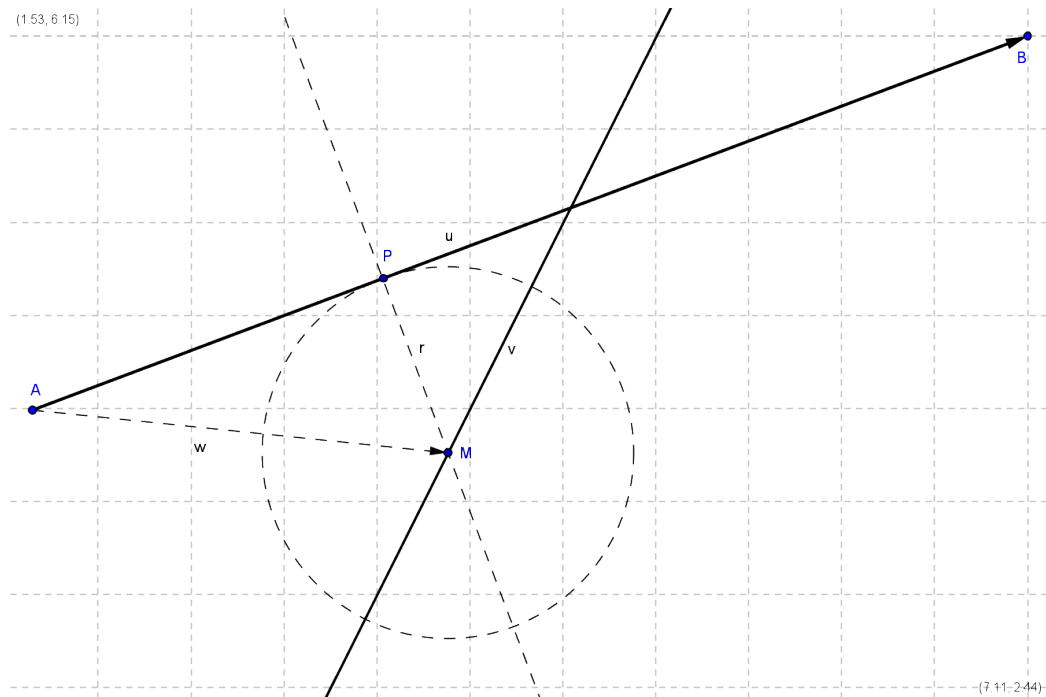
En inderdaad geeft deze formule door het plusminusteken twee oplossingen, tenzij de noemer 0 is, wat betekent dat het lijnstuk en de verplaatsingsvector evenwijdig lopen.

Er is echter nog één probleem dat we moeten oplossen. Aangezien de formule twee oplossingen geeft voor elke situatie waarbij de verplaatsingsvector en het lijnstuk niet parallel lopen, geeft de formule blijkbaar ook twee oplossingen voor de momenten waarop de cirkel tegen de lijn in het verlengde van het lijnstuk botst. Er moet dus nog gecontroleerd worden of de cirkel wel daadwerkelijk het lijnstuk raakt, of juist de lijn in het verlengde van het lijnstuk.

3.2.2 Lijnstuk of lijn?

De formule uit de vorige paragraaf blijkt dus ook oplossingen te geven voor botsingen met de lijn in het verlengde van het lijnstuk. Om te controleren of er wel sprake is van een botsing met een lijnstuk, kijken we wat de verhouding is tussen het beginpunt van het lijnstuk en het raakpunt van de cirkel en het lijnstuk zelf.

We noemen het middelpunt van de cirkel punt M , het raakpunt van de cirkel met lijn AB punt P , we stellen het lijnstuk voor als vector \mathbf{u} en we spiegelen vector \mathbf{w} . Zie figuur 4. Het gaat nu om de verhouding $AP : AB$. Is die verhouding kleiner dan 0 of groter dan 1, dan raakt de cirkel aan de lijn voorbij het lijnstuk. Ligt de verhouding tussen 0 en 1 in, dan raakt de cirkel aan het lijnstuk.



Figuur 4: Botsing van een cirkel met een lijnstuk

Eerder (2) bleek al dat geldt:

$$\begin{aligned}\mathbf{u} \cdot \mathbf{w} &= \|\mathbf{u}\| \cdot \|\mathbf{w}\| \cdot \cos \gamma \\ \cos \gamma &= \frac{\mathbf{u} \cdot \mathbf{w}}{\|\mathbf{u}\| \cdot \|\mathbf{w}\|}\end{aligned}\tag{14}$$

Verder geldt in driehoek $\triangle AMP$:

$$\cos \gamma = \frac{AP}{\|\mathbf{w}\|}\tag{15}$$

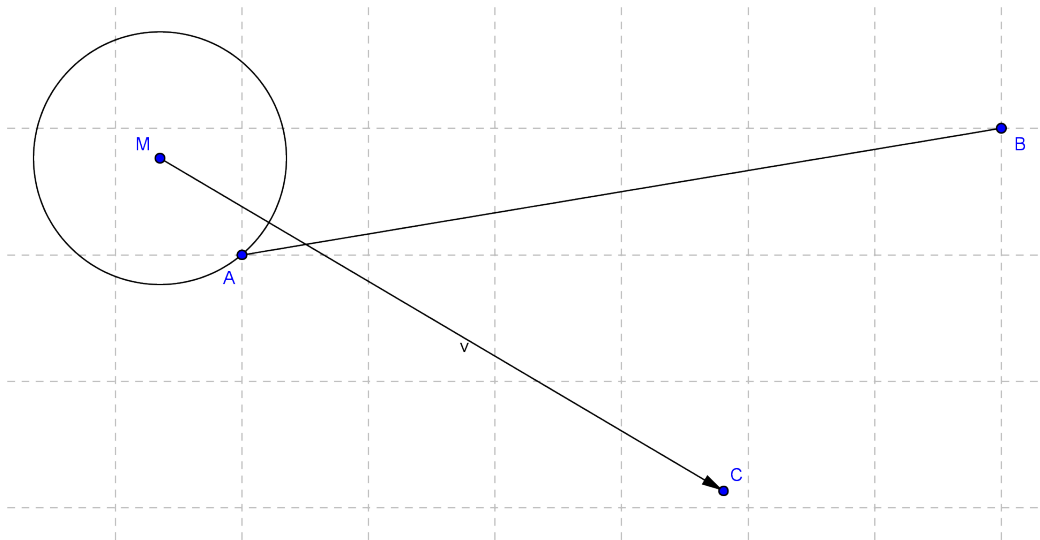
Combineer je (14) en (15), dan krijg je:

$$\begin{aligned}
 \frac{AP}{\|\mathbf{w}\|} &= \frac{\mathbf{v} \cdot \mathbf{w}}{\|\mathbf{v}\| \cdot \|\mathbf{w}\|} \\
 AP &= \frac{\mathbf{v} \cdot \mathbf{w}}{\|\mathbf{v}\|} \\
 \frac{AP}{\|\mathbf{v}\|} &= \frac{\mathbf{v} \cdot \mathbf{w}}{\|\mathbf{v}\| \cdot \|\mathbf{v}\|} \\
 \frac{AP}{\|\mathbf{v}\|} &= \frac{\mathbf{v} \cdot \mathbf{w}}{\mathbf{v} \cdot \mathbf{v}} \\
 \frac{AP}{AB} &= \frac{\mathbf{v} \cdot \mathbf{w}}{\mathbf{v} \cdot \mathbf{v}}
 \end{aligned} \tag{16}$$

We hebben dit ook in Geogebra gesimuleerd, zie in de bijlage het bestand Bal-Lijn.ggb. Variabelen hierbij zijn de positie van de cirkel en de positie van het lijnstuk.

