

(11.10) Lorentz-Kraft:  $\vec{F} = q(\vec{v} \times \vec{B})$ ;  $\vec{B} = B\vec{e}_z$

(a) Bewegungsgl.:  $m\ddot{\vec{r}} = \vec{F} \rightarrow m\ddot{\vec{r}} = q(\vec{v} \times \vec{B})$

$$\vec{v} \times \vec{B} = (v_y B_z - B_y v_z, v_z B_y - B_z v_x, v_x B_y - v_y B_x) \quad (\text{Beachte: } \vec{B} = B\vec{e}_z)$$

$\Rightarrow$

$$m\ddot{\vec{r}} = B(v_y \vec{e}_x - v_x \vec{e}_y)$$

oder  $\dot{\vec{v}} \stackrel{(*)}{=} \frac{qB}{m} (\vec{v} \times \vec{e}_z)$  oder  $\begin{pmatrix} \dot{v}_x \\ \dot{v}_y \\ \dot{v}_z \end{pmatrix} = \frac{qB}{m} \begin{pmatrix} v_y \\ -v_x \\ 0 \end{pmatrix} \quad (1)$

Bemerkung: Bei (1) handelt es sich um ein System von gekoppelten Differentialgleichungen, das zu einem späteren Zeitpunkt behandelt wird

b) Aus (\*)  $\Rightarrow \boxed{\dot{\vec{v}} \perp \vec{v} !}$

Somit  $\frac{d}{dt} |\vec{v}(t)|^2 = \frac{d}{dt} v^2 = \dot{\vec{v}} \cdot \vec{v} + \vec{v} \cdot \dot{\vec{v}} = 2 \vec{v} \cdot \dot{\vec{v}} \stackrel{!}{=} 0$

$\Rightarrow v(t) \equiv |\vec{v}(t)| = \text{const.} \checkmark$

c)  $\frac{d}{dt} (\vec{v} \cdot \vec{B}) = \underbrace{\dot{\vec{v}} \cdot \vec{B}}_{=0, \text{ da } \vec{B} = \text{const.}} + \underbrace{\vec{v} \cdot \dot{\vec{B}}}_{\substack{\uparrow \\ \text{Bewegungsgleichung}}} = \dot{\vec{v}} \cdot \vec{B} \stackrel{(*)}{=} \frac{q}{m} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot \vec{B} = 0$

$\Rightarrow \frac{d}{dt} (\vec{v} \cdot \vec{B}) \stackrel{!}{=} 0 \cdot |\vec{v}| \cdot |\vec{B}| \frac{d}{dt} \vartheta = 0 \Rightarrow \boxed{\vartheta = \text{const}} \checkmark$   
 $\uparrow$   
 $\frac{d}{dt} |\vec{v}| \stackrel{!}{=} 0, \text{ siehe (b)}$