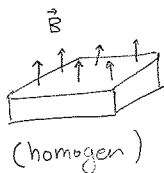


### 3.3 Diracs magnetischer Monopol

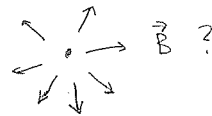
[ Sakurai 2.6 ]

Kapitel 3.1-2:



„technologisch wichtig“

Jetzt:



„theoretisch wichtig“

Hintergrund:

Maxwell-Gleichungen im statischen Limes:

$$\begin{cases} \nabla \times \vec{E} = 0 \\ \nabla \cdot \vec{E} = 4\pi \rho \end{cases} \quad \begin{cases} \nabla \times \vec{B} = \frac{4\pi}{c} \vec{j} \\ \nabla \cdot \vec{B} = 0 \end{cases}$$

Ohne Ladungen und Ströme wären die Gleichungen also invariant unter  $\vec{E} \leftrightarrow \vec{B}$ ; mit  $\rho, \vec{j}$  gibt es eine „Asymmetrie“ wegen Abwesenheit von magnetischen Ladungen.

Im Prinzip könnte es aber sein, dass es magnetische Ladungen („Monopole“) gibt; die kommen aber so selten vor (Elementarteilchen mit sehr großer Masse??), dass bis heute keine experimentell gesehen worden sind.

Ausgangspunkt:

Was wenn eine magnetische Elementarladung existierte?

$$\vec{B} := q_M \frac{\vec{r}}{r^3}$$



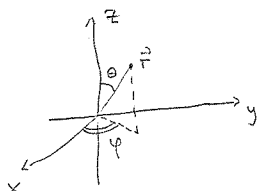
$$\nabla \cdot \vec{B} = 4\pi q_M \delta^{(3)}(\vec{r})$$

$$\oint_{|\vec{r}|=R} \vec{B} \cdot d\vec{\Omega} = \int_{|\vec{r}|=R} r^2 d\Omega \vec{e}_r \cdot \vec{B} = 4\pi q_M R^2 \cdot \frac{1}{R^2} = 4\pi q_M$$

Quantenmechanische Beschreibung:

Wir benötigen wieder das entsprechende

Vektorpotential,  $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$ . Benutze Kugelkoordinaten:



$$\nabla \times \vec{A} = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \begin{vmatrix} \vec{e}_r & r\vec{e}_\theta & r\sin\theta\vec{e}_\phi \\ \partial_r & \partial_\theta & \partial_\phi \\ A_r & rA_\theta & r\sin\theta A_\phi \end{vmatrix}$$

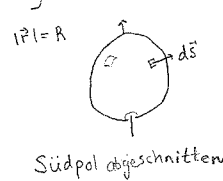
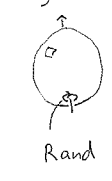
Natürlich wird  $\vec{A}$  nicht eindeutig sein; in einer Eichtransformation  $\vec{A} \rightarrow \vec{A}' = \vec{A} + \nabla \chi$  ist

$$\nabla \chi = \vec{e}_r \frac{\partial \chi}{\partial r} + \vec{e}_\theta \frac{1}{r} \frac{\partial \chi}{\partial \theta} + \vec{e}_\phi \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial \chi}{\partial \phi}$$

Erster Ansatz:

$$\vec{A} = q_M \underbrace{\frac{1 - \cos\theta}{r \sin\theta}}_{A_\varphi} \vec{e}_\varphi$$

Check 1:  $\nabla \times \vec{A} = \frac{1}{r^2 \sin\theta} \begin{vmatrix} \vec{e}_r & r\vec{e}_\theta & r\sin\theta\vec{e}_\varphi \\ \partial_r & \partial_\theta & \partial_\varphi \\ 0 & 0 & q_M(1 - \cos\theta) \end{vmatrix} = \frac{q_M \vec{e}_r}{r^2 \sin\theta} \partial_\theta (1 - \cos\theta)$   
 $= \frac{q_M \vec{e}_r}{r^2} \text{ ok!}$

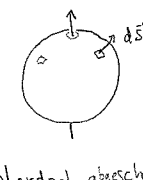
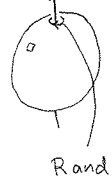
Check 2:  $\int_{|\vec{r}|=R} d\vec{S} \cdot \nabla \times \vec{A} \stackrel{\text{Stokes}}{=} \oint d\vec{l} \cdot \vec{A}$   

  
 $= \lim_{\theta \rightarrow \pi^-} \int_0^{2\pi} \underbrace{r \sin\theta \vec{e}_\varphi d\varphi}_{d\vec{l}} \cdot q_M \frac{1 - \cos\theta}{r \sin\theta} \vec{e}_\varphi$   
 $\stackrel{\cos\pi = -1}{=} 2\pi \cdot q_M \cdot 2 = 4\pi q_M \text{ ok!}$

Problem (?):  $\vec{A}$  ist singular bei  $\theta = \pi$ ,  
 d.h. auf der negativen z-Achse.