3.2.3 Uiteinden van het lijnstuk

De vergelijking werkt niet om te kijken of een cirkel op één van de uiteinden van een lijnstuk botst, zoals in figuur 5. Gelukkig is de oplossing hiervoor heel simpel; de uiteinden van een lijnstuk zijn te zien als een cirkel met straal 0. En omdat we al formules hebben voor botsingen tussen twee cirkels, hebben we geen extra werk.



Figuur 5: Een cirkel botst tegen het uiteinde van een lijnstuk

4 Theorie van botsingen

In de natuurkunde is een botsing elke interactie tussen deeltjes of voorwerpen die dicht genoeg bij elkaar komen om energie uit te wisselen. Bij een botsing tussen twee lichamen (voorwerpen) zullen er van het moment van eerste aanraking af vormveranderingen optreden, waardoor veerkrachten worden opgewekt. Als deze veerkrachten groot genoeg zijn, zullen de lichamen zich na de botsing weer van elkaar verwijderen. In het algemeen zijn de snelheden van beide lichamen voor en na de botsing verschillend, zodat overdracht van kinetische energie (bewegingsenergie) heeft plaatsgevonden.

4.1 Elastische botsing

Als twee biljartballen met elkaar botsen, treedt er slechts een tijdelijke vormverandering op; aan het eind van de botsing krijgen de ballen hun oude vorm weer terug. Dit heet dan van een volkomen elastische (veerkrachtige) botsing, waarvoor de wet van behoud van bewegingsenergie geldig is.

4.2 Onelastische botsing

Wordt er bijvoorbeeld een kogel in een zandzak geschoten en blijft de kogel daarin steken, dan bewegen beide lichamen zich als één geheel verder. Bij deze volkomen onelastische botsing treedt een blijvende vormverandering op, zodat de wet van behoud van bewegingsenergie niet geldig is, omdat een deel van de bewegingsenergie verbruikt is voor deze vervorming. Tussen deze twee voorbeelden in liggen gedeeltelijke veerkrachtige botsingen.

4.3 De wet van behoud van impuls

Omdat voor elke botsing geldt dat de krachten die de lichamen op elkaar uitoefenen, even groot zijn, tegengesteld gericht zijn en even lang werken, is de stoot van de botsingskrachten nul:

$$\int_0^t \sum F_1 dt = 0 \quad (17)$$

De verandering van de impuls van de beide lichamen samen is dus nul, met andere woorden voor elk type botsing geldt de wet van behoud van impuls. Voor de gevolgen van een botsing is het ook belangrijk hoe de twee lichamen elkaar treffen. Als je aanneemt dat de beide lichamen in één plat vlak bewegen, dan kunnen de beide snelheidsvectoren samenvallen met de verbindinglijn tussen de beide zwaartepunten. Dit heet een centrale botsing

(analoog met een frontale botsing tussen auto's). Maken deze vectoren hoeken met deze verbindingslijn, dan spreekt men van een niet-centrale botsing (bijvoorbeeld een botsing tussen twee auto's op een straathoek).

5 Berekening van de snelheden na de botsing

In de meeste gevallen zijn de snelheden van de ballen na de botsing, anders dan de snelheden van de ballen voor de botsing. Deze snelheden kunnen berekend worden met behulp van de snelheden vóór de botsing en de massa's van beide ballen. Een eenvoudige botsing is de centrale botsing, ook wel eendimensionale botsing genoemd.

5.1 Berekening voor een centrale botsing

De snelheden na een botsing bij een centrale botsing kunnen op meerdere manieren berekend worden. Hier volgen twee methodes waarop deze berekend kunnen worden. Bij de eerste methode gebruiken wordt gebruikt gemaakt van de wet van behoud van energie en de wet van behoud van impuls. Bij de tweede methode wordt alleen de wet van behoud van impuls en de gemeenschappelijke snelheid gebruikt.

5.1.1 Met behulp van de wet van behoud van energie en impuls

Omdat we te maken hebben met volkomen elastische botsingen geldt de wet van behoud van energie (18) en de wet van behoud van impuls (19). Met deze twee wetten kunnen we de snelheden van de ballen na de botsing berekenen.

$$\frac{1}{2}m_1o_1^2 + \frac{1}{2}m_2o_2^2 = \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 \quad (18)$$

$$m_1o_1 + m_2o_2 = m_1v_1 + m_2v_2 \quad (19)$$

Waarbij:

$$\begin{aligned} m_1 &= \text{massa van lichaam 1} \\ m_2 &= \text{massa van lichaam 2} \\ o_1 &= \text{snelheid van lichaam 1 voor de botsing} \\ o_2 &= \text{snelheid van lichaam 2 voor de botsing} \\ v_1 &= \text{snelheid van lichaam 1 na de botsing} \\ v_2 &= \text{snelheid van lichaam 2 na de botsing} \end{aligned} \quad (20)$$

We hebben nu twee vergelijkingen met twee onbekenden, namelijk v_1 en v_2 . We kunnen v_2 uit beide vergelijkingen elimineren, en daarna de vergelijkingen aan elkaar gelijk stellen, zodat we als onbekende alleen v_1 overhouden.

Als eerste de vergelijking van de wet van behoud van energie:

$$\begin{aligned}
\frac{1}{2}m_1o_1^2 + \frac{1}{2}m_2o_2^2 &= \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 \\
m_1o_1^2 + m_2o_2^2 &= m_1v_1^2 + m_2v_2^2 \\
m_1o_1^2 + m_2o_2^2 - m_1v_1^2 &= m_2v_2^2 \\
\frac{m_1o_1^2 + m_2o_2^2 - m_1v_1^2}{m_2} &= v_2^2
\end{aligned} \tag{21}$$

Dan de vergelijking van de wet van behoud van impuls:

$$\begin{aligned}
m_1o_1 + m_2o_2 &= m_1v_1 + m_2v_2 \\
m_1o_1 + m_2o_2 - m_1v_1 &= m_2v_2 \\
\frac{m_1o_1 + m_2o_2 - m_1v_1}{m_2} &= v_2 \\
\left(\frac{m_1o_1 + m_2o_2 - m_1v_1}{m_2} \right)^2 &= v_2^2
\end{aligned} \tag{22}$$

De uitkomsten van (22) en (21) aan elkaar gelijk stellen geeft:

$$\begin{aligned}
\frac{m_1o_1^2 + m_2o_2^2 - m_1v_1^2}{m_2} &= \left(\frac{m_1o_1 + m_2o_2 - m_1v_1}{m_2} \right)^2 \\
&= \frac{(m_1^2o_1^2 + m_2^2o_2^2 + m_1^2v_1^2) + (2m_1m_2o_1o_2 - 2m_1^2o_1v_1 - 2m_1m_2o_2v_1)}{m_2^2}
\end{aligned} \tag{23}$$

Deze vergelijking oplossen, zodat je een vierkantsvergelijking krijgt:

$$\begin{aligned}
m_1^2o_1^2 + m_2^2o_2^2 + m_1^2v_1^2 + 2m_1m_2o_1o_2 - 2m_1^2o_1v_1 - 2m_1m_2o_2v_1 &= \\
m_1m_2o_1^2 + m_2^2o_2^2 - m_1m_2v_1^2 & \\
m_1^2o_1^2 + m_1^2v_1^2 + 2m_1m_2o_1o_2 - 2m_1^2o_1v_1 - 2m_1m_2o_2v_1 &= \\
m_1m_2o_1^2 - m_1m_2v_1^2 & \\
m_1^2o_1^2 + m_1^2v_1^2 + 2m_1m_2o_1o_2 - 2m_1^2o_1v_1 - 2m_1m_2o_2v_1 - m_1m_2o_1^2 + m_1m_2v_1^2 &= 0 \\
(m_1^2 + m_1m_2)v_1^2 + (-2m_1^2o_1 - 2m_1m_2o_2)v_1 + (m_1^2o_1^2 + 2m_1m_2o_1o_2 - m_1m_2o_1^2) &= 0
\end{aligned} \tag{24}$$

