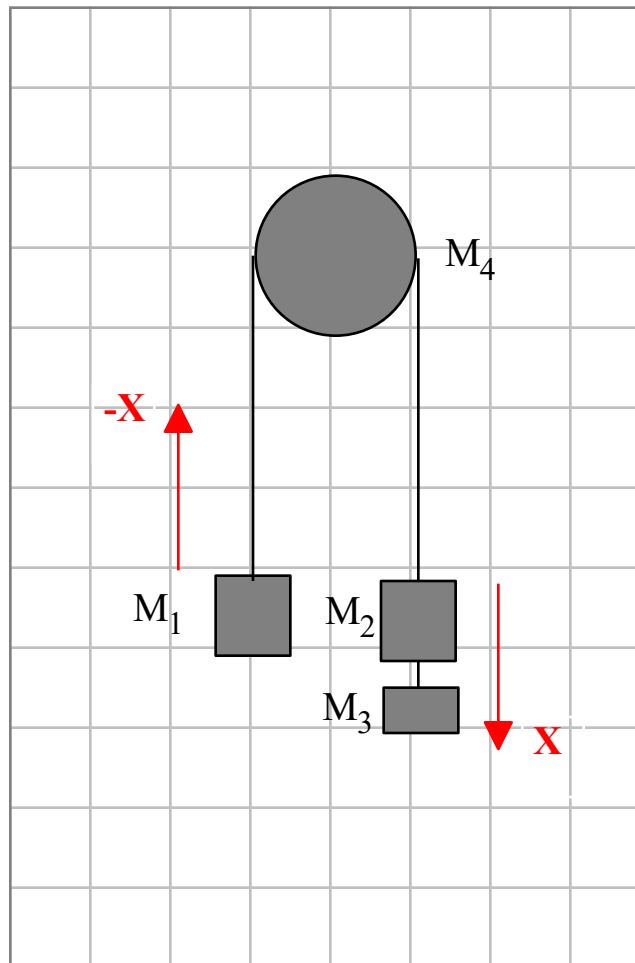


```
> restart;
> with(ScientificConstants):
> Digits:=30: interface(displayprecision=5):
```

Die Adwoodsche Fallmaschine ist über die Energieerhaltung zu berechnen.

Skizze:



Zwei Massen $M_1 = M_2$ hängen über ein Seil an einer Rolle.

Zwischen Seil und Rolle gibt es keinen Schlupf. Alle anderen Reibungskräfte werden vernachlässigt. Die Masse des Seils kann gegenüber den Massen M_1 , M_2 vernachlässigt werden.

Auf der rechten Seite ist eine Zusatz M_3 am Seil.

Die Masse der Rolle ist M_4 . Die Rolle ist ein homogener Zylinder mit Radius r .

Gegeben sind die Werte:

```
> M[1] = 1.0*Unit(kg);
```

$$M_1 = 1.00000 \text{ [kg]}$$

(1)

```
> M[2] = M[1];
```

$$M_2 = M_1$$

(2)

```
> M[3] = 0.1*Unit(kg);
```

$$M_3 = 0.10000 \text{ [kg]}$$

(3)

Aus dem Tabellenbuch die Fallbeschleunigung an der Erdoberfläche.

```
> g = evalf(Constant(standard_acceleration_of_gravity,units));
```

$$g = 9.80665 \left[\frac{m}{s^2} \right] \quad (4)$$

```
> parameter := ((1),(2),(3),(4)) :
```

Bewegen sich die Masse M_2 und M_3 um die Strecke x nach unten, dann bewegt sich die Masse M_1 um die Strecke x nach oben, weil alle Masse durch das feste Seil verbunden sind.

Definition Nullpunkt: die potenzielle Energie ist 0 bei $x=0$.

Die Potentielle Energie der Massen:

```
> E[pot] = M[1]*g*x - (M[2]+M[3])*g*x;
```

$$E_{pot} = M_1 g x - (M_2 + M_3) g x \quad (5)$$

```
> collect((5), [x,g]) ;
```

$$E_{pot} = (M_1 - M_2 - M_3) g x \quad (6)$$

Die kinetische Energie der Massen.

```
> E[kin] = 1/2 * sum(M[i], i=1..3) * v^2;
```

$$E_{kin} = \frac{1}{2} (M_1 + M_2 + M_3) v^2 \quad (7)$$

Es geht keine Energie durch Reibung verloren. Die Energie bleibt erhalten.

