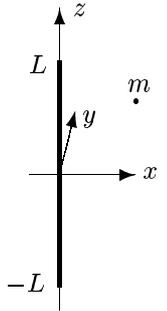


37) Reihenanfänge zur Resultat-Diskussion

Wenn wir  $\infty$  viele Sterne ( $dM$ ) auf der  $z$ -Achse zu einem dünnen Stab (Gesamtmasse  $M$ , Länge  $2L$ ) zusammengefügt (könnten. Aber mit Ladungen läßt es sich gut machen!), dann addieren sich deren Potentiale zum *Gravitationspotential des Stabes*. Dessen Gradient liefert dann die Kraft auf eine Probenmasse  $m$  bei  $\vec{r}$ . Das Resultat dieser Integration (bald können wir's) ist



$$V(\vec{r}) = \frac{\gamma m M}{2L} \ln \left( \frac{w_+ - z - L}{w_- - z + L} \right) \quad \text{mit} \quad w_{\pm} := \sqrt{(L \pm z)^2 + \varrho^2} \quad \text{und} \quad \varrho^2 := x^2 + y^2$$

a) Wenn sich  $m$  weit weit vom Stab entfernt, kann es vermutlich nur noch das Potential  $-\gamma m M/r$  einer Punktmasse  $M$  wahrnehmen. Wie kommt diese Groß- $r$ -Asymptotik von  $V(\vec{r})$  zustande?

b) Jetzt rücken wir nahe an den Stab heran, setzen  $z = 0$  und interessieren uns für den führenden Term von  $V$  bei  $\varrho \rightarrow +0$ . Mit welcher Potenz von  $\varrho$  nimmt also die Anziehungskraft  $K(\varrho)$  nach außen ab?

1.5 + 1.5 = 3

Die Physik nahe Ursprung kann die weit entfernten Stabenden „nicht mehr sehen“. Wir haben also bei (b) das Gravitationspotential eines  $\infty$ -langen Stabes erhalten, dessen lineare Massendichte  $\sigma$  zu  $\sigma = M/(2L)$  bekannt ist.

38) Störungsrechnung

Am DESY/Hamburg haben Bösewichter kurzzeitig den Teilchenstrahl nach oben gelenkt. Die Fluchtgeschwindigkeit ist weit überschritten, d.h. für alle  $x$  ist  $E \gg V(x)$ , oder auch:  $\gamma$  ist winzig. Später – die Erde ist längst  $\approx$  punktförmig – wird ein solches Teilchen von einer Raumsonde registriert, nämlich zur Zeit  $t_1 = a/v_0$  bei  $x(t_1) = a$  mit  $\dot{x}(t_1) = v_0$ . Zur Ergreifung der Täter wird die Tatzeit  $t_0$  benötigt.

Der Eindeutigkeitsrahmen für  $x(t)$  enthält  $\ddot{x} = -\gamma M/x^2$  und obengenannte  $t_1$ -Daten. Welche drei ER's für  $x^{(0)}$ ,  $x^{(1)}$  und  $x^{(2)}$  entstehen bei Störungsrechnung nach  $\gamma$ ? Wir lösen die ersten beiden. Aus welcher Gleichung ist die Tatzeit zu ermitteln? Welche zwei (der vier) Terme in  $x(t) = x^{(0)}(t) + x^{(1)}(t)$  kann man dabei vernachlässigen?

Genug. Wer  $t_0$  sogar explizit anzugeben vermag, verdient *challenge*-Zusatzpunkte.

5

39) Integral ist Fläche

Elementare Umformungen und geometrisch-anschauliche Überlegungen reichen aus, die Werte der folgenden acht Integrale zu ergründen:

$$J_1 = \int_0^4 dx (3 - |x - 2|) \quad , \quad J_2 = \int_{-3}^4 dx \frac{2x + \text{sh}^2(2x - 1)}{\text{ch}^2(2x - 1)}$$

$$J_3 = \int_0^6 dx \left( \frac{2}{1 + (x - 5)^2} + \frac{x(x - 2)}{x^2 - 2x + 2} \right) \quad , \quad J_4 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{3}{2\varepsilon} \int_0^{10\varepsilon} dx \frac{\sin(x) - x \cos(x)}{x^3}$$

$$J_5 = \lim_{a \rightarrow \infty} \int_a^{a+4} dx (x \sqrt{2 + x^2} - x^2) \quad , \quad J_6 = \int_0^3 dx \left[ 1 + \text{Arsh}\left(\frac{1}{x}\right) + \ln\left(\frac{\sqrt{1 + x^2} - 1}{x}\right) \right]$$

$$J_7 = T \partial_T \ln \left( \int_0^\infty dx \frac{x}{e^{x/T} + 1} \right) \quad ,$$

$$J_8 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{2}{\varepsilon^2} \int_0^\varepsilon dx \frac{1}{x} \left( \text{ch}(2x) - \sqrt{1 + 2\sqrt{3} x \text{Arth}(x) - 3x^2} \right)$$

.5 + .5 + .5 + .5 + .5 + .5 + .5 + .5 = 4