De oplossingen worden gegeven door: $v_1 = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a}$, waarbij:

$$\begin{aligned}
a &= m_1^2 + m_1m_2 \\
b &= -2m_1^2o_1 - 2m_1m_2o_2 \\
c &= m_1^2o_1^2 + 2m_1m_2o_1o_2 - m_1m_2o_1^2
\end{aligned} \tag{25}$$

We berekenen $-b$, b^2 , $4ac$ en $b^2 - 4ac$ apart:

$$\begin{aligned} -b &= -(-2m_1^2 o_1 - 2m_1 m_2 o_2) \\ &= 2m_1^2 o_1 + 2m_1 m_2 o_2 \end{aligned} \quad (26)$$

$$\begin{aligned} b^2 &= (-2m_1^2 o_1 - 2m_1 m_2 o_2)^2 \\ &= 4m_1^4 o_1^2 + 8m_1^3 m_2 o_1 o_2 + 4m_1^2 m_2^2 o_2^2 \end{aligned} \quad (27)$$

$$\begin{aligned} 4ac &= 4(m_1^2 + m_1 m_2)(m_1^2 o_1^2 + 2m_1 m_2 o_1 o_2 - m_1 m_2 o_1^2) \\ &= 4m_1^4 o_1^2 + 8m_1^3 m_2 o_1 o_2 + 8m_1^2 m_2^2 o_1 o_2 - 4m_1^2 m_2^2 o_1^2 \end{aligned} \quad (28)$$

$$\begin{aligned} b^2 - 4ac &= 4m_1^4 o_1^2 + 8m_1^3 m_2 o_1 o_2 + 4m_1^2 m_2^2 o_2^2 - 4(m_1^2 + m_1 m_2) * \\ &\quad (m_1^2 o_1^2 + 2m_1 m_2 o_1 o_2 - m_1 m_2 o_1^2) \\ &= m_1^2 m_2^2 (2o_2 - 2o_1)^2 \end{aligned} \quad (29)$$

De vierkantsvergelijking kan nu worden ingevuld:

$$\begin{aligned} v_1 &= \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a} \\ &= \frac{(2m_1^2 o_1 + 2m_1 m_2 o_2) \pm \sqrt{m_1^2 m_2^2 (2o_2 - 2o_1)^2}}{2(m_1^2 + m_1 m_2)} \\ &= \frac{(m_1 o_1 + m_2 o_2) + m_2 (o_2 - o_1)}{(m_1 + m_2)} \end{aligned} \quad (30)$$

Je kunt v_2 op een zelfde soort manier berekenen. Dus v_1 en v_2 zijn:

$$v_1 = \frac{(m_1 o_1 + m_2 o_2) + m_2 (o_2 - o_1)}{(m_1 + m_2)} \wedge v_2 = \frac{(m_2 o_2 + m_1 o_1) + m_1 (o_1 - o_2)}{(m_2 + m_1)} \quad (31)$$

5.1.2 Met behulp van de gemeenschappelijke snelheid

Net zoals bij de vorige manier gebruiken we de wet van behoud van impuls (22), omdat bij botsingen alleen onderlinge krachten werken. We definiëren v_g als de gemeenschappelijke snelheid aan het eind van de eerste periode van de centrale botsing. Dan geldt er:

$$m_1 o_1 + m_2 o_2 = m_1 v_g + m_2 v_g \quad (32)$$

Waarbij:

$$\begin{aligned} m_1 &= \text{massa van lichaam 1} \\ m_2 &= \text{massa van lichaam 2} \\ o_1 &= \text{snelheid van lichaam 1 voor de botsing} \\ o_2 &= \text{snelheid van lichaam 2 voor de botsing} \end{aligned} \tag{33}$$

Daaruit volgt:

$$v_g = \frac{m_1 o_1 + m_2 o_2}{m_1 + m_2} \tag{34}$$

Bij een volkomen onelastische botsing is de gemeenschappelijke snelheid v_g van beide voorwerpen gelijk aan (34). Bij een volkomen elastische centrale botsing is de snelheidsverandering van elk voorwerp gedurende de tweede periode van de botsing (op grond van de definitie van een elastische botsing) gelijk aan de snelheidsverandering gedurende de eerste periode van de botsing. Is v de snelheid na de botsing, dan geldt dus:

$$\begin{aligned} v - v_g &= v_g - o \\ v &= 2v_g - o \end{aligned} \tag{35}$$

Voor de snelheden v_1 en v_2 van de twee voorwerpen na de botsing geldt dus:

$$\begin{aligned} v_1 &= v_g + (v_g - o_1) = 2v_g - o_1 \\ v_2 &= v_g + (v_g - o_2) = 2v_g - o_2 \end{aligned} \tag{36}$$

Wanneer we (34) substitueren in (36) krijgen we de volgende vergelijkingen:

$$\begin{aligned}
v_1 &= 2 \left(\frac{m_1 o_1 + m_2 o_2}{m_1 + m_2} \right) - o_1 \wedge v_2 = 2 \left(\frac{m_1 o_1 + m_2 o_2}{m_1 + m_2} \right) - o_2 \\
v_1 &= \frac{2(m_1 o_1 + m_2 o_2)}{m_1 + m_2} - v_1 \cdot \frac{m_1 + m_2}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{2(m_1 o_1 + m_2 o_2)}{m_1 + m_2} - v_2 \cdot \frac{m_1 + m_2}{m_1 + m_2} \\
v_1 &= \frac{2(m_1 o_1 + m_2 o_2) - v_1(m_1 + m_2)}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{2(m_1 o_1 + m_2 o_2) - v_2(m_1 + m_2)}{m_1 + m_2} \\
v_1 &= \frac{2m_1 o_1 + 2m_2 o_2 - m_1 o_1 - m_2 o_1}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{2m_1 o_1 + 2m_2 o_2 - m_1 o_2 - m_2 o_2}{m_1 + m_2} \\
v_1 &= \frac{m_1 o_1 + 2m_2 o_2 - o_1 m_2}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{2m_1 o_1 + m_2 o_2 - o_2 m_1}{m_1 + m_2} \\
v_1 &= \frac{m_1 o_1 + m_2 o_2 + m_2 o_2 - o_1 m_2}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{m_1 o_1 + m_2 o_2 + m_1 o_1 - o_2 m_1}{m_1 + m_2} \\
v_1 &= \frac{(m_1 o_1 + m_2 o_2) + m_2(o_2 - o_1)}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{(m_1 o_1 + m_2 o_2) + m_1(o_1 - o_2)}{m_1 + m_2}
\end{aligned} \tag{37}$$

De uitkomst van (37) komt overeen met de uitkomst van (31). De formule voor de snelheden na de botsing is dus als volgt:

$$\boxed{v_1 = \frac{(m_1 o_1 + m_2 o_2) + m_2(o_2 - o_1)}{m_1 + m_2} \wedge v_2 = \frac{(m_1 o_1 + m_2 o_2) + m_1(o_1 - o_2)}{m_1 + m_2}} \tag{38}$$