Zweiter Ansatz:

$$\vec{A}' = -q_M \underbrace{\frac{1 + \cos\theta}{r \sin\theta}}_{A_\varphi} \vec{e}_\varphi$$

Check 1:  $\nabla \times \vec{A}' = \frac{1}{r^2 \sin\theta} \begin{vmatrix} \vec{e}_r & r\vec{e}_\theta & r\sin\theta\vec{e}_\varphi \\ \partial_r & \partial_\theta & \partial_\varphi \\ 0 & 0 & -q_M(1 + \cos\theta) \end{vmatrix} = \frac{q_M \vec{e}_r}{r^2 \sin\theta} \partial_\theta (-1 - \cos\theta)$   
 $= \frac{q_M \vec{e}_r}{r^2} \text{ ok!}$

Check 2:  $\int_{|\vec{r}|=R} d\vec{S} \cdot \nabla \times \vec{A}' \stackrel{\text{Stokes}}{=} \oint d\vec{l} \cdot \vec{A}' = \lim_{\theta \rightarrow 0^+} \int_0^{2\pi} \underbrace{-r \sin\theta \vec{e}_\varphi d\varphi}_{d\vec{l}} \cdot q_M \frac{-1 - \cos\theta}{r \sin\theta} \vec{e}_\varphi$   

  
 $= 2\pi \cdot q_M \cdot 2 = 4\pi q_M \text{ ok!}$

Problem (?):  $\vec{A}'$  ist singular bei  $\theta = 0$ ,  
 d.h. auf der positiven z-Achse.



Dabei müssen  $\Psi$  und  $\Psi'$  als Lösungen der Schrödinger-Gleichung eindeutig sein, d.h. in sich selbst übergehen:

$$\begin{cases} \Psi(r, \theta, \varphi_0) = \Psi(r, \theta, \varphi_0 + 2\pi) \\ \Psi'(r, \theta, \varphi_0) = \Psi'(r, \theta, \varphi_0 + 2\pi) \end{cases}$$

$$\Rightarrow e^{-\frac{2iqq_M \varphi_0}{\hbar c}} = e^{-\frac{2iqq_M \varphi_0}{\hbar c}} e^{-\frac{4iqq_M \pi}{\hbar c}}$$

$$\Rightarrow \frac{4iqq_M \pi}{\hbar c} = 2\pi n, \quad n \in \mathbb{Z}$$

$$\Leftrightarrow 2qq_M = \hbar c n, \quad n \in \mathbb{Z}$$

Folge 1: Der magnetische Fluß ist quantisiert in Einheiten von  $\Phi_0 = \frac{\hbar c}{q}$ :

$$\Phi_B = 4\pi q_M = \frac{2\pi \hbar c}{q} n = \frac{\hbar c}{q} \cdot n, \quad n \in \mathbb{Z} \quad (\text{vgl. Seite 34; Aufgaben 6.1-2})$$

Seite 39

Folge 2: „Dualität“:  $q$  „klein“  $\Rightarrow q_M$  „groß“, und umgekehrt.

Folge 3: Bestimme elektrische Ladung:

$$q = \frac{\hbar c}{2q_M} \cdot n, \quad n \in \mathbb{Z}$$

$\Rightarrow$  wenn es nur einen Monopol mit Ladung  $q_M$  gibt, müssen sämtliche geladenen Teilchen im Universum elektrische Ladungen haben, die Vielfachen von  $\frac{\hbar c}{2q_M}$  sind!

[Kann das Argument richtig sein?? Soll  $q = e \cdot n$  oder  $q = \frac{e}{3} \cdot n$  oder noch etwas Anderes sein?]

Neben diesen spekulativen Betrachtungen spielt ähnliche Physik (insbesondere Quantisierung des magnetischen Flusses) eine wichtige Rolle auch bei ganz konkreten, experimentell realisierbaren Systemen, wie bei supraleitenden Wirbeln oder beim sogenannten Aharonov-Bohm-Effekt  $\Rightarrow$  Blatt 6.