

Таблица

Удар «средней силы»				
	$m$ (кг)	$h$ (м)	$E_k$ (Дж)	$F$ (кН)
М.	0,5	1,0	5	25
К.	10	1,0	100	100
Удар «со всего плеча»				
	$L$ (м)	$E_k$ (Дж)	$F$ (кН)	
М.	40	100	100	
К.	20	1000	300	

горизонту, равна

$$L = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\alpha = \frac{v_0^2}{g},$$

поэтому

$$E_k = \frac{mv_0^2}{2} = \frac{mgL}{2}.$$

В таблицу мы записали оценки кинетической энергии обычного молотка (М.) и кувалды (К.) для ударов «средней силы» и «со всего плеча». Туда же мы занесли и вычисленные значения максимальной силы ( $F$ ). Из таблицы видно, что даже при ударе «средней силы» силы вполне хватает. Аналогично обстоит дело и с другими гвоздями. «Запас силы» довольно значителен, особенно для гвоздей малых размеров, и в случае удара кувалдой «со всего плеча» на два порядка превышает максимальное значение силы сопротивления.

Справедливости ради отметим, что в действительности такие силы возникнут лишь в том случае, если гвоздь упираться в материал гораздо более жесткий, чем сталь. При забивании гвоздя в дерево фактически работают две последовательно включенные пружины: гвоздь и дерево.<sup>1</sup> Так что общая жесткость этой системы пружин равна

$$k = \frac{k_1 k_2}{k_1 + k_2}.$$

Однако и в этом случае запас в силе существенный. Действительно, для

<sup>1</sup> «Справедливости ради» отметим, что молоток — тоже колебательная система, и время прохождения волны вдоль молотка и обратно сильно влияет на качество удара. Так что у нас не две пружины, а три. Кроме того, конец гвоздя при каждом ударе углубляется в дерево, и сила сопротивления при этом меняется слабо. Поэтому дерево не совсем пружина. Но при численных оценках «с запасом» эти факторы не очень существенны. (Прим. ред.)

учета смягчающего действия дерева оценим его жесткость формулой

$$k_2 = E_d R.$$

Возможность такой оценки видна из следующих рассуждений. Вообще говоря, «деревянная пружина» у нас очень странная — полупространство, заполненное деревом. Но при надавливании гвоздя существенным образом деформируется не все полупространство, а лишь полусферическая область вблизи острия гвоздя, которая больше похожа на стандартную пружину. Пространственный масштаб у нас один — радиус гвоздя  $R$ , поэтому естественно оценить длину этой области как  $R$ , а площадь как  $R^2$ . Отсюда и получается выписанная нами формула. Приняв модуль Юнга для дерева  $E_d = 5 \cdot 10^{10}$  Па, для удара молотком «со всего плеча» по комбинированной пружине получим

$$F = 80 \text{ кН},$$

чего по-прежнему вполне достаточно.

Итак, с силой проблем нет.

Рассмотрим второй аргумент «против» — «энергии не хватит». В этом случае убедиться в обратном достаточно просто. Для того чтобы забить гвоздь, энергия молотка должна превышать значение

$$E_{\min} = A_{\text{тр}} + E_{p1} + E_{p2},$$

где  $A_{\text{тр}} = (F_0 + F_{\max})l_0/2$  — работа против силы трения,  $E_{p12}$  — потенциальные энергии деформированных дерева и гвоздя. Первое слагаемое гораздо больше двух остальных. Например, для потенциальной энергии сжатия гвоздя можно записать

$$E_{p2} = \frac{\sigma^2}{2E} V = \frac{F_{\max}}{SE} \frac{F_{\max}}{2S} l_0 S \approx \frac{F_{\max}}{SE} A_{\text{тр}} \ll A_{\text{тр}}.$$

Поэтому для забивания гвоздя достаточно, чтобы энергии молотка хватило для преодоления силы трения. Для эталонного гвоздя это составляет в случае ели 70 Дж, в случае бука — 400 Дж.

Таким образом, удара кувалдой должно хватить.

Так же оптимистично выглядят результаты расчета и для стандартных гвоздей (рис.5). В случае ели проблемы могут возникнуть лишь с вбиванием «двухсотки». Для бука энергии требуется побольше, но даже для

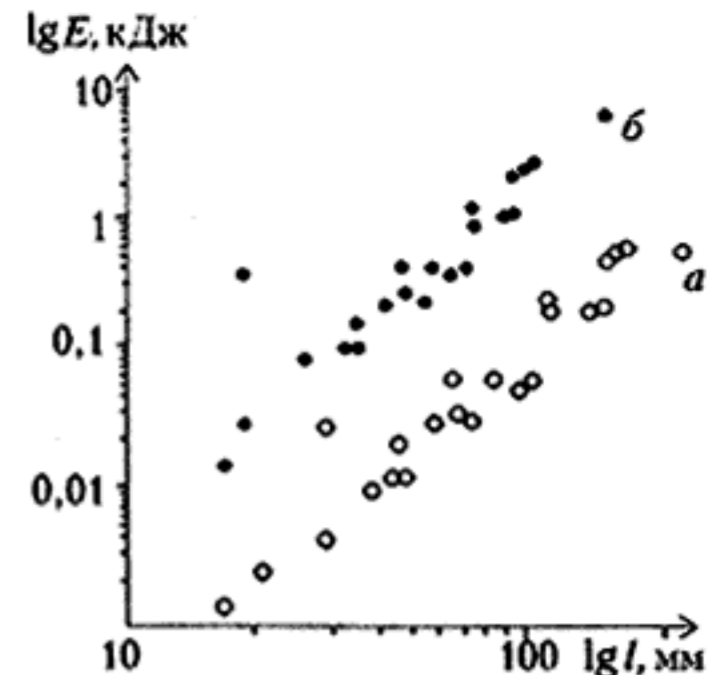


Рис.5. Энергии, необходимые для вдавливания гвоздей (а — ель, б — бук)

«соток» соответствующие значения порядка 1000 Дж.

### Последний и окончательный аргумент

Не обнаружив явных причин, запрещающих вбивать гвозди с одного удара, мы вернулись к эксперименту. Стали забивать гвозди, не жалея сил. И очень скоро все прояснилось. То, что раньше мы списывали на неудачу — при сильном ударе гвозди не забивались в бук, а просто гнулись, — и есть главное. Научное название этого эффекта — неустойчивость Эйлера.

Обычно неустойчивость Эйлера демонстрируют следующим образом. Пусть на шарнирно закрепленный стержень действует сила  $F$  (рис.6). Пока эта сила невелика, гвоздь прекрасно выдерживает нагрузку. Но как только сила превысит критическое значение

$$F_{\text{кр}} = \frac{\pi^2 EI}{l^2},$$

стержень становится неустойчивым. Малейший его изгиб начинает катастрофически расти с ростом силы, и стержень ломается. (Такое поведение стержня само по себе удивительно. Оно совсем не похоже на обычное поведение упругих тел, к которому мы привыкли, — деформации постепенно увеличиваются с ростом приложенной силы. Обсуждение причины этого увело бы нас в сторону, поэтому ограничимся лишь замечанием, что связано это с экстремальным свойством отрезка прямой — он короче любой другой линии, соединяющей две точки.)

Величины, входящие в выражение для критической силы, могут быть