5.2 Berekening voor een niet-centrale botsing

Je kunt de bovenstaande vergelijkingen niet toepassen op niet-centrale botsingen, omdat je niet weet onder welke hoek ze elkaar raken. Alleen de snelheden en de massa zijn gebruikt in de formules, en er is dus niets gegeven over de posities en de richting van de snelheid, en dat is nu net wat nodig is voor het berekenen van allerlei soorten botsingen. De volgende gegevens hebben we nodig als we de snelheden na een niet-centrale botsing willen

berekenen:

$$\begin{aligned}
x_1 &= \text{x-positie van lichaam 1} \\
y_1 &= \text{y-positie van lichaam 1} \\
x_2 &= \text{x-positie van lichaam 2} \\
y_2 &= \text{y-positie van lichaam 2} \\
o_{1,x} &= \text{snelheid in de x-richting van lichaam 1 voor de botsing} \\
o_{1,y} &= \text{snelheid in de y-richting van lichaam 1 voor de botsing} \\
o_{2,x} &= \text{snelheid in de x-richting van lichaam 2 voor de botsing} \\
o_{2,y} &= \text{snelheid in de y-richting van lichaam 2 voor de botsing}
\end{aligned} \tag{39}$$

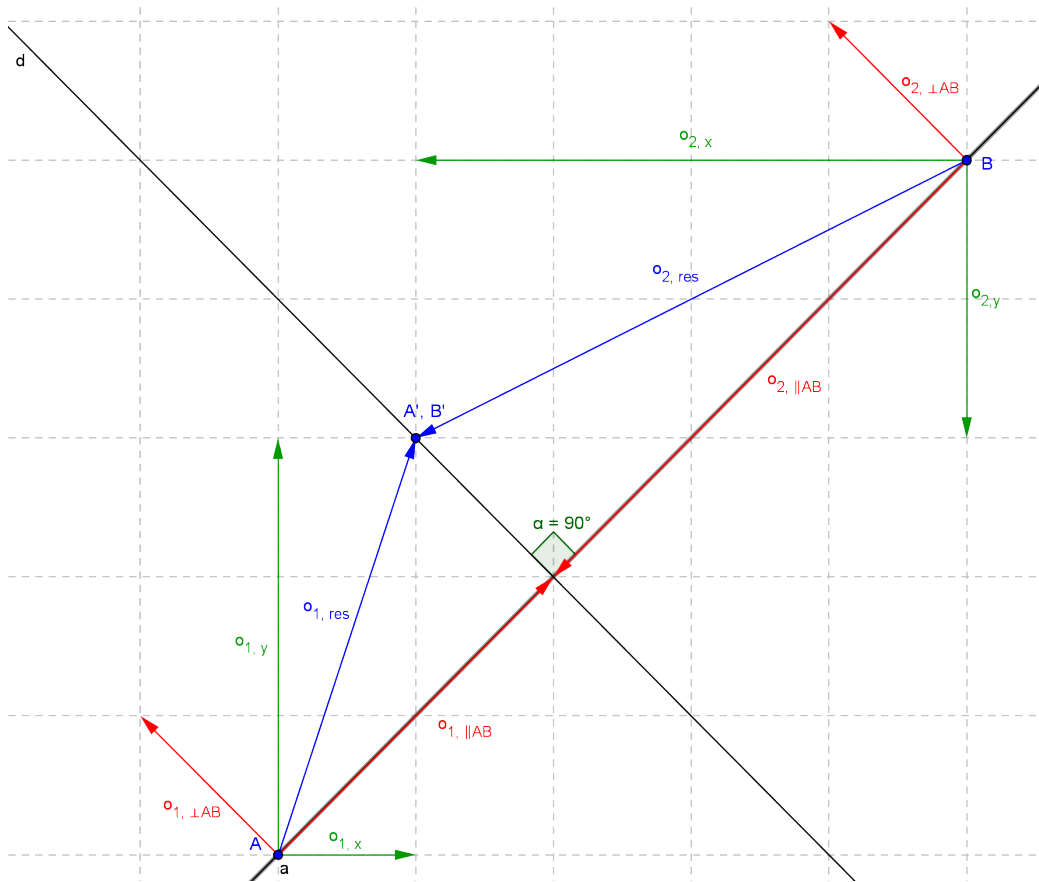
Bij een centrale botsing bewegen de twee lichamen langs de verbindinglijn van de middelpunten. De botsing vindt ook plaats langs deze lijn, het wordt daarom ook wel een eendimensionale botsing genoemd. Bij een niet-centrale botsing kunnen de snelheden ook ontbonden worden in snelheden langs de verbindinglijn en snelheden loodrecht op de verbinding lijn. Als er alleen gekeken wordt naar de snelheid langs de verbindinglijn, dan kan daar formule (38) op worden toegepast omdat het een eendimensionale botsing betreft. De snelheid die loodrecht op deze verbindinglijn staat is onafhankelijk van de botsing, en zal dus constant blijven.

Voor het gemak even een voorbeeld:

De snelheden van lichaam 1 en 2 in de richting van de voortplantingsbeweging zijn:

$$\begin{aligned}
o_1 &= \sqrt{o_{1,x}^2 + o_{1,y}^2} \\
o_2 &= \sqrt{o_{2,x}^2 + o_{2,y}^2}
\end{aligned} \tag{40}$$

Als we eerst de vergelijking opstellen voor bal 1, zijn die van bal 2 daar eenvoudig uit te herleiden. De positie van bal 1 is (x_1, y_1) . Na 1 s is de positie van bal 1 $(x_1 + o_{1,x}, y_1 + o_{1,y})$. Wanneer een frame een andere lengte heeft dan 1 s moeten de snelheden nog vermenigvuldigd worden met een



Figuur 6: Botsing tussen twee ballen

constante. Voor het gemak geven we de verschillende grootheden een letter:

$$\begin{aligned}
 A &= \text{lichaam 1} \\
 B &= \text{lichaam 2} \\
 A' &= \text{lichaam 1 op de positie van de botsing} \\
 B' &= \text{lichaam 2 op de positie van de botsing} \\
 a &= x_1 \\
 b &= y_1 \\
 c &= x_2 \\
 d &= y_2 \\
 e &= x_1 + o_{1,x} = x_2 + o_{2,x} \\
 f &= y_1 + o_{1,y} = y_2 + o_{2,y}
 \end{aligned} \tag{41}$$

We bekijken de tweedimensionale botsing in het Oxy -vlak, en lossen het dan

analytisch op. Het middelpunt is $M(\frac{x_1+x_2}{2}, \frac{y_1+y_2}{2})$. De vergelijking voor AM en A'M zijn dan als volgt:

$$\begin{aligned} AM = AB : y - b &= \frac{b-d}{a-c} (x-a) \\ A'M : y - f &= \frac{c-a}{b-d} (x-e) \end{aligned} \quad (42)$$

We kunnen het snijpunt van deze twee vergelijkingen berekenen. De x -coördinaat stelt de snelheid in de x -richting naar B voor. De y -coördinaat stelt de snelheid in de y -richting naar B voor.

$$\begin{aligned} \frac{b-d}{a-c} (x-a) + b &= \frac{c-a}{b-d} (x-e) + f \\ \left(\frac{b-d}{a-c} + \frac{a-c}{b-d} \right) x &= \frac{b-d}{a-c} a + \frac{a-c}{b-d} e + f - b \\ \frac{(b-d)^2 + (a-c)^2}{(a-c)(b-d)} x &= \frac{a(b-d)^2 + e(a-c)^2 + (f-b)(a-c)(b-d)}{(a-c)(b-d)} \quad (43) \\ ((b-d)^2 + (a-c)^2) x &= a(b-d)^2 + e(a-c)^2 + (f-b)(a-c)(b-d) \\ x &= \frac{a(b-d)^2 + e(a-c)^2 + (f-b)(a-c)(b-d)}{(b-d)^2 + (a-c)^2} \end{aligned}$$

Invullen in AB geeft

$$y = \frac{b-d}{a-c} \left(\frac{a(b-d)^2 + e(a-c)^2 + (f-b)(a-c)(b-d)}{(b-d)^2 + (a-c)^2} - a \right) + b \quad (44)$$

De snelheid richting B is dus: $o_{1,\parallel AB} = \sqrt{x^2 + y^2}$. Hiervoor geldt dus wel de wet van behoud van impuls. Voor de snelheid loodrecht op de verplaatsingsrichting geldt: $o_{1,\perp AB} = v_{1,\perp AB} = \sqrt{o_{1,res}^2 - o_{1,\parallel AB}^2}$.

De resulterende snelheid na de botsing is: $v_{1,res} = \sqrt{v_{1,\parallel AB}^2 + v_{1,\perp AB}^2}$.

De snelheden in de x - en y -richting kunnen als volgt berekend worden:

$$\begin{aligned} v_{1,x} &= \frac{v_{1,\parallel AB} (a-c) + v_{1,\perp AB} (b-d)}{\sqrt{(a-c)^2 + (b-d)^2}} \\ v_{1,y} &= \frac{v_{1,\parallel AB} (b-d) + v_{1,\perp AB} (a-c)}{\sqrt{(a-c)^2 + (b-d)^2}} \end{aligned} \quad (45)$$

Nu a , b , c en d vervangen door de coördinaten:

$$\begin{aligned} v_{1,x} &= \frac{v_{1,\parallel AB} (x_1 - x_2) + v_{1,\perp AB} (y_1 - y_2)}{\sqrt{(x_1 - x_2)^2 + (y_1 - y_2)^2}} \\ v_{1,y} &= \frac{v_{1,\parallel AB} (y_1 - y_2) + v_{1,\perp AB} (x_1 - x_2)}{\sqrt{(x_1 - x_2)^2 + (y_1 - y_2)^2}} \end{aligned} \quad (46)$$

Met alle bekende variabelen: De resulterende snelheid na de botsing is:

$$\begin{aligned} v_{1,res} &= \sqrt{v_{1,\parallel AB}^2 + v_{1,\perp AB}^2} \\ v_{1,res} &= \sqrt{v_{1,\parallel AB}^2 + |o_{1,res}^2 - o_{1,\parallel AB}^2|} \\ v_{1,res} &= \sqrt{\frac{(m_1 o_{1,\parallel AB} + m_2 o_{2,\parallel AB}) + m_2 (o_{2,\parallel AB} - o_{1,\parallel AB})}{m_1 + m_2} + |o_{1,res}^2 - o_{1,\parallel AB}^2|} \end{aligned} \quad (47)$$

6 Experiment van botsende ballen

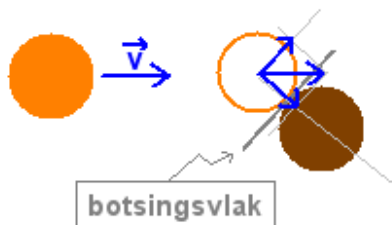
6.1 Verwachtingen bij het experiment van botsende ballen

Wij werken alleen met botsingen in het platte vlak. Omdat we werken met harde houten ballen, die vergelijkbaar zijn met biljartballen, hebben we enkel en alleen te maken met volkomen elastische botsingen.

6.1.1 Botsing tussen twee ballen

Er zijn twee soorten botsingen te onderscheiden: een centrale botsing en een niet-centrale botsing.

De verwachting bij een centrale botsing is, dat de richting van de snelheid van de ballen na de botsing precies tegenovergesteld is aan de richting van de snelheid van de ballen voor de botsing, en dat de snelheden van de ballen verwisseld zijn. De verwachting bij een niet-centrale botsing waarvan één bal geen snelheid heeft is, dat de ballen onder een hoek van 90 uitelkaar gaan na de botsing, als de massa's gelijk zijn.



Figuur 7: Een niet-centrale botsing

Op deze twee afbeeldingen heeft bal 2 aanvankelijk geen snelheid. Na de botsing zal een deel van de snelheid van bal 1 “overgedragen” zijn aan bal 2, en gaan de ballen onder een hoek van 90 uit elkaar.

Dit is ook als volgt te bewijzen: De twee ballen zijn te beschouwen als puntmassa's. We kiezen een assenstelsel zo dat er voor de botsing geen beweging in de y -richting is. Bal 1 gaat daarna omhoog onder een hoek α en

bal 2 onder een hoek β . Nu hebben we de volgende gegevens:

$$\begin{aligned}o_{1,x} &= o_1 \\o_{1,y} &= 0 \\o_{2,x} &= 0 \\o_{2,y} &= 0\end{aligned}\tag{48}$$

Volgens de wet van behoud van impuls geldt voor de x -richting:

$$\begin{aligned}mo_{1,x} &= mv_{1,x} + mv_{2,x} \\mo_{1,x} &= mv_1 \cos(\alpha) + mv_2 \cos(\beta) \\o_{1,x}^2 &= v_1^2 \cos^2(\alpha) + v_2^2 \cos^2(\beta) + 2v_1 v_2 \cos(\alpha) \cos(\beta)\end{aligned}\tag{49}$$

En in de y -richting geldt:

$$\begin{aligned}mo_{1,y} &= mv_{1,y} + mv_{2,y} \\0 &= mv_{1,y} + mv_{2,y} \\0 &= mv_1 \sin(\alpha) + mv_2 \sin(\beta)\end{aligned}\tag{50}$$

Ook geldt de wet van behoud van energie:

$$\begin{aligned}mo_1^2 &= mv_1^2 + mv_2^2 \\o_1^2 &= v_1^2 + v_2^2\end{aligned}\tag{51}$$

Met $\sin^2(\alpha) + \cos^2(\alpha) = 1$ en invullen van (49) en (51) in elkaar, levert dat op:

$$2v_1 v_2 \cos(\alpha) \cos(\beta) = v_1^2 \sin^2(\alpha) + v_2^2 \sin^2(\beta)\tag{52}$$

Met gebruik van (50) in (52) krijg je dan:

$$2v_1 v_2 \cos(\alpha) \cos(\beta) = 2v_1 v_2 \sin(\alpha) \sin(\beta)\tag{53}$$

Dit levert op $\tan(\alpha) \tan(\beta) = 1$ waardoor de hoek $\alpha + \beta = 90$.

6.1.2 Botsing tussen meer dan twee ballen

In de werkelijkheid zal het nauwelijks voorkomen dat een botsing tussen meer dan twee ballen plaatsvindt. Als dit wel zo lijkt zijn het meestal meerdere botsingen vlak na elkaar. Maar in theorie is het best mogelijk dat drie ballen elkaar exact op hetzelfde ogenblik raken. Wij verwachten dat deze botsing te schrijven is als de som van twee botsingen tussen twee ballen. Het maximale aantal ballen, dat elkaar tegelijk in het platte vlak kunnen raken is drie. Het maximale aantal ballen, dat een andere bal tegelijkertijd kunnen raken is zes. Als drie ballen elkaar kunnen raken, is de hoek bal bal bal 60. Er kunnen dus $360/60 = 6$ ballen om een andere bal heen liggen. Waarschijnlijk zijn deze botsingen te schrijven is als de som van meerdere botsingen tussen twee ballen.