Die Energie zum Startzeitpunkt ist 0, weil die Massen in Ruhe waren und die potentielle Energie dort nullgesetzt wurde.

```
> 0 = E[kin] + E[pot];
```

$$0 = E_{kin} + E_{pot} \quad (8)$$

```
> subs((6),(7),(8)) ;
```

$$0 = \frac{1}{2} (M_1 + M_2 + M_3) v^2 + (M_1 - M_2 - M_3) g x \quad (9)$$

Auflösen nach der Geschwindigkeit v . Dabei nur den positiven Zweig der Wurzel berücksichtigen, weil die x -Richtung so gewählt ist, dass $v > 0$ ist.

```
> solve((9),v)[1]: v=simplify(sqrt(%**2)) ;
```

$$v = \sqrt{2} \sqrt{-\frac{(M_1 - M_2 - M_3) g x}{M_1 + M_2 + M_3}} \quad (10)$$

Mit $M_1 = M_2$.

```
> simplify(subs(M[2]=M[1],(10))) ;
```

$$v = \sqrt{2} \sqrt{\frac{M_3 g x}{2 M_1 + M_3}} \quad (11)$$

Der Geschwindigkeit v als Funktion der Fallstrecke x beim freie Fall zum Vergleich.

```
> v = sqrt(2*g*x) ;
```

$$v = \sqrt{2} \sqrt{g x} \quad (12)$$

Die Beschleunigung a folgt aus dem Vergleich.

```
> a = simplify((rhs((11))^2)/(2*x)) assuming x>0;
```

$$a = \frac{M_3 g}{2 M_1 + M_3} \quad (13)$$

Den Zahlenwert aus den gegebenen Massen ausrechnen.

```
> simplify(subs(parameter,(13))) ;
```

(14)

$$a = 0.46698 \left[\frac{m}{s^2} \right] \quad (14)$$

Die Rolle dreht sich mit der Winkelgeschwindigkeit ω . Das Seil hat keinen Schlupf, also muss die Umfangsgeschwindigkeit der Rolle gleich der Geschwindigkeit v des Seils sein.

> $\omega = v/r$;

$$\omega = \frac{v}{r} \quad (15)$$

Ist das Trägheitsmoment der Rolle um ihre Achse J , dann ist die kinetische Energie der rotierenden Rolle.

> $E_{\text{rot}} = 1/2 * J * \omega^2$;

$$E_{\text{rot}} = \frac{1}{2} J \omega^2 \quad (16)$$

> $\text{subs}((15), (16))$;

$$E_{\text{rot}} = \frac{1}{2} \frac{J v^2}{r^2} \quad (17)$$

Die Energiebilanz mit der Rotationsenergie:

Auch die Rolle ruht zum Startzeitpunkt. Also ist auch die Energie der Rotation gleich 0 beim Startzeitpunkt. Die Summe der Energien bleibt 0.

> $0 = E_{\text{rot}} + E_{\text{kin}} + E_{\text{pot}}$;

$$0 = E_{\text{rot}} + E_{\text{kin}} + E_{\text{pot}} \quad (18)$$

> $\text{subs}((6), (7), (17), (18))$;

$$0 = \frac{1}{2} \frac{J v^2}{r^2} + \frac{1}{2} (M_1 + M_2 + M_3) v^2 + (M_1 - M_2 - M_3) g x \quad (19)$$

Vereinfachen mit $M_1 = M_2$.

> $\text{subs}(M[2]=M[1], (19))$;

$$0 = \frac{1}{2} \frac{J v^2}{r^2} + \frac{1}{2} (2 M_1 + M_3) v^2 - g x M_3 \quad (20)$$

Auflösen nach v .

> $\text{solve}((20), v)[1]: v = \text{simplify}(\text{sqrt}(\% ** 2))$;

$$v = \sqrt{2} \sqrt{\frac{g x M_3 r^2}{2 r^2 M_1 + r^2 M_3 + J}} \quad (21)$$

Vergleich mit der Formel für den freien Fall liefert hier die Beschleunigung.

> $a = \text{simplify}((\text{rhs}((21))^2) / (2 * x)) \text{ assuming } x > 0$;

$$a = \frac{g M_3 r^2}{2 r^2 M_1 + r^2 M_3 + J} \quad (22)$$

Das Trägheitsmoment eines Zylinders mit Masse M_4 und Radius r um seine Symmetrieachse aus der Formelsammlung:

> $J = 1/2 * M[4] * r^2$;

$$J = \frac{1}{2} M_4 r^2 \quad (23)$$

Einsetzen in die Formel (22) für die Beschleunigung.

> $\text{simplify}(\text{subs}((23), (22)))$;

$$a = \frac{2 g M_3}{4 M_1 + 2 M_3 + M_4} \quad (24)$$

Auflösen nach der Masse M_4 der Rolle.

> isolate((24),M[4]);

$$M_4 = \frac{2 M_3 g}{a} - 4 M_1 - 2 M_3 \quad (25)$$

Gegeben ist

> a=0.4*Unit(m/s^2);

$$a = 0.40000 \left[\frac{m}{s^2} \right] \quad (26)$$

Den Zahlenwert ausrechnen.

> simplify(subs((26),parameter,(25)));

$$M_4 = 0.70333 \left[kg \right] \quad (27)$$

>