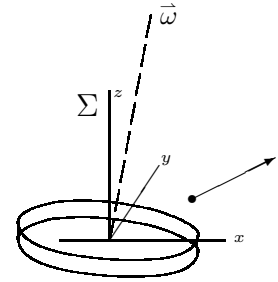


22) Rotierende Raumstation

Astronauten möchten die Winkelgeschwindigkeit  $\vec{\omega} = \omega \vec{e}$  ihrer ringförmigen Station ermitteln. Sie schießen dazu ab Ursprung = Zentrum eine Leuchtkugel ins All und beobachten ihren Ort:

$$\vec{r}'(t) = v_0 t \begin{pmatrix} \sqrt{2}(c+s) \\ 1+c-s \\ 1-c+s \end{pmatrix} \quad \text{mit} \quad \begin{matrix} c = \cos(\omega t) \\ s = \sin(\omega t) \end{matrix} .$$



Daß es sich bei  $\omega$  um den Betrag der gesuchten Winkelgeschwindigkeit handelt, ist den Leuten sofort klar. Sie beginnen jedoch darüber zu streiten, ob die Entfernung der Kugel etwas mit  $\omega$  zu tun hat.

- (a) Nanu, so etwas erledigt sich doch durch Ausrechnen:  $|\vec{r}'| = ?$
- (b) Die Achsen des körperfesten Systems  $\Sigma'$  der Station mögen zu  $t = 0$  mit jenen des skizzierten Inertialsystems  $\Sigma$  zusammenfallen. Zu  $\vec{r}' = D\vec{r}$  wissen wir Dreierlei. 1. In  $\Sigma$  hat die Leuchtkugel konstante Geschwindigkeit, so daß  $\vec{r} = v_0 t \vec{a}$  gilt mit zeitlich konstantem (und dim.losem) Vektor  $\vec{a}$ . 2.  $D = c1 + (1-c)\vec{e} \circ \vec{e} - s\vec{e} \times$  3. In der Gleichung  $\vec{r}' = D\vec{r}$  ist (nach beidseitigem Streichen von  $v_0 t$ ) Koeffizientenvergleich möglich: Terme mit  $c$  müssen sich kompensieren, ebenso Terme mit  $s$  und ebenso Terme ohne  $c$  oder  $s$   $\curvearrowright$  welche drei Gleichungen?  $\vec{e} = ?$
- (c) Achse  $\vec{e}$  und Drehwinkel  $\omega t$  bekannt — welche neun Elemente hat also die Drehmatrix  $D$ ?  $\text{Sp}(D) = ?$  Stehen z.B. der zweite und der dritte Spaltenvektor wirklich senkrecht aufeinander?
- (d) Nun kann  $\vec{a}$  auf zwei Weisen erhalten werden, via  $D^T \vec{r}'$  oder aus den drei Gln. bei (b). Wählen Sie den bequemer erscheinenden Weg. Ist  $|\vec{r}| = |\vec{r}'|$  erfüllt?

.5 + 2 + 1.5 + 1 = 5

23) Nebelkammer —  $q$  in  $\vec{B}$  mit  $v^2$ -Reibung

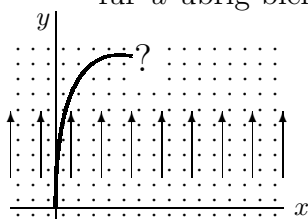
Wenn ein Proton im Magnetfeld durch Gas fliegt, dürfte Reibungskraft  $\sim -v^2$  einigermaßen realistisch sein. Wir setzen also  $\vec{F} = -m\lambda v \vec{v}$ . Nur und genau diese Abwandlung erfährt nun der Text von Übung 17) (b). ER für  $\vec{v}(t)$ , Ansatz und Lösung  $\vec{v}(t) = ?$  Mit der 17)-(b)-Lösung als „Fahrplan“ wird die Angelegenheit recht einfach.

2

24) Ladung in gekreuzten homogenen Feldern  $\vec{B} \perp \vec{E}$ .

Ein geladenes Teilchen ( $q, m$ , zu  $t=0$  bei  $\vec{r}(0) = \vec{0}$  mit  $\vec{v}(0) = \vec{0}$ ) erlebt ein Magnetfeld  $\vec{B} = (0, 0, B)$  und ein elektrisches Feld  $\vec{E} = (0, E, 0)$  ( $E$  und  $B$  positiv konstant).

- (a) Zuerst notieren wir natürlich den ER für  $\vec{v}$ . Durch Abspalten eines konstanten Vektors  $\vec{a}$  kann nun per  $\vec{v} = \vec{u} + \vec{a}$  zu einer neuen unbekanntem Vektorfunktion  $\vec{u}(t)$  übergegangen werden. Wir bestimmen  $\vec{a}$  so, daß ein möglichst einfacher ER für  $\vec{u}$  übrig bleibt, nämlich? Lösung  $\vec{u}(t) = ?$  — und folglich  $\vec{v}(t) = ?$



- (b) Durch komponentenweises Aufleiten erhalten wir auch  $\vec{r}(t)$ . In Parameterdarstellung (Parameter  $t$ ) ist damit die in der  $xy$ -Ebene liegende Bahnkurve des Teilchens bekannt. Sie soll grob qualitativ skizziert werden (Überraschung?!). Zu welchen Zeiten  $t_n$  berührt das Teilchen die  $x$ -Achse?

3 + 2 = 5