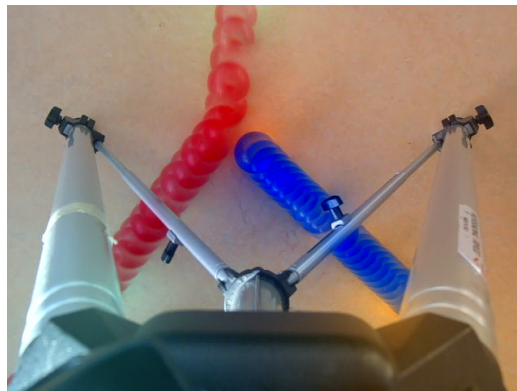
6.2 Resultaten van het experiment met botsende ballen

Om te controleren of de formules - die afgeleidt zijn van de wet van behoud van impuls - ook in overeenstemming zijn met de werkelijkheid, hebben wij een aantal proeven uitgevoerd. We hebben de proeven uitgevoerd op 15 december 2010 in het practicumlokaal, meer een camera van school. Deze proeven hebben we uitgevoerd met verschillende ballen, omdat we van tevoren niet wisten bij welke ballen de meeste kinetische energie werd overgedragen. We hebben een golfbal, knikkers en jeu de boules ballen gebruikt. Eerst wilden we een aantal gegevens noteren van de ballen die wij gebruikten, zoals de diameter of omtrek en de massa. Maar we omdat alleen de massa's en de snelheden van de ballen in de formules (18) en (19) hebben zitten, hebben we alleen de massa's van de ballen genoteerd:

<i>lichaam</i>	<i>massa</i>
Golfbal:	045,98 gram
Gele knikker:	104,42 gram
Witte knikker:	089,75 gram
Zwart-witte knikker:	091,27 gram
Groene jeu de boules bal:	228,04 gram
Blauwe jeu de boules bal:	223,06 gram
Rode jeu de boules bal:	223,30 gram

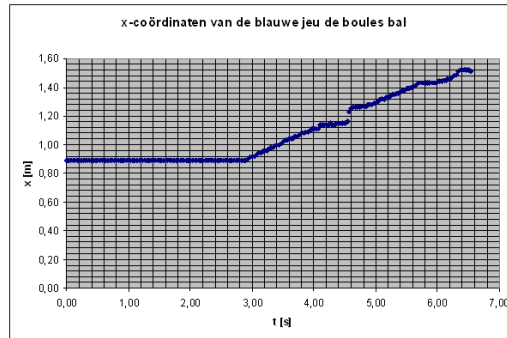
We hebben een aantal verschillende combinaties van ballen met elkaar laten botsen. Eerst een blauwe jeu de boules bal met een rode jeu de boules bal.

In figuur (8) zijn alle beeldjes van de botsing samengevoegd, zodat de botsing duidelijk te zien is.

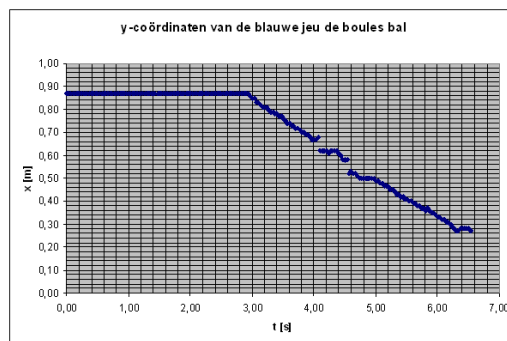


Figuur 8: Alle beeldjes samengevoegd

Als we de resultaten met Coach uitlezen en in tabellen zetten, kunnen we er met Excel hieraan rekenen. Als we de positie uitzetten tegen de tijd krijgen we figuur (9) en (10).

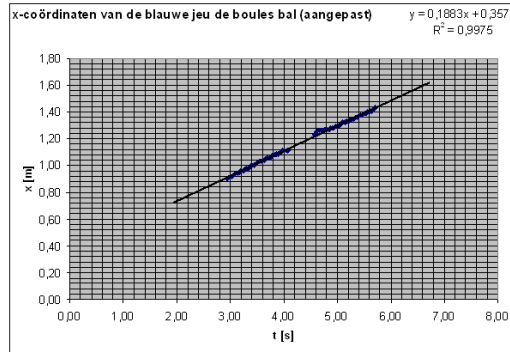


Figuur 9: x-coördinaten van de blauwe jeu de boules bal

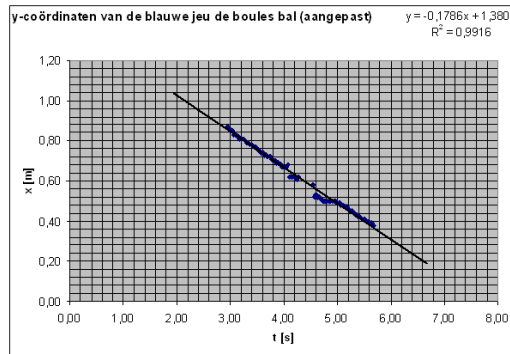


Figuur 10: y-coördinaten van de blauwe jeu de boules bal

De blauwe bal licht in eerste instantie stil. Pas vanaf $t = 2,94$ s begint de blauwe bal te rollen, nadat de rode bal er tegen aan is gebotst. Op ongeveer $t = 4,30$ s tot $t = 4,54$ s rolt de blauwe bal onder de paal door, hierdoor is het automatisch traceren op dit interval niet goed gelukt. Na $t = 5,71$ s verdwijnt de bal uit het beeld, en is dus ook niet goed getraceerd. Als we dus alleen de goede meetresultaten mee rekenen krijgen we reeks (11) en (12).



Figuur 11: x-coördinaten van de blauwe jeu de boules bal (aangepast)



Figuur 12: y-coördinaten van de blauwe jeu de boules bal (aangepast)

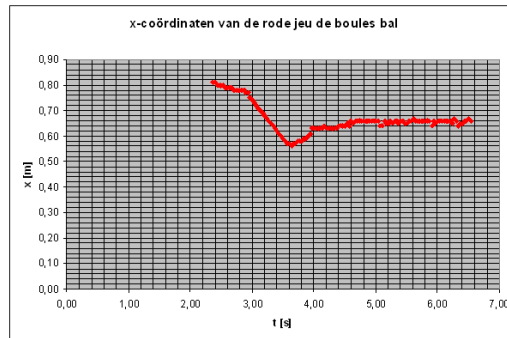
Nu hebben we de plaats in de x -richting en in de y -richting uitgezet tegen de tijd. Hieruit kunnen we de snelheid van de bal herleiden. Na $1,00\text{ s}$ is de bal $0,1883\text{ m}$ verplaatst in de x -richting en $0,1786\text{ m}$ in de y -richting. De snelheid van de bal kun je dus berekenen met de *Stelling van Pythagoras*:

$$v = \sqrt{|rc_x|^2 + |rc_y|^2} \quad (54)$$

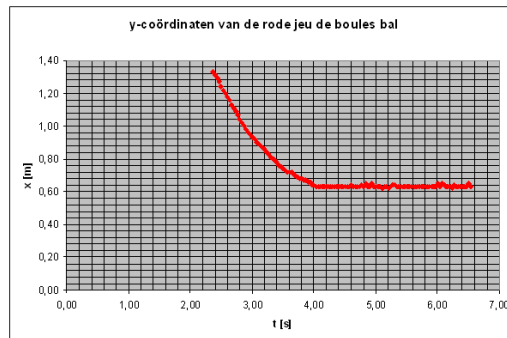
$$v = \sqrt{rc_x^2 + rc_y^2}$$

De snelheid van de blauwe jeu de boules bal na de botsing is dus: $v = \sqrt{0,1883^2 + 0,1786^2} = 0,2595\text{ m/s}$

Nu hebben we de blauwe bal gehad, nu de rode bal. De rode bal heeft, in tegenstelling tot de blauwe, wel een begin snelheid. Omdat de rode bal heel weinig wordt afgebogen is het niet heel duidelijk te zien op werk tijdstip dit gebeurd. De bal wordt het meeste afgebogen in de x -richting, en als we in figuur (13) kijken kunnen we op $t = 2,97\text{ s}$ een verandering in de baan ontdekken.



Figuur 13: x-coördinaten van de rode jeu de boules bal



Figuur 14: y-coördinaten van de rode jeu de boules bal

De punten van figuur (15) lijken een beetje vreemd, maar dat komt omdat we maar een klein aantal beeldjes hebben van de rode bal voor de botsing, de bal nauwelijks zich in de x -richting verplaatst en omdat het traceren niet nauwkeuriger gebeurt dan met twee decimalen.

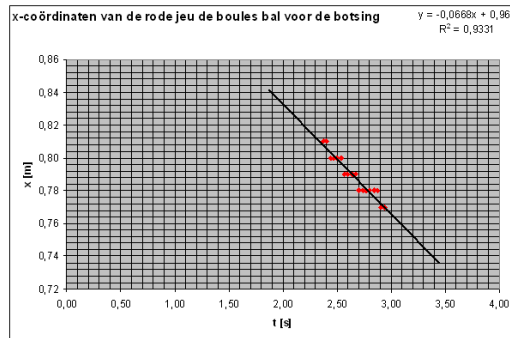
Hier doen we dus hetzelfde mee als met de blauwe jeu de boules bal. De snelheid berekenen we dus met formule (54): $v = 0,6649 \text{ m/s}$

We hebben nu alleen nog maar de snelheid van de rode bal na de botsing nodig. Op figuur (13) is te zien dat de bal op $t = 3,67 \text{ s}$ onder de paal door gaat en het traceren niet meer wil. Als we dus de meetresultaten van $t = 2,79 \text{ s}$ tot $t = 3,67 \text{ s}$ nemen krijgen we figuur (17) en (18).

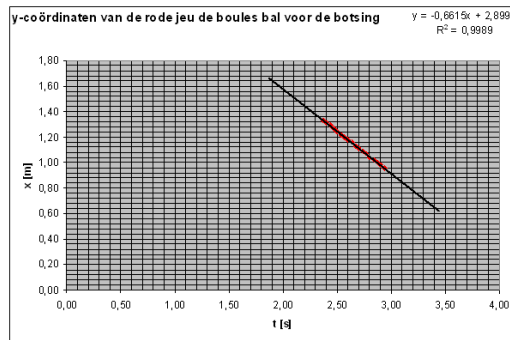
De snelheid hieruit berekenen geeft: $v = 0,4664 \text{ m/s}$

We stellen dat de blauwe bal, bal 1 is, en de rode bal, bal 2. Dan hadden we de volgende gegevens:

$$\begin{aligned} m_1 &= 0,22306 \text{ kg} \\ m_2 &= 0,22330 \text{ kg} \\ o_1 &= 0,0000 \text{ m/s} \\ o_2 &= 0,6649 \text{ m/s} \end{aligned}$$



Figuur 15: x-coördinaten van de rode jeu de boules bal voor de botsing



Figuur 16: y-coördinaten van de rode jeu de boules bal voor de botsing

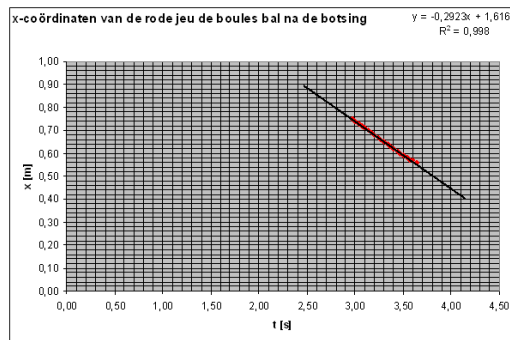
Als het een centrale botsing zou zijn, dan zouden de snelheden na de botsing berekend kunnen worden met de formules van (31). v_1 zou in dat geval moeten zijn:

$$v_1 = \frac{(0,22306 \cdot 0,0000 + 0,22330 \cdot 0,6649) + 0,22330 \cdot (0,6649 - 0,0000)}{(0,22306 + 0,22330)} = 0,6653 m/s \quad (55)$$

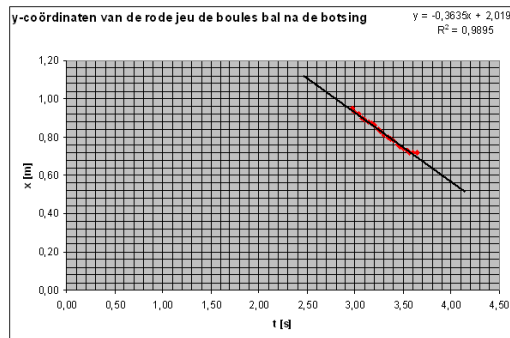
En v_2 zou moeten zijn:

$$v_2 = \frac{(0,22330 \cdot 0,6649 + 0,22306 \cdot 0,0000) + 0,22306 \cdot (0,0000 - 0,6649)}{(0,22330 + 0,22306)} = 0 m/s \quad (56)$$

Maar in dit geval hebben we te maken met een niet-centrale botsing.



Figuur 17: x -coördinaten van de rode jeu de boules bal na de botsing



Figuur 18: y -coördinaten van de rode jeu de boules bal na de botsing

7 Het eindproduct

Als eindproduct hebben we alle formules die we hebben opgesteld omgezet in een computerprogramma, waarmee we vrij nauwkeurige simulaties kunnen uitvoeren. We hebben gekozen voor een algemeen programma, waarmee mensen met kennis van programmeren zelf complexe simulaties kunnen maken en waarmee mensen zonder kennis van programmeren gemakkelijk simpele simulaties kunnen maken. Verder hebben we zelf een aantal voorbeelden gemaakt, om te laten zien wat de mogelijkheden zijn.

Oftewel: de eindgebruiker maakt de simulatie, wij hebben de software gemaakt die de simulatie kan uitvoeren.

7.1 Wat er gesimuleerd kan worden

Voorwerpen

Elk voorwerp heeft een positie. Verder zijn sommige voorwerpen statisch (onverplaatsbaar) en sommige dynamisch (verplaatsbaar).

Cirkel

De cirkel is een dynamisch voorwerp en heeft als extra eigenschappen een straal, een gewicht, een snelheidsvector en een lijst met krachten die erop werken.

Lijnstuk

Het lijnstuk is een statisch voorwerp en wordt voorgesteld als een vector.

Krachten

Op elk dynamisch voorwerp kunnen oneindig veel krachten werken. Sommige krachten zijn constant, andere afhankelijk van de omstandigheden. Krachten worden weergegeven als vectoren.

Constante krachten

Constante krachten veranderen niet van grootte of richting, en blijven zoals ze in het begin van de simulatie zijn gedefinieerd. Een voorbeeld van een constante kracht is de zwaartekracht.

Afhankelijke krachten

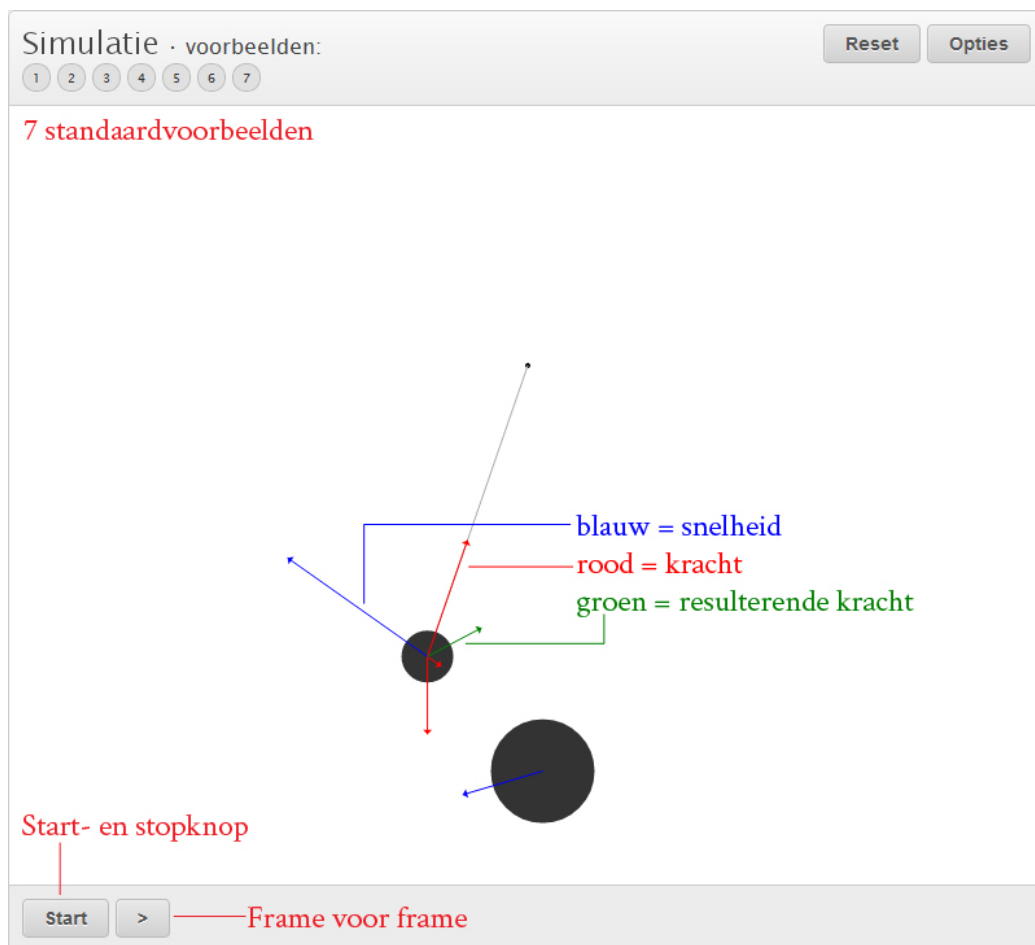
Afhankelijke krachten kunnen veranderen van richting en grootte. Voorbeelden hiervan zijn spankracht en aantrekkingskracht tussen twee voorwerpen.

Botsingen

Botsingen beïnvloeden de snelheidsvector van dynamische voorwerpen.

7.2 Het programma

Voor het programma hebben we een aantal voorbeeldsimulaties gemaakt, die met de knoppen bovenaan te bekijken zijn.



Figuur 19: Een voorbeeld van een simulatie in het programma

Bij elke voorbeeldsimulatie zijn de basisgegevens te wijzigen, zoals positie, snelheid en massa.

Cirkel 1

Massa:

50

Straal:

50

Positie:

500

300

Snelheid:

0

0

Cirkel 2

Massa:

50

Straal:

50

Positie:

200

367.5

Snelheid:

5

0

Deze data instellen

Nieuw voorwerp

Krijg huidige data

Figuur 20: Instellingen veranderen en nieuwe voorwerpen toevoegen

7.3 De werking van het programma

Als een simulatie wordt uitgevoerd, leest ons programma eerst welke voorwerpen er zijn, welke eigenschappen die hebben en welke krachten er werken.

Vervolgens voert de computer de volgende volgende stappen om de 30ms uit:

1. Teken alle voorwerpen op het scherm;
2. Bereken per voorwerp de resulterende kracht met behulp van $a = \frac{F_{res}}{m}$;
3. Bereken per voorwerp de nieuwe snelheid;
4. Kijk per voorwerp of het met een volgend voorwerp botst;
5. Als er een botsing plaatsvindt:
 - (a) Verplaats de twee voorwerpen naar botsingstand;
 - (b) Bereken de nieuwe snelheden;
 - (c) Onthoud hoeveel procent van de tijd tussen twee frames de botsende voorwerpen al hebben gebruikt
6. Verplaats elk voorwerp met behulp van de snelheid

We proberen de tijd tussen twee frames zo klein mogelijk te maken. Hoe kleiner de tijd tussen twee frames, des te betrouwbaarder de simulatie. Dit

35

komt doordat we voor het berekenen van de snelheden en posities de definities voor versnelling en snelheid vrij letterlijk nemen:

$$\begin{aligned}\Delta \mathbf{v} &= \Delta t \cdot \mathbf{a} \\ \Delta \mathbf{x} &= \Delta t \cdot \mathbf{v}\end{aligned}\tag{57}$$

We stellen de tijd tussen twee frames als Δt , waardoor we voor het berekenen van de nieuwe snelheid domweg de versnelling kunnen optellen bij de snelheid, en op dezelfde manier de snelheid bij de positie kunnen optellen voor de nieuwe positie:

$$\begin{aligned}\mathbf{v} &:= \mathbf{v} + \mathbf{a} \\ \mathbf{x} &:= \mathbf{x} + \mathbf{v}\end{aligned}\tag{58}$$

7.4 De grenzen van het programma

Natuurlijk verloopt een simulatie niet precies zoals het er in de werkelijkheid aan toe zou gaan. Er is nog een aantal natuurkundige zaken waar ons programma geen rekening mee houdt, en er is ook nog een technisch probleem. Bijvoorbeeld:

Verlies van energie

In ons programma zijn alle botsingen volkomen elastische botsingen, terwijl deze alleen theoretisch bestaan. Bij biljartballen is de hoeveelheid verloren energie aan wrijving verwaarloosbaar, maar er is toch zeker sprake van. Ons programma houdt dus geen rekening met het type stof, en gaat uit van onbuigbare volkomen harde stoffen.

Rotatie

Biljartballen die op elkaar botsen rollen, en hun botsing zal daarom een ander effect hebben dan dat van sjoelschijven of airhockeypucks. Ook treedt er rotatie op als een bal over een schuin lijnstuk rolt, wat niet verwerkt is in ons programma. Het gevolg in simulaties hiervan is, dat cirkels op een lijnstuk vast komen te zitten, in plaats van naar beneden te rollen.

Eén botsing per frame

Dit is misschien het meest vervelende probleem voor simulaties met veel snel bewegende voorwerpen. Per frame kan hooguit het effect van één botsing worden berekend en gesimuleerd, waardoor er soms voorwerpen door elkaar heen vliegen.

7.5 Voorbeeldcode voor complexe simulaties

Met ons programma kunnen andere mensen zonder verstand van botsings-theorieën toch complexere simulaties uitvoeren door zelf te programmeren. Een voorbeeld daarvan is dit:

```
// maak 4 cirkels
var cirkel = new Cirkel(20, 20, 300);
cirkel.snelheid = new Vector(3, 0);
cirkel.massa = 50;
cirkel.nieuweKracht( new Vector(2, 0) );

var cirkel2 = new Cirkel(20, 100, 300);
cirkel2.massa = 50;

var cirkel3 = new Cirkel(20, 200, 300);
cirkel3.massa = 50;

var cirkel4 = new Cirkel(20, 300, 300);
cirkel4.massa = 50;

// voeg ze toe aan de wereld
wereld.nieuwVoorwerp(cirkel);
wereld.nieuwVoorwerp(cirkel2);
wereld.nieuwVoorwerp(cirkel3);
wereld.nieuwVoorwerp(cirkel4);
```

8 Conclusie

Dit moet nog geschreven